

Biblioteka Muzeum im. Dzieduszyckich
we Lwowie.

Se 27a No 9.



**Digitization of the scientific library of the
State Museum of Natural History of NAS**

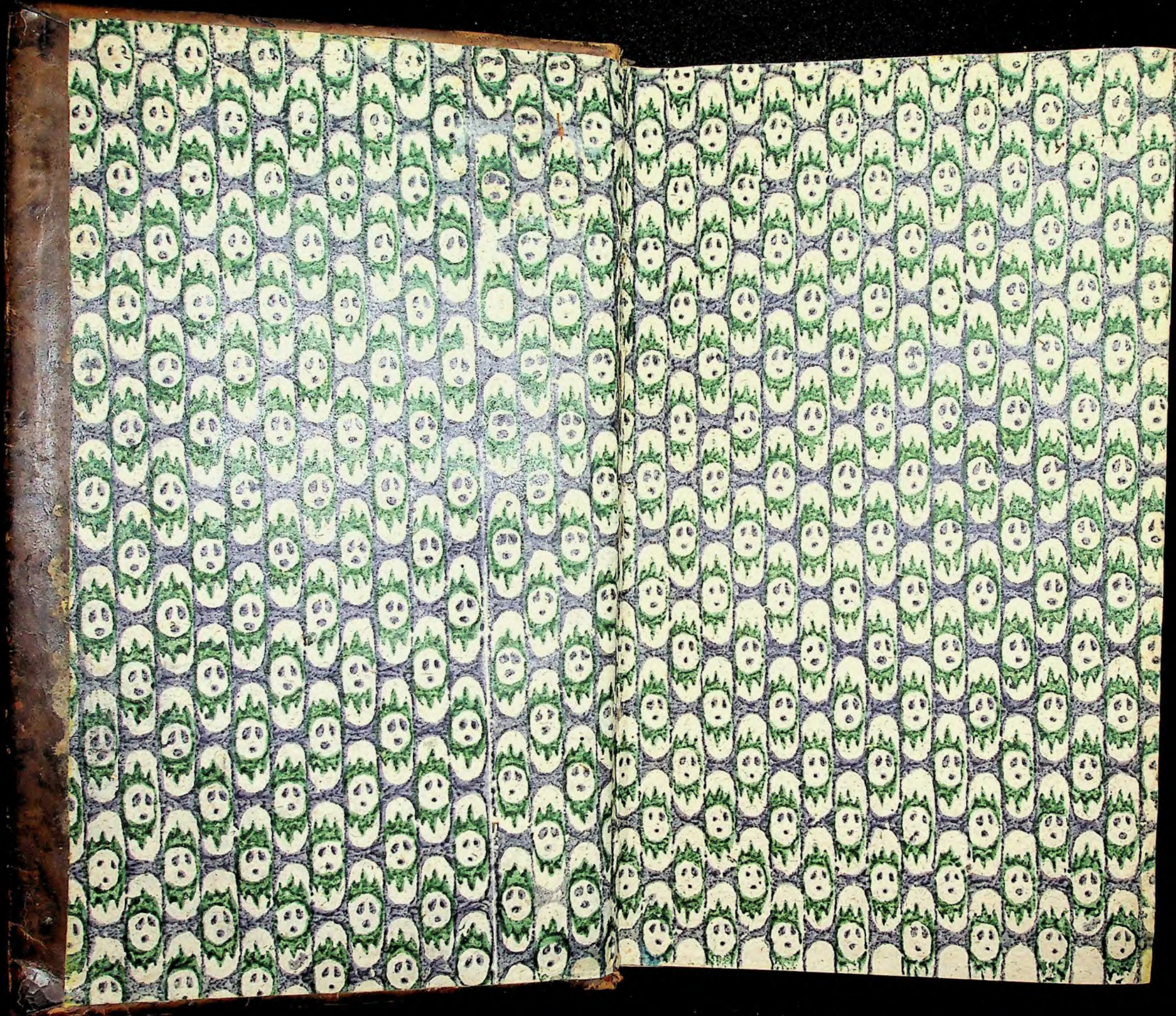
Bezout P. Nauka matematyki do użycia artylerii francuzkiej napisana przez P. Bezout, Towarzysza Akademij Nauk, i Marynarskiej etc. a dla pożytku pospolitego, osobliwiey dla Korpusu Artylerii Narodowey na Polski ięzyk przełożona z rozkazu i nakładem Jego Królewskiej Mci. / P. Bezout. – w Warszawie: W Druk. XX. Missyonarzow, 1781. T. IV:.. Przystósowania powszechnych Fundamentów Mechaniki. – 489 s., p[XI]; mechaniki część 13 pl.

Download a copy of the book from the site:

<http://libsmnh.com.ua>

Permanent link to the book page:

http://libsmnh.com.ua/books/bezout_p/nauka_matematyki_do_uzycia_artylerii_t4/



4312

Nr. inwentarza

B - 2784.

NAUKA

MATEMATYKI.

do użycia

ARTYLERYI FRANCUZKIEY

napisana przez P. Bezout

Towarzystwa Akademij Nauk, i Marynarckiey &c.
a dla pożytku pospolitego, osobliwiey dla

KORPUSU ARTYLERYI
NARODOWEY

na Polski język

PRZEŁOŻONA

z Rozkazu i Nakładem

JEGO KROLEWSKIEY MCI.

PANA NASZEGO MIŁOSCIWEGO
do druku

PODANA

TOM CZWARTY.

Zawierający w sobie Przytósowanie zasad
powszechnych MECHANIKI, do różnych
przypadków Ruchu i Równowagi.



R. P. M. DCC. LXXXII.

7370





PRZYSTÓSOWANIA
POWSZECHNYCH
FUNDAMENTÓW
MECHANIKI.

Do RÓŻNYCH PRZYPADKÓW
RUCHU I RÓWNOWAGI.

O prostém spotykaniu się Ciał.

350. **P**rzyśtępiemy teraz do opisa-
nia, iakim sposobém ruch
przechodzi z iednego ciała w dru-
gie, czyto cały, czy tylko po czę-
ści, czy bezśrednie, czy téż przy
pomocy silniów. W rozbiéraniu zaś
tęj materyi, nasamprzód uważać

A 2

bę-

będziemy czynność ciała zostającego w ruchu, przeciwko iakiemukolwiek innemu ciału, bądźto w spoczynku bądźto w ruchu zostającemu; odłożywszy tym czasem na stronę ważność ciał, odpór powietrza, tarcie, i. t. d.

Rozumić także będziemy że ciała, których spotkanie się uważać mamy, skutkują iedne przeciwko drugim w iednéyże linii prostéy, przechodzącéy przez ich śródkie ciężkości, i że takowa linia prosta, iest prostopadła płaszczyźnie, która by dotykała onych powierzchni, w samym punkcie spotkania.

Rozróżniemy téż ciała na dwa rodzaje; to iest, nazwiemy iedne *ciałami twardemi*, których postaci, żadna siła odmiénieć niepotrafi; drugie nazwiemy *ciałami sprężystemi*, które mogą odmiéniać swoię postać, to iest, że są *tłocziwemi*, ale oráz są nadane taką własnością, że iak ustanie tłoczenie, to nazád do swoiéy postaci powracają.

Lubo w rzeczy samey niémamy w naturze ciał takich, zwłaszcza iakózkolwiek znaczney miąższości, któreby doskonale do tego lub owego z tych dwóch rodzajów należały, atoli niemożemy inaczéy, tylko na fun-

fundamencie tego przypuszczenia dóysdź i ustanówić czynności ciał, iaką nam natura przed oczy stawia.

O prostém spotykaniu się Ciał twardych.

35¹, **D**wa ciała twarde spotykają się wzaiémnie iedno z drugim, albo z których iedno, uderza o drugie będące w spoczynku, udzielają albo uymniają sobie wzaiémnie pewną część ruchu. Ale niech rzeczy dzieją się w sposób bądź iaki chce, to zawize w momencie samego spotkania, można podług (287) uważać każde ciało, iakoby nadane dwiema szypkościami, z których iedna trwać będzie po uderzeniu, a druga zostanie zniszczona. Daymy tedy naprzód że dwa ciała, powzięły ruch w iednémże rozumieniu; iawna iest, że ciało prędzéy bieżące, utraci pewną część swoiéy szypkości, a przeciwnym sposobém drugie, nabędzie więkzék szypkości przez spólne ich spotkanie się.

Oznaczmy sobie przez M miąższość ciała uderzającego; przez V szypkość iego przed uderzeniem; m niechay będzie miąższość ciała uderzonego, (która może bydź

mniejszy lub większy aniżeli M); U niechay będzie szypkość iego przed uderzeniem. Zmyślmv sobie że szypkość V , przemięnia się w u przez uderzenie; więc M utraci szypkość wyrażoną przez $V-u$. A zatem w momencie uderzenia, zamiast szypkości V , mogę uważać ciało iakoby nadane szypkością u i szypkością $V-u$. Podobnież przypuściwşzy, że U odmięnia się na v przez uderzenie; iawnna jest, że m nabędzie szypkości $v-U$; a zatem w momencie uderzenia, mogę uważać ciało uderzone iakoby nadane szypkością v w rozumieniu ruchu niniejszego, a szypkością $v-U$, w rozumieniu przeciwném; bo na fundamencie tego przypuszczenia, w rzeczy samęy ciału m , nie przypisuje się tylko szypkość U .

Ponieważ tedy na fundamencie przezczonego przypuszczenia, z tych czterech szypkościów nięmaią zostać, tylko dwie, to jest u i v , więc drugie dwie to jest $V-u$ i $v-U$, muszą być zniszczone w momencie uderzenia; a że są wbrew sobie przeciwnę, więc podług (186), ilości ruchu iakięmi byłyby nadane ciała mocą tych szypkościów, powinny być sobie równe. Będzie tedy $M(V-u) = m(v-U)$.

Teraz uwážmy, iż kiedy u i v maią być szypkościami, iakie maią mieć dwa ciała M i m po uderzeniu, podług poprzedzającego przypuszczenia, to trzeba, ażeby te szypkości były takie, iżby ciało uderzające, iuż więcej nieczyniło przeciwko uderzonemu, to jest, iż po uderzeniu oba ciała, dalszy bieg z równą szypkością powinny razem odbywać; tak iż mieć będziemy $u = v$; więc naostatek $M(V-u) = m(u-U)$; albo $MV - Mu = mu - mU$; skąd wyciąga się

się $u = \frac{MV + mU}{M + m}$. To jest, że kiedy dwa ciała dybaią w iednémże rozumieniu; to ażeby mieć ich szypkość po uderzeniu, trzeba wziąć sumę ilościów ruchu, iaką miały te ciała przed uderzeniem, i rozdzielić ją przez sumę miąższościów.

Np. iężeli M warto 5 uncyi; m , 7 unc.; V , 8 ft. na iednę minutę wtórą; a U , 4 ft. na tęż minutę wtórą; to będzie $u = \frac{5 \times 8 + 7 \times 4}{5 + 7} = \frac{40 + 28}{12} = \frac{68}{12} = 5\frac{2}{3}$; a zatem szypkość po uderzeniu, wynosić będzie $5\frac{2}{3}$ ft. na iednę minutę wtórą.

352. Gdyby iedno z dwóch ciał np. m , znajdowało się w spoczynku przed uderzeniem, to trzebaby rozumieć $U = 0$; przez co szypkość po uderzeniu wychodzi na $u = \frac{MV}{M + m}$;

to jest, że trzeba rozdzielić ilość ruchu iaką miało ciało uderzające, przez sumę miąższościów.

Wreszcie, iężeli byśmy niechcieli w tym przypadku udawać się do reguły powszechnęy, mogli byśmy i prosto wynalęsdź rozwiązanie tego zagadnięnia. Tym kóńcém, trzebaby uważać ciało uderzone, iakoby nadane przed uderzeniem szypkością u , równą i skutkuiącą w tém

że rozumieniu, co szypkość iaką ma mieć ciało po uderzeniu, i drugą szypkością — u , to jest równą pierwszemu, ale skutkującą w rozumieniu przeciwnym. A zatem, ponieważ ciało niema zatrzymać tylko pierwszą szypkość, więc trzeba ażeby mocą drugiey szypkości, utrzymało się w równowadze z ciałem M , nadanem szypkością $V - u$, iaką ma utracić. Więc musi być $M(V - u) = mu$; skąd wyciąga się $u = \frac{MV}{M + m}$; wartość taż sama, która nam też wypadła z formuły powszechnéy.

353. Jeżeli ciała dybaia w rozumieniach przeciwnych, to ażeby mieć szypkość po uderzeniu, nietrzeba więcéy, tylko w pierwszém

formule $u = \frac{MV + mU}{M + m}$, rozumieć U być

przeczące, co nam da $u = \frac{MV - mU}{M + m}$; to jest,

że kiedy ciała dybaia w rozumieniach przeciwnych, żeby mieć szypkość po uderzeniu, trzeba rozdzielić różnicę między ilościami ruchu, iakiemi nadane były ciała przed uderzeniem, trzeba mówić rozdzielić tę różnicę przez sumnę miąższościów; ktorato szypkość wynaleziona, skutkować będzie w tém rozumieniu, w jakim skutkowała szypkość ciała, nadanego w tę samą ilość ruchu.

Mo-

Możnaby też i prosto wynaléśdź ténże sam wypadek, używłszy do tego tegóż fundamentu co wyżej.

A zatem Ustawy czyli prawa, na ktorých zasadza się proste spotkanie się ciał twar-dych, w wszelakich przypadkach, zamykaią się w téy iedynéy regule: że szypkość po uderzeniu, równa się summie albo różnicy ilościov ruchu, iakiemi były nadane ciała przed uderzeniem, (a to podług tego, kiedy ciała dybaia w iednémże rozumieniu, albo w rozumieniach przeciwnych); równa się mówię takowéy summie albo różnicy, rozdzielonéy przez sumnę miąższościów.

Uwagi nad siłą Bezwładności
(Inertia).

354. W tém co dopiéro poprzédziło, rozumiełiśmy, że odłączywszy na stronę ważność, odpór powietrza, i wszelką innę przeszkodę, iedno z dwóch ciał, opiera się drugiemu, a niszczy w niem część szypkości onego. Lecz iakimby sposobem ciało nieważne, niepowściągnione żadną przeszkodą, mogło czynić iakowy odpór? czy niebyłoby to przypisować ciału zdolność do nadania ruchu sobie samemu, kiedy go może odiać innemu ciału czyniacemu przeciwko sobie.

Zaiste nie; odpór ciała swobodnego, nieciągnie za sobą koniecznie

i

i istotnie ruchu ninie przytomnego w témże ciele. *Np.* jeżeli ciało takie iak A ciągną razem dwie siły równe i wbrew sobie przeciwne, *fig. 1.* oznaczone przez AB i AC (*fig. 1.*), to iawna jest, że ciało tym sposobem nienabędzie żadnego ruchu. Ale i to niemniéy jest oczywista, że jeżeli siła CA równa dwóm pierwszym, poczęłaby skutkować w kierunku CB , to zostałaby zniszczoną od siły AC , i ciało w takim razie powzięłoby ruch od siły AB , równy siłę dopiero przyłożony.

Niechcemy my tu stanowiąc za rzecz pewną, czy odpór, mocą którego ciała sprzeciwiają się ruchowi, pochodzi lub niepochodzi z takiej przyczyny. Bądź co chce, takowy odpór, (który nazwano siłą *Bezwładności*, różni się od tego odporu, iaki dają siły *czynne*, *np.* siły ciał uderzających się w rozumieniu przeciwném), różni się mówię w tém, że te ostatnie siły niszczą pewną część ruchu; zamiast że siła bezwładności, lubo wprawdzie niszczy ruch w ciele uderzającym, ale tén zniszczony ruch przechodzi wżytek w ciało uderzone. O czém iawnie znać daie równanie $M(V-u) = m(u-U)$ wyżej założone, służące do wynalezienia ruchu po uderzeniu w dwóch ciałach, dybiących w jednę stronę; albowiem $V-u$, wyraża szypkość, którą traci ciało uderzające, a zatem $M(V-u)$ będzie ilością ruchu utracioną przez uderzenie; podobnież przez $u-U$

rozumieliśmy szypkość iakiéy nabywa ciało, tak że $m(u-U)$, będzie nabytą ilością ruchu. Okazaliśmy zaś, że te dwie ilości koniecznie powinny być równe jedna drugiéy.

355. Właściwie tedy mówiąc, siła bezwładności, jestto sposób którym przechodzi ruch z iednego ciała w drugie. Wszelkie ciało opiera się ruchowi, i opierając mu się, przyjmuje go; a przyjmuje prawie tyle, ile go niszczy w ciele czyniącém przeciwko sobie.

356. A stąd pokazuje się, że (rozumiejąc bydź zniszczoną wszelką zawadę), chociażby sobie zmyślić iak najmniéyszą miąższość uderzającą, a miąższość uderzoną iako naywiększą, to z tego uderzenia zawsze musi ruch następować.

Jakóż *np.* w takim przypadku, kiedyby iedno z dwóch ciał zostawało w spoczynku, szypkość wyrażona podług (352) w tém

zrównaniu, $u = \frac{MV}{M+m}$, niemoże nigdy prze-

mienić się w zero, chociażby głośkóm M , m i V bądź iakie chce wartości naznaczyły się; chyba iedynie tylko w tym razie, kiedyby m było ilością niezmierną, albo V niezmiernie małe. A zatem jeżeli w naturze widzieć się daie, że ciała utracają ruch odebrany; to dzieie się dla tego, iż go nadają cząstkóm materyalnym innych ciał, które

szą otoczone, iakoto powietrza i. t. d. A ponieważ formuła $u = \frac{MV}{M + m}$ znać daie, że im

większą miąższość będzie miało ciało uderzone m , (rozumiejąc wszystko w tymże stanie co wyżej), tém mniejsza wypadac będzie pozostała siła u ; więc uważając m iakoby sumę zebrałą z cząstek materyalnych, z którymi ciało M dzieli się ruchem swoim, iawna iest, że siła u prędko może bydz przyrowadzona do stanu niepodpadaiącego pod zniszły, chociażby na zniszczenie iey niebyło żadnych przeszkod nieruchomych, iakie iest tarcie i inne.

357. Siła bezwładności, ponieważ iest własnością materyi, więc równo przebywa w każdéj równéj cząstce materyi; a zatém w pewnéj iakowéj miąższości, daie się czuć proporcjonalnie do ilości materyi albo miąższości; a że miąższość iest proporcjonalna wadze, więc i siłę bezwładności można także uważać iakoby proporcjonalną wadze. Ale trzeba dać na to pilne baczenie, żeby nierozumić iakoby bezwładność pochodzić miała od ważności; gdyż piérwsza od téj drugiey bynajmniey niezależy. Jakóż, w tén czas kiedy ciało upada swobodnie z góry na dół, iezeli za niem pogoniemy ręką, z większą szypkością

ścią nad tę z którą upada ciało, doznamy spotkawszy się z niem, uderzenia i odporu, którego oczywiście niemożna przypisać ważności, skutkuiącyéj iedynie z góry na dół. Tém bardziéj téż niemożna tego przypisać odporowi powietrza; bo pomimo tego, iż zawsze została do zapytania, dla czego powietrze czyni odpór, iawna iest, że ponieważ czynność powietrza iest proporcjonalna powierfzchni, więc niemoże bydz proporcjonalna ilości materyi.

Siła tedy bezwładności, iest siłą właściwą materyi, mocą której ciało opiera się odmianie stanu czyli położenia swojego. *Siła bezwładności iest proporcjonalna ilości materyi, i daie się czuć w wszelkim kierunku, to iest na wszystkie strony, z których ciało miałoby bydz poruszone.*

Niektóre przystósowania własnościów ciał spotykaiących się; tudzież wnioski stąd wynikaiące, tyczące się uderzeń.

358. **R**eguly podane dopiéro wyżej słuzące ciałom spotykaiącym się, mają zawsze miéysce, czyto ciała spotykaią się z sobą bez

średnie, iak się rozumiało, czy też popycha iedno drugie, przy pomocy pręta niegiętkiego, i niemiąższego, któryby łączył śródkki ciężkościów iedn z drugim; czyli też to naostatek, iedno drugie pociąga przy pomocy nitki lub sznurka, byleby takowa czynność, skutkowała bezpośrednio przeciwko śródkkowi ciężkości każdego ciała.

fig. 2. Np. jeżeli dwa ciała M i m (fig. 2), ciągnie iedno drugie przy pomocy nitki opalującej klubę (trochlea) P ,^a to żeby wymiarować ruch, iaki wezmą te ciała mocą waźności swoiów, trzeba uważać (171), że waźność dąży do nadania każdemu z tych dwóch ciał, szypkości równy w każdój chwilce. A że niemoże iedno z nich ruchać się, żeby zaraz drugiego niepociągnęło za sobą, więc za każdą nową czynnością waźności, te dwa ciała znajdują się byż położone w takim przypadku, iak gdyby oba ciągnęły się wzajemnie w rozumieniach wbrew przeciwnych, z równymi szypkościami; więc podług (353), żeby mieć szypkość stąd wynikającą, oznaczywszy przez g , szypkość iaką, nadaie siła waźności, trzeba wziąć różnicę $Mg - mg$ między ilościami ruchu, i rozdzielić ją przez sumę $M + m$ miąższkościów;

^a Rozumié się tu, że czynność skutkuje przy pomocy kluby, w ténże sam sposób iakby skutkowała, gdyby obie części nitki albo sznurka, były wyciągnięte w linii prostój; ta prawda okaże się na inném miejscu; aczkolwiek i tak sama przez się łatwo poiąć się daie.

ściów; co da $\frac{Mg - mg}{M + m}$ albo $\frac{M - m}{M + m}g$, na

wartość rzetelnój szypkości, iakiój przyczynia za każdą chwilką każda nowa czynność g waźności, w ciele M . A stąd pokazuje się, że ponieważ M , m , i g są ilościami stacznymi, ponieważ ciało M dąży w ruchu iednokształtnie przyspieszonym, i ponieważ siła przyspieszająca niniejszy ruch,

ma się do waźności swobodnej g $:\frac{M - m}{M + m}g$

$:\frac{M - m}{M + m}g$, albo $:\frac{M - m}{M + m}g$; więc oznaczywszy przez p szypkość, iaką sprawuje waźność w ruchadle swobodnym w przeciagu iednej minuty wtorej, można będzie wynaléść szypkość sprawioną w podobnymże przeciagu czasu, w ruchadle M wstrzymaném czynnością ciała m , przez tę proporcją, $M + m$

$:\frac{M - m}{M + m}g$; a zatem oznaczy-

wszy przez u , szypkość ciała M , po upłynięniu liczby t minut wtórych, będzie po-

dlug (173) $u = \frac{M - m}{M + m}pt$; a miéysce czyli

rozległość przebieżona, będzie wyrażona

w tém zrównaniu, $e = \frac{M - m}{M + m} \times \frac{pt^2}{2}$; gdzie p

podług (174) rozumie się byż $= 30,2$ st.

359. Gdyby ciało m , które tu rozumie się byż mniéyszej miąższości, odbierało w piérszój chwilce popęd czyli szypkość V , to iest, gdyby było tak uderzone, iż będąc swobodne i bez waźności, mogłoby w iednej minucie wtorej przebieżyć liczbę stóp oznaczoną przez V ; to w takim razie, z czynnością swoią dzieliłoby się z ciałem M ,
któ-

które ciągnęłyby za sobą przez pewny przeciąg czasu. Chcąc wiedzieć, jakim sposobem zachodzi udział téj czynności, trzeba uważać, że w pierwszym momencie, czynność ważności będąc niezmiernie małą, ciało m nadane szybkoscia V , skutkuje przeciwko ciału M , tak iak gdyby to ostatnie ciało zostawało w spoczynku. Zeby tedy mieć szybkosc pozostałą po czynności (352), trzeba rozdzielić ilość ruchu mV przez summę miąższościów; co nam da $\frac{mV}{M+m}$, na wyrażenie

szybkosci, z iaką ciało m , pociągałoby za sobą ciało M , gdyby ważność nieskutkowała w momentach następujących. Ale że, iak widzieliśmy dopiero wyżej, ważność nieprze staje i dalej skutkować, a to w taki sposób, że ciału M nadaie w rozumieniu przeciwném szybkosc $\frac{M-m}{M+m} pt$, w przeciągu

czasu t ; więc idzie za tém, że po upłynioném czasie t , ciału m , niepozostanie tylko szybkosc $\frac{mV}{M+m} - \frac{M-m}{M+m}$. Skąd pokazuje się,

że chociażby ciało m było iako najmnieysze, szybkosc V także iako najmnieysza, a ciało M niechby było iako naywiększe, to iednakże zawsze ciało m , przez iakiś pewny czas pociągnie za sobą ciało M ; lubo potém toż ciało M wziąwszy przemoc, pociągnie znowu na wzaiem za sobą ciało m .

Jakóż, niechayby była iaka chce ilość ruchu mV nadana ciału m , byleby miało wartość pomierną, to iawna iest, że do wyniszczenia iey, potrzeba ażeby ważność skutkowała przez pewny czas, ponieważ za każdym momentem, nieskutkuje tylko stopniami niezmiernie małemi.

Ze-

Zeby i zaś wiedzieć, kiedy, to iest po iakim czasie upłynionym, ciało m przestanie podnosić się; trzeba postąpić sobie w tén sposób. Niechay będzie T czas iakiego potrzebowałoby ciało ważne upadające swobodnie, do nabycia szybkosci V ; podług tego co przepisało się wyżej (173), mielibyśmy $V = pT$; więc szybkosc ciału m , przemienia się na $\frac{mpT}{M+m} - \frac{M-m}{M+m} pt$, którą zrównawszy z zerem, będzie $mpT = (M - m) pt$; skąd wyciąga się $t = \frac{mT}{M-m}$. Np.

gdyby nadana szybkosc V , była taka, iakię nabywa ciało ważne w przeciągu iedney minuty wtórey; to mielibyśmy $T = 1''$; daymy że $M = 100ftom$, $m = 1ft$; a tak w ninieyszym przypadku będzie $t = \frac{1''}{99}$; to iest że

ciało m , niepociągnie dłużej za sobą ciało M , iak tylko przez iedną dziewiędziesiąt i dziewięć cząstkę minuty wtórey; ale iednak wszelako pociągnie go rzetelnie.

Jawna tedy iest, że niema żadney takięj siły pomierney, chochy była iak najmnieysza, któraby niezdolała przewyciężyć wagi ciała; i że nigdy niepodobna iest, ciało ninie w ruchu będące, ustanowić w równowadze z wagą innego ciała, to iest z innym, ciałem, niemaiącym innego dążenia, tylko to które iest własne ważności. Naprzód pierwsze ciało pociągnie za sobą drugie; a potém owo będzie pociągnięte od tego; zaydzie wprawdzie między niemi spoczynek na moment; ale to będzie tylko tén moment, w którym pierwsze ciało, utraci

Tom IV.

B

wfszy-

wszystkę szypkość sobie nadaną, i niebędzie to tylko tén jedén taki moment.

360. A zatém siła ciał zostających w ruchu, niemoże mierzyć się na wagę, to jest na samę czynność wagi, obranę z ruchu miéyscowego; ale powinna mierzyć się na inne siły ciał zostających w ruchu, iakoto *np.* na siły ciał ważnych, upadających z pewnéj wyfokości.

I tak żeby mieć pojęcie siły ciała wążącego 3 *fty*, dybiącego z szypkością 60 *ft.* na jednę minutę wtórą; szukałbym podług tego, co było wyżej (176), z iakiéj wyfokości powinno upaść ciało, żeby nabyło takowéj szypkości 60 *ft.* na jednę minutę wtórą; i znalazłbym iż powinnyby upaść z wyfokości 59½ *ft.* z małém uchybiéniém. Skąd sobie wnoszę, że ciało wążące 3 *fty*, nadane szypkością 60 *ft.* na jednę minutę wtórą, musi tak mocno uderzać, iak gdyby spadło z wyfokości 59½ *ft.*

361. Siła, iaką ciała w ruchu będące wywierac mogą, nazywa się *uderzeniem*. A zatém siła uderzenia, żadnym sposobém niemoże byđz porównana z samém tylko tłóceniem, to jest z tą usilnością, na iaką zdobyć się może mocą saméj ważności swoiéj, miążżzość niémająca ruchu miéyscowego. Uderzenie młot-

ka

ka nawet bardzo słabe, może zabić gwoźdź w ciało iakowe, gdy tymczasem waga, aczkolwiek dosyć znaczna nic temu niepodoła. Toż samo rozumieć się ma względém ciała niewielkiéj miążżzości, które upadając z góry na dół, nabyłoby pewnéj szypkości.

Przyczyna téj różnicy zależy na tém; iż ciało upadające, używa razem w jednym momencie, wszystkich stopniów nabytéj szypkości przez czas upadku swego; zamiast że waga, niesprawująca nic więcéj tylko tłóczenie, nieskutkuie tylko osobnémi i z koléi następnými stopniami szypkości, dzielącę się między gwoździem, i nriędzy miążżzością otaczającą; a że każdy z takowych stopniów jest niezmiérnie mały, więc prawie natychmiast iak jest nabyty, tak i zniszczony zaraz zostaje.

362. Na fundamencie tego co dopiero powiedziało się, łatwo zrozumieć można, iakby sobie trzeba postąpić, chcąc naznaczyć ruch ciała *M*, (fig. 3), które mocą wagi swoiéj, ciągnęłoby za sobą drugie ciało *M*, położone na płaszczynie poziemnój, tarcie odłożywszy na stronę. Jawną jest, że czynność ważności skutkującéj w ciele *M*; płuie płaszczyna poziemna; czynność zaś

B 2

tę-

tęże ważności skutkującej w ciele M , dzieli się między oba ciała M i m , tak, iak kiedy jedno ciało czyni przeciwko drugiemu będącemu w spoczynku. A zatem, rozumując iak wyżej, i oznaczywszy przez g , szypkość iaką nadaie ciału swobodnemu siła ważności w iednym momencie, mieć będziemy

$$\frac{gM}{M+m}, \text{ na wyrażenie szypkości, z iaką ciało } M \text{ rzetelnie w ruchu swoim przyspiesza}$$

będzie. Więc szypkością tego ciała po wy-

$$\text{szły iedną minucie wtórej, będzie } \frac{pM}{M+m};$$

gdzie przez p rozumié się szypkość iaką może nadać ważność w iednej minucie wtórej ciału swobodnemu. Więc, po upłynięniu iakiegokolwiek czasu t , szypkością tego ciała,

$$\text{będzie } \frac{pMt}{M+m} \text{ (173); a rozległością miéysca}$$

przebieżoną w tymże czasie od tegoż ciała,

$$\text{będzie } \frac{\frac{1}{2}pMt^2}{M+m} \text{ (147).}$$

363. Ale gdyby dwa ciała iakoto A i B (fig. 4), czyniły iedno przeciwko drugiemu przy pomocy pręta, albo sznurka materialnego, którego miąższność niebyłaby zbyt cnie mała względem miąższności samychże ciał; to natenczas takowy pręt, albo sznurék, byłby także uczestnikiem czynności zachodzącej między niemi. Np. gdyby ciało B po odebraniu znagła pewnej szypkości skutkującej w stronę C , zostało przynagłone do pociągnięcia za sobą ciała A przy pomocy pręta materialnego AB ; to, ażeby mieć szypkość po zaślęły czynności, trzeba by rozdzielić ilość ruchu odpowiadającą ciału B , przez summę miąższnościów ciał A , B i pręta AB .

364.

364. Gdyby dwa ciała M i m (fig. 2), fig. 2. ciągnęły iedno drugie przy pomocy sznura iednokształtnie ważnego, to w takim razie siła przyspieszająca ciała M , niebyłaby siłą stateczną, iak w przypadku wzwyż rozważanym (358). Ale trzeba by ją wynaléśdź, iako téż i ruch ciała M , w ten sposób. Oznaczywszy przez c całą długość sznura; przez P jego ważność przyrodną, to iest, wielę waży iedna stopa długości jego; przez x długość części PM ; mieć będziemy $Pm = c - x$; miąższością tedy części PM , będzie Px ; a miąższością części Pm , będzie $P(c - x)$. A zatem mieć będziemy z iednej strony, miąższość $= M + Px$; a z drugiej strony, miąższość $= m + P(c - x)$, z których każdy, ważność nadaie w niniejszym momencie, szypkość niezmiernie małą h . Więc chcąc wiedziéć, iaką szypkość powezną mocą wzajemnej czynności iednego przeciw drugiemu, trzeba rozdzielić różnicę między ilościami ruchu, przez summę miąższościów. Wypadnie tedy na wyrażenie siły przyspieszającej ciała M , ilość

$$\frac{Mh + Phx - mh - P(c-x)h}{M + Px + m + P(c-x)}$$

$$\text{która wychodzi na } \frac{Mh - mh + 2Phx - Pch}{M + m + Pc};$$

$$\text{albo, zrobiwszy } M - m - Pc = A, \text{ a zaś } M + m + Pc = B, \text{ wychodzi na } \frac{Ah + 2Phx}{B}.$$

Więc takowa szypkość, ma się do szypkości ważności, iak $\frac{A + 2Px}{B}$ do 1; więc, oznaczy-

wszy przez p , szypkość iaką nadaie ważność ciału swobodnemu w iednej minucie wtórej,

$$\text{ilość } \frac{A + 2Px}{B} p, \text{ będzie szypkością, iakię}$$

na-

nabyłoby ciało M w iednój minucie wtórój, gdyby przez cały przeciąg téj minuty wtórój, siła przyspieszająca była stateczna. Takową to tedy ilość (181) trzeba położyć zamiast

p , w formule $p dt = d\left(\frac{dx}{dt}\right)$ wzwyż przepi-

sanój (184) do ruchów różnokształtnych; tudzież zamiast de trzeba położyć dx ; bo niechaj ciało M , z iakiego chce mieć swój ruch poczyną, to zawsze rozległość, iaką przebiega za każdym momentem, równa się pomnożeniu dx , długości PM . Będzie tedy,

$$\frac{A + 2Px}{B} p dt = d\left(\frac{dx}{dt}\right).$$

Zeby scałkować to równanie, dzielę go przez dt , a mnożę przez dx ; i mam

$$\frac{A dx + 2Px dx}{2} p = \frac{dx}{dt} d\left(\frac{dx}{dt}\right);$$

$$\text{zrównanie, którego całką jest, } \frac{Ax + Px^2}{B} p + C = \frac{1}{2} \frac{dx^2}{dt^2}.$$

Dla znalezienia zaś wartości statecznej C ;

uważam, że $\frac{dx}{dt}$ podług (179) jest wyrażeniem

szybkosci; więc rozumiejąc, że na początku ruchu ciało M znajdowało się w punkcie O , (dajmy byż $PO = b$), i że nieodebrało żadnego popędu, to stateczna C powinna być taka, ażeby szybkosc była zerem, kiedy $x = b$; będzie tedy

$$\frac{Ab + Pb^2}{B} p + C = 0,$$

$$\text{a zatem } C = -\frac{Ab + Pb^2}{B} p; \text{ więc}$$

$$\frac{Ax + Px^2 - Ab - Pb^2}{B} p = \frac{1}{2} \frac{dx^2}{dt^2}.$$

Oznaczmy przez z rozległość przebieżoną OM ; mieć będziemy $z = x - b$, albo $x = b + z$, a

dx

$dx = dz$, co przemienni nasze równanie na $\frac{Ax + 2Pbx + Px^2}{B} p = \frac{1}{2} \frac{dz^2}{dt^2}$; skąd wyciąga się

$$dz \sqrt{\frac{B}{2p}}$$

$dt = \frac{dz \sqrt{\frac{B}{2p}}}{\sqrt{[(A + Pb)z + Pzx]}}$; równanie, które łatwo może być scałkowane, przemienniwszy go w niepiérwiastkowe, podług tego co się rzekło (118); co da nam stółunek zachodzący między rozległością i czasem, który tu rozumie się byż wyrażony w minutach wtórych.

Co się dotycze szypkosci, ta ponieważ jest wyrażona przez $\frac{dz}{dt}$, więc oznaczywszy

$$\text{ją przez } u, \text{ będzie } u = \frac{\sqrt{[(A + 2Pb)z + Pzx]}}{\sqrt{\frac{B}{2p}}},$$

gdzie przez u , rozumie się ta rozległość, do iakiej przebieżenia w iednój minucie wtórój, jest zdolne ciało w każdym momencie, mocą niniejszego ruchu swojego, iednokształtnie w tymże ruchu trwającego.

Uwaga względem sił żywych.

365. Nazwano żywemi siłami, siły ciał zostających w ruchu; siłami zaś martwemi są te siły, w których, iakoto $np.$ w siłę tłoczenia, rozumie się że przyczyna skutku iaką, niema ruchu ninie przytomnego.

Przez nieiaki czas były rozdwojone zdania Matematyków, wzglę-

B 4

dém

dém miężenia sił żywych, albo sił własnych ciałom w ruchu zostającym. Niektórzy utrzymowali, że takowe siły niepowinny miężyć się na miężność rozmnożoną przez szypkość, podług przepisu, który podaliśmy do tego wyżej (157); ale że miarę ich powinna być mnogość, wynikająca z rozmnożenia miężności przez kwadrat szypkości. Ponieważ mogłby kto obawiać się, ażeby ta różność w miężeniu sił, niebyła przyczyną iakięj nieprzyzwoitości w Mechanice, przeto zda nam się być rzeczą potrzebną, w kilku słowach o tém pomówić.

Jeść rzeczą wcale obostroną, miężyć siły ciał w ruchu zostających, na miężność rozmnożoną tylko przez samę szypkość, albo też na miężność rozmnożoną przez kwadrat szypkości, byleby do tego słowa siła, nieprzywieszować w obu przypadkach jednakowego rozumienia. Kiedy za miarę siły, bierze się miężność rozmnożoną przez kwadrat szypkości, to natęczas przez to słowo *siła* rozumie się liczba przeszkod, którą może przemódz ciało w ruchu będące; i to pewna jeść, że kiedy miężności są równe, to liczba przeszkod, które może przemódz ciało w ruchu będące, jeść proporcjonalna kwadratowi szypkości. Np. jeżeli ciało *A* (fig. 5), niema tylko prawie potrzebną szypkość do zamknięcia sprężyny takięj jak jeść *ACB*; to in-

fig. 5.

innemu ciału *M* takięż miężności, nie trzeba będzie tylko dwa razy tak wielkię szypkości, do zamknięcia czterech sprężyn równych sprężynie *ACB*. Jakóż, zmyśliwszy sobie, że cztery sprężyny, każda z nich jeść rozwarta w téż samęj rozłożystości kąta, co sprężyna *BCA*, łatwo widzieć się daie, że siła iakięj trzebaby użyć w punkcie *M*, ażeby niedopuszczyć większej rozwartości tym sprężynom, powinna być także sama, iakięj trzebaby użyć w punkcie *A*, na zapobieżenie, ażeby sprężyna *BCA* niezwarła się dalej. Albowiem sprężyna *HIM*, nieczyni większego odporu punktowi *M*, iakby czyniła, gdyby punkt *H* ramięcia *HI*, zamiast przytknięcia do ramięcia *HG*, opierał się o płaszczyznę nieruchomą *PQ*. To założywszy na przód, łatwo widzieć się daie, że większość odporu czyniącego przeciwko punktowi *M* aniżeli przeciwko punktowi *A*, kiedy cztery sprężyny, miałyby być przymknięte na otwartość kąta téż miary, w iakięj przymyka się sprężyna *BCA* w jednym momencie; łatwo mówię widzieć się daie, że ta większość odporu, nieskądinąd pochodzić będzie, tylko że punkt *M* dłużej musi czynić przeciwko temuż samemu odporowi co punkt *A*; a tak mając do przebieżenia cztery razy większą rozległość, a szypkość tylko podwójną, potrzebować téż do tego będzie podwójnego czasu, w przeciągu którego przełamać musi dwa razy tyle odporu, co punkt *A*; ażeby tedy punkt *M* mógł przymknąć cztery sprężyny, każdą na otwartość kąta téż miary, w iakięj przymyka się sprężyna *BCA* w jednym momencie, musi utracić stopień swoięj podwójny szypkości. Rozumując podobnymże sposobem względem momentów następujących, poka-

za-

załoby się, że odpory czyniące przeciwko punktom, czyli ciałom *A* i *M*, usiłującym przymknąć swoje sprężyny na otwartość kąta iednójże miary, zawsze mają się icden do drugiego :: 1:2; więc całkowite odpory mieć się także będą do siebie :: 1:2; więc szypkość podwójna; jest dostateczna do przymknięcia czterech sprężyn.

Jawna tedy iest, że liczba przeszkód, którą przewyciężyć mogą ciała będące w ruchu, rośnie iak kwadraty szypkościów. Ale czyliż przez to słowo *sila*, ma się rozumieć *liczba* przeszkód? albo raczej czy nienaturalniéysza iest, rozumieć przez nie, summę odporów, iakie czynią pominione przeszkody? albowiem nie sama tylko liczba, ale też oraz i wartość każdéy przeszkody, wpływa w zniszczenie ruchu. Lecz w takim przypadku, ponieważ każdy momentalny odpór, oczywiście iest proporcjonalny ilości ruchu, iaką wyniszczą, (bo na to zawsze zgadzali się wszyscy), więc summa odporów, musi być proporcjonalna całej ilości ruchu wyniszczonéy; więc iezeli przez *silę* rozumieć będziemy, nietylko liczbę ale i summę odporów, iakie może przewyciężyć ciało będące w ruchu, to *sila* będzie

będzie proporcjonalna ilości ruchu. Z tego przyiętego fundamentu, zarówno wnosi się, że liczby odporów przewycięzonych, mają się między sobą iak kwadraty szypkościów. Sprzeczką tedy w saméy istocie, niezachodzi tu tylko o słowa; i łatwo została zaspokoiona, byleby zgodzić się na to, co ma być rozumiano przez to słowo *sila*. Wolno zaś iest, obrać sobie z tych dwóch zdań które się spodoba; byleby obranego wyrażenia na miarę siły, używać w tém rozumieniu, w iakiém bierze się to słowo *sila*, to zawsze w obojém rozumieniu przyidzie się do iednakowego wypadku. My tedy iak zaczęliśmy, na miarę sił, zawsze brać będziemy mnogość, wynikającą z rozmnożenia miąższości przez szypkość; a następnie przez siłę ciała, rozumieć chcemy, całkowitą summę odporów, potrzebnych do zniszczenia w niém ruchu.

O spotkaniu się ciał sprężystych.

366. **L**ubo ciała *sprężyste*; podług tego, iak ie sobie wyobrażaliśmy wyżéy (350), żeby były sprężyst-

żyłtými, powinny bydź tłoczliwe; atoli nieidzie zatém, ażeby były tèm sprężyłtze, im są tłoczliwsze. Kłębek wełny, nieiełt sprężyłtzy od kulki łloniowéy, która przecieź ma daleko mniéyſzą tłoczliwość, iak wełna.

Atoli iednak bądź co chce, tłoczliwość zdaie ſię bydź nierozdzielną od sprężyłtoſci. Mocą tłoczliwości, ciało odmiénia ſwoię poſtać, przyłożywſzy do niego zewnątrſz iaką ſiłę; a mocą sprężyłtoſci, dąży do powrócenia nazád do piérwotnéy ſwoiéy poſtaci. Lecz ſpomieędzy wſyłtkich ciał sprężyłtych, to iełt, które ſtałwſzy ſię ſwobodnémi, uſiłuią powrócić do ſwoiéy poſtaci, iedne ſą, co odbiéruią zupełnie piérwotną poſtać, a drugie odbiéruią ią tylko po części; te oſtatnie, nazywaią ſię *ciałami niedoſkonale ſprężyłtými*. Co ſię zaś dotyczy piérwſzych, te mogą powracać do ſwoiéy piérwotnéy poſtaci z więkſzą lub mniéyſzą chyžoſcią, i łtopniami bardzo różnémi. A ieżeli ſą takie, iż po łpotkaniu ſię, powracuią do ſwoiéy poſtaci takiemiż łtopniami, iakiemi ſię łłoczyły, to nazywaią ſię *ciałami doſkonale ſpręży-*

żyłtými. Tu mówić ſię niebędzie, tylko o ciałach doſkonale ſprężyłtych.

Uwaźmy tedy względém nich, że w łpotkaniu ſię, ciało maiące mniéyſzą ſzypkoſć, czyni odpór ciału nadanému więkſzą ſzypkoſcią, a zatém że robi ſię w nich łłoczenie cząłtek, po którym nietylko naſtępuie powrót do piérwotnéy poſtaci, ale téź że po takowym powrocie, ciało na nowo odmiénia ſwoię poſtać, a to w przeciwném wcale rozumieniu piérwſzey odmianie. Po drugiéy odmianie naſtępuie znowu trzecia, mocą której ciała powracuią do téy poſtaci, iaką miały w czasie wzaiemnego łłoczenia ſię, i tak daléy; tak iż cząłtki każdego ciała, maią względém ſwego łrzedka cięźkoſci ruch *wielowrotny* (de vibration), to iełt niby wyłkakuiący i nazád powracuiący; bo przerzeczony cząłtki uſiluią powrócić do ſwoiéy piérwotnéy poſtaci, przez ruch coraż łpieźniéyſzy, mocą którego przebiéguią potém nad miarę. Takowe przekłształcenia poſtaci, naſtępuiáce na przemian iedne po drugich,

gich, mogą bydź nawet zmyślami dostrzeżone w wielu ciałach sprężystych, za uderzeniem w nie; ośobliwie w ciałach brzmiających albo dźwięczących.

Atoli nietrzeba rozumieć, ażeby te wielowroty, (vibrations), wpływały co do szypkości jaką mają powziąć ciała sprężyste po spotkaniu się. Niemogą ony nic wpływać do ruchu środków ciężkości, odpowiadających tym ciałom, iak widzieliśmy wyżej (288); bo takowe ruchy odbywają się w każdym z dwóch ciał, bez żadney zawisłości ieden od drugiego. Jestto tylko wzajemna czynność cząstek, iednych przeciw drugim, należących do iednegóż ciała.

Spotkanie się ciał doskonale sprężystych, można sobie wyobrazić w tén sposób. Kiedy *fig. 4.* dwa ciała *A* i *B* (*fig. 4*) spotkają się w punkcie *C*, odpór ciała *B* przeciwko ciału *A* to sprawuje, iż iedno drugie tłoczy zobopólnie, póty, aż dwa środki ciężkości i punkt dotknięcia, nabędą każdy z nich iednakowéy szypkości; dotąd wszystko tak się dzieie, iak w spotkaniu się ciał twardych, wyjąwszy odmianę postaci, która niemoże bynajmniéy wpływać w ilość ruchu utraconą albo nabytą.

Odmiana zaś postaci, tak się robi, że każde z dwóch ciał, płaszczy się równo z obydwóch stron; bo cząstki nayodlegléysze od punktu dotknięcia, wyskakując skorzéy w iedném cieie iak w drugim, aż póki stłoczenie zupełnie niedokona się, tém bardziéy tłoczą cząstki pośrzednie. Po dokonaniu stłoczenia, cząstki każdego ciała przyległe punktowi dotknięcia, opierają się iedne o dru-

drugie, przez tén czas gdy się przenosi takowy punkt dotknięcia; a dopiéro całe natężenie sprężystości skutkujące w strony przeciwnie punktowi dotknięcia; tak że środki są niby pociągnięone w rozumieniach przeciwnych, z tą całą usilnością, z iaką ciało dąży do odebrania nazad swoiéy postaci. Gdzie widzieć się daie, że ciało uderzające, utracą natenczas szypkość równaiącą się tég, iaką straciło przy stłoczeniu; a przeciwnym sposobém ciało uderzone, nabywa tyle szypkości, ile iéy nabyło przy stłoczeniu. A lubo dwa ciała powróciwszy do swoiéy pierwotnéy postaci, niezoftają się przy niéy, atoli iuż iedna przeciw drugiemu niéma żadnéy czynności; bo siła, mocą którég te ciała w sobie rozszerzać się mają, staie się coraż muiéysza; a zatém iuż tu rozftają się z sobą.

A stąd oczywiscie wynika, że okoliczności wzajemnego spotkania się ciał doskonale sprężystych, w tég iednéy regule wszystkie zawierają się.

367. Szukay spólnéy szypkości, iaką miałyby ciała po uderzeniu, gdyby były niesprężyste; a potém jeżeli od podwóyności tég szypkości, odéymiesz szypkość iaką miało każde ciało przed uderzeniem, to mieć będziesz szukane szypkości każdego ciała po uderzeniu. W czém trzeba dać baczenie na to, że kiedy ciała przed uderzeniem dybaią w rozumieniach przeciwnych, to szypkości tego ciała,

ła, które ma mnieyszą ilość ruchu, należy dać znak —, tak iż w przy-
stósowaniu niniejszey reguły, takowa szypkość powinna bydź dodana.

Jakóż, kiedy oba ciała dybaią w jedną stronę, jeżeli V jest szypkością uderzającego, a U szypkością uderzonego; u niechay będzie szypkość, jaką miałyby te ciała po uderzeniu gdyby były twardemi; to $V - u$ będzie wyrażeniem szypkości, jaką utraci ciało uderzające; a ponieważ sprężystość natężając się w stronę przeciwną ruchowi, wymie ciału tyle ruchu, ile mu go już ujęło stłoczenie, więc niezostanie się tylko przy szypkości $u - (V - u)$, to jest $u - V + u$, albo $2u - V$. Co się zaś tycze ciała uderzonego, takowe nabywa od uderzenia, szypkości $u - U$; a że przez natężenie swoiey sprężystości nabywa znowu tyle drugie, więc szypkością jego będzie $u + u - U$, to jest $2u - U$. W tym przypadku zawiera się i ów, kiedyby iedno z dwóch ciał znajdowało się w spoczynku przed uderzeniem.

Gdyby ciała dybały w rozumieniu przeciwnem, to względem ciała mającego większą ilość ruchu, służyłoby także toż samo poprzedzające rozumowanie. A co się tycze drugiego, to takowe przez uderzenie, iako ciało twarde straciłoby swoię szypkość; a nabyłoby innę w rozumieniu przeciwnem. Niechay tedy będzie u , takową szypkością; natenczas szypkość, z jaką natęży się sprężystość tego ciała, będzie wyrażona przez $U + u$, którą dodawszy do szypkości u , należący mu, iako ciału twardemu, mieć będziemy $2u + U$.

368. A stąd łatwo jest, pownowić sobie formuły, wyrażające własności ciał sprężystych uderzających o siebie, w które niewchodziłyby inne ilości, tylko miąższości i szypkości przed uderzeniem; nietrzeba do tego więcęcy, iak tylko w wyrażeniach $2u - V$ i $2u + U$, położyć wartości głoski u , wyciągnione z reguł wzwyż ustanowionych (351 i daléy). Ale że takowe formuły, niemaia w sobie nic tak łatwego do spamiętania, iak reguła dopięro wyżey podana, przeto stanowieniem ich zatrudniać się niebędziemy, ale zostawiamy to do wykonania każdemu, ktoby w tém był ciekawy.

369. Uważmy, że kiedy iedno z dwóch ciał znajduje się w spoczynku, to szypkość jego, iaką odbiera przez uderzenie, jest dwa razy tak wielka, iakaby miało, gdyby niebyło sprężyste. Jestto oczywisty wniosek z reguły powszechney.

370. Zebyśmy dali iakie przystósowanie tych reguł; daymy naprzód że dwa ciała są sobie równe, a iedno z nich znajduje się

w spoczynku, w takim razie formuła $\frac{MV}{M + m}$

(352), wyrażająca szypkość ciał twardych po uderzeniu, przemienia się na $\frac{MV}{2M}$, albo na $\frac{1}{2}V$. Trzeba tedy podług (367) od $\frac{1}{2}V$ dwa razy powtórzonego, albo od V odjąć V , żeby mieć szypkość ciała uderzającego po uderzeniu.

Żeby zaś mieć szypkość ciała uderzonego, trzeba od $\frac{1}{2}V$ dwa razy powtórzonego, odjąć szypkość jego, jaką miało przed uderzeniem, to jest zero; skąd na szypkość po uderzeniu wypadnie V ; to jest, że cały ruch ciała uderzającego przechodzi w ciało uderzone. A zatem można sobie wnieść, że gdyby wiele ciał sprężystych równych, było położono w iednęży linię prostę, uderzywszy jedno z nich skrajne, inszém ciałem sprężystém równém iednému z tamtych, to tylko drugie skrajne to jest ostatnie odłączyłoby się. Uderzywszy zaś dwoma ciałami sprężystými równými pierwszym, nieodłączyłoby się insze, tylko to ostatnie i przed ostatnie; i tak dalej.

Daymy teraz że dwa ciała dybaią w iednémże rozumieniu; jedno z nich niechay ma 5 unc. miąższkości, a szypkości 6 ft. na iednę minutę wtórą; a drugie niech ma 7 unc. miąższkości, a szypkości 2 ft. na iednę minutę wtórą. Szypkość jaką powzięłyby te ciała po uderzeniu, uważając je jako twarde (351) wynosiłaby $\frac{44}{12}$ albo $3\frac{2}{3}$; jeżeli tedy od podwójności téy ilości, to jest od $7\frac{1}{3}$ odéymę szypkości 6 i 2, jakie miały te ciała przed uderzeniem, to mieć będą $1\frac{1}{3}$ i $5\frac{1}{3}$ na wartości szypkości ciał, uderzającego i uderzonego, po uderzeniu.

Gdyby ciało uderzone, zamiast 7 uncyi miąższkości, iak w niniejszym przykładzie, mia-

miało 20 unc.; to natenczas szypkość tych ciał po uderzeniu, uważonych iakby były twarde, wyniosłaby $\frac{72}{2}$ albo 24 . A zatem od podwójności téy ilości, to jest od $5\frac{1}{3}$, odjąwszy szypkości 6 i 2, jakie miały przed uderzeniem, wypadnie $5\frac{1}{3} - 6$ i $5\frac{1}{3} - 2$, albo $-\frac{2}{3}$ i $3\frac{1}{3}$, na szypkości onychże po uderzeniu; gdzie znak $-$, daje znać, że ciało uderzające, odskoczy w tył po uderzeniu.

Gdyby dwa ciała dybały naprzeciw sobie, a miały też same miąższkości i szypkości; jakie im naznaczyły się w drugim przykładzie, to uważając je jako twarde, szypkość ich po uderzeniu byłaby $\frac{30 - 14}{12}$ albo

$1\frac{1}{3}$. A zatem od podwójności téy ilości, odjąwszy szypkość 6, jaką miało ciało uderzające przed uderzeniem, mielibyśmy $-3\frac{1}{3}$ na szypkość jego po uderzeniu; gdzie znak $-$ daje znać, że to ciało odskoczy w tył z szypkością $3\frac{1}{3}$ ft. na iednę minutę wtórą. Co się zaś dotyczy ciała uderzonego, trzeba (367) do téyże podwójności to jest do $2\frac{2}{3}$, dodać szypkość 2 jaką miało przed uderzeniem, skąd na szypkość jego po uderzeniu wypadnie $4\frac{2}{3}$.

371. Ponieważ, podług (367), kiedy dwa ciała sprężyste dybaią w iednęż stronę przed uderzeniem, szypkości ich po uderzeniu, wyrażają się przez $2u - V$ i $2u - U$, (gdzie u oznacza szypkość, jaką miałyby po uderzeniu, gdyby niebyły sprężystými); więc różnica V

C 2 - U

— *U* zachodząca między temi dwiema szypkościami, jest też sama, która zachodziła między szypkościami przed uderzeniem. Takowa różnica nazywa się szypkością *osobną*, (*respectiva*), która jest jednakowa przed i po uderzeniu.

Przeciwnym sposobem kiedy dwa ciała przed uderzeniem, dybaia w rozumieniach przeciwnych, to szypkości ich po uderzeniu wyrażają się przez $2u - V$ i $2u + U$; między którymi zachodząca różnica jest $V + U$, to jest także sama, iaka była ich szypkość osobna, czyli szypkość z iaką przybliżały się jedno do drugiego przed uderzeniem. Więc szypkość, z iaką znowu oddalają się od siebie po uderzeniu, jest też sama z iaką przed tem przybliżały się do siebie; a zatem w powszechności: *w spotkaniu się ciał sprężystych, szypkość osobna, jest też sama przed uderzeniem co i po uderzeniu.*

O spotykaniu się i o Odporze Rościeków.

fig. 6. 372. **Z**myślmy sobie, że ciało *M* (fig. 6) zamknięte powier-
szchnią płaską *AB*, uderza prosto-
pa-

padle w tę powierzchnią, składającą się z ciałek niezmiernie małych i niesprężystych, których summa wszystkich miąższościów byłaby wyrażona przez *m*. Jeżeli szypkością tego ciała przed uderzeniem było *V*, to szypkością jego po uderzeniu, podług (352), będzie $\frac{MV}{M + m}$. Więc utraciona szypkość będzie wyrażona przez $V - \frac{MV}{M + m}$, to jest przez $\frac{mV}{M + m}$, albo prosto przez $\frac{mV}{M}$; ponieważ *m* rozumiemy byż niezmiernie małe względem *M*. Więc ilość ruchu iaką utraci ciało *M*, czyli odpór przeciwko niemu czyniący, będzie wyrażony, przez $\frac{mV}{M} \times M$ albo przez *mV*.

Teraz jeżeli sobie zmyślmy, że ciało *M* w przeciągu czasu niezmiernie małego, postąpi na przód o ilość niezmiernie małą *Bb*, i że za każdym postąpieniem, warstwca częsteczek piérwéy uderzonych, niknąc, ustępuje miejsca następującéy warstwie, mającéy odebrać podobneż uderzenie, to iawna jest, że ponieważ od *B* do *b*, niemoże ubyż szypkości tylko niezmiernie mała, więc ciało *M* w spotkaniu się z każdą warstwą, utraci szypkość zawsze jednakową, równającą się ilości *mV*; więc summą wszystkich odporów, pochodzących od warstw, z którymi to cia-

to M napotka się począwszy od B aż do b , będzie ilość mV , powtórzona tyle razy, ile można poymować cząsteczek w rozległości Bb . Lecz oznaczywszy przez a , grubość niezmiernie małą każdéy cząsteczki, $\frac{Bb}{a}$ wy-

rażać będzie, liczbę cząsteczek umieszczonych w linii Bb ; więc na wyrażenie odporu, jaki musi wytrzymać ciało M w przeciagu czasu niezmiernie małym, mieć będziemy mV

$\times \frac{Bb}{a}$. Lecz znowu podług (160), miąższość

m pierwşzéy wårştwy, równa się objętości téżéy wårştwy, rozmnożonéy przez gęstość, to ież oznaczywszy przez D taką gęstość, a przez S powiérşzchnią AB , równa się ilości $D \times S \times a$; więc $m = DSa$; więc odpór, oznaczywszy go przez R , sta-

ie się $R = DSaV \times \frac{Bb}{a} = DSV \times Bb$.

Teraz zaś uważmy, że ponieważ Bb , ież rozlepnością, jaką przebiega ciało, w przeciagu czasu niezmiernie małym, który tu oznaczamy przez dt , a przez który można rozumieć szypkość trwającą iednokształtnie; więc będzie $Bb = Vdt$ (179). Więc wypada odpór $R = DSV^2dt$.

373. Jeżeli małe ciała, o których dopiero mówiliśmy, wystawimy sobie iakoby kropelki, składające się z rościów, to trzeba uważać, że ponieważ, podług natury rościów (295), tłoczenie do nich przyłożone, roschodzi się wszędzie

dzie równo w wszelakiem rozumieniu, więc iak tylko kropelki przyległe powiérşzchni AB odbiorą uderzenie, tak natychmiast oddają go innym częściom przyległym sobie, i one przymuszają do płynienia wzdłuż powiérşzchni ciała, gdzieby zabrały miéyfce próżne, które usiłuje zostawić za sobą ciało przenoszące się daléy; te kropelki tedy nastąpiwszy na miéyfce innych, przez nie spędzonych, same potém ustępują się innym następującym, które takóż odebrawszy uderzenie od ciała M , sprowadzają się podobnymże sposobem; i tak daléy. Więc ilość $\frac{DSV^2dt}{a}$, wyraża w powiérşchności odpór, czyniący co moment przeciwko ciału M , ruchającemu się w rościoku, którego gęstością byłoby D ; gdzie rozumie się że każda wårştwia, zaraz ustępuje za odebraném uderzeniem.

374. Więc z téżéy saméy przyczyny, jeżeli znowu inżé ciało ruchu się z szypkością u , w inżém rościoku, którego gęstość byłaby wyrażona przez D ; i jeżeli w ruchu się, swoię powiérşzchnią s nadstawia prostopadle; to oznaczywszy przez r , odpór czyniący przeciwko niému w podobnymże momencie dt , będzie $r = D'su^2dt$. Skąd wnosi się

się $R : r :: DSV^2 dt : D'su^2 dt :: DSV^2 : D'su^2$. To jest, że jeżeli dwa ciała, rucha-
ją się z szybkościami różnemi V i u , w dwóch
rościekach, których gęstości byłyby D i D' ; i ie-
żeli te ciała, swoje powiększanie S i s nadsta-
wiają prostopadle, to odpory czyniące przeci-
wko nim w iednymże momencie, mieć się będą
między sobą, iak gęstości rozmnożone przez
powiększanie, i przez kwadraty szybkościów.

375. Więc, jeżeli w obu ciałach powier-
szchnia i gęstość będzie iednakowa, to od-
pory przeciwko nim, będą iak kwadraty
szybkościów; bo w takim razie wypada R
: $r :: DSV^2 dt : D'su^2 dt :: V^2 : u^2$. Więc,
odpory pochodzące od iednegoż rościeku, któ-
re następnie coraz przelamować musi iednoż
ciało, w momentach równych, mają się między
sobą iak kwadraty szybkościów.

376. A zatem, przy pomocy
podania powłzeczneć, wyżey usta-
nowionego (374), łatwo jest, wy-
naléśdź stófunek między odporami,
kiedy albo gęstości, albo powier-
szchnie, albo szybkości w dwóch cia-
łach będą iednakowe. Zrównanie
 $R = DSV^2 dt$, znać daie, że (ro-
zumiejąc wszystko bydź w tychże
okolicznościach co wyżey), uderze-
nie rościeku jest tém większe, im
większa będzie gęstość onego; tak
iż woda morska, jest zdólna do
silniéyszego uderzenia, iak woda
ślodka; a znowu powietrze daleko
sła-

słabiéy uderza iak woda; i moc siły
iego podléga rozmaitéy różności
przez ciepło albo zimno, które w
gęstości iego sprawić mogą wielką
odmianę.

377. Gdyby rościek był sprężysty, i gdy-
by pierwszą warztwę uderzoną można było
rozumieć bydź zniszczoną wprzód, nim wy-
konałaby iaką czynność przeciwko warzt-
wóm następującym, to wszystko to, co po-
wiedziało się dopiéro wyżey, miałoby iefzcze
miejsce; iedynie z tą różnicą, że wartość od-
poru bezwzględna, byłaby dwa razy tak wiel-
ka; iestto wniosek wynikający stąd co się
rzekło (369). Atoli potrzeba przyznać, że
fundamenta, na których założyliśmy tu usta-
wy rościeków wzajemnie z sobą spotykaią-
cych się, nie są dostateczne, do naznaczenia
uderzenia albo odporu ich bezwzglédnego;
pryczyna tego okaże się niżey, gdzie téż
oraż zobaczymy, na czém prześtać można w
miarze bezwzglédny takowego odporu. For-
muły zaś wzwyż założone, mogą bydź uży-
te do porównania odporów iednych z dru-
giemi.

378. Gdyby zamiast tego, cośmy uwa-
żali, że ciało M (fig. 6) w momencie dt , fig. 6.
uderza wszystkie małe ciała, zawarte w
rozległości $ABba$, gdyby mówię przeci-
wnym sposobém uważaliśmy ciało M bydź
nieruchome, które za każdym momentém dt ,
odbiéraloby uderzenie od obiętości rościeku,
równaiącę się rozległości $ABba$, nadanéy
szybkością V , któraby niszczała zaraz po
uderzeniu, to podobnymże sposobém można
by okazać, że ilość ruchu niezmiérnie mała,
iaką to uderzenie nada ciału M , mieć bę-
dzie

dzie na wyrażenie, DSV^2dt . Skąd wnoś się: że to jest wszystko jedno, czyli to ciało uderza w rościęk, albowi też czy rościęk uderza w ciało; byleby szypkość była idwukowa w obu przypadkach.

379. Naznaczymy teraz w miarach świadomych, ofzacowanie wyżey uczynione, odporu albo uderzenia rościęków. Jeżeli wyrazimy przez h , wyfokość z któręy ciało ważne powinoby upaśdź, dla nabycia szypkości V , iaka rozumié się bydź nadana ciału M ; to podług (176), będzie $h = \frac{V^2}{2p}$; gdzie przez p rozumié się szypkość, iaką ważność może nadać ciału swobodnému w iednéy minucie wtóręy. Jeżeli z tego zrównania wyciągniemy wartość ilości V^2 , i położymy ją w wyrażeniu wyżey wynalezioném (372), to mieć będzie $R = 2DShpdt$; a w rościękach sprężystych będzie $R = 4DShpdt$. A ponieważ p , wyraża szypkość, iaką nadaie siła ważności w iednéy minucie wtóręy, więc pdt wyrażać musi szypkość odpowiadającą momentowi dt ; bo podług (172), szypkości, które w ciałach sprawuie ważność, mają się między sobą w

stó-

stófunku czasów. Z drugiéy strony, $2DS$ wyraża (160) miążżzość wielościanu albo wálka rościęcznego, o który rzecz idzie, wielościanu mówię, mającego za podstawę powiérzchnią S , a za wyfokość $2h$, to jest wyfokość dwa razy tak wielką, iaka jest ta, z któręy ciało ważne powinoby upaśdź, dla nabycia takiéy szypkości, z iaką rucha się w rościęku pomieniona powiérzchnia; więc $2DShpdt$ wyrażać musi ilość ruchu, iakiéy nabyłby tén wielościan w przeciągu iednego momentu, przez swobodną czynność siły ważności; to jest, że ilość $2DShpdt$, wyraża wagę takowego wielościanu. Więc podług fundamentów wzwyż założonych, odpór czyniący przeciwko ciału, ruchaiącemu się w rościęku spokoynym, albo uderzenie, iakie odbiera ciało zostaiące w spoczynku, od rościęku ruchaiącego się, równa się wadze wielościanu takowego rościęku, wielościanu mówię mającego za podstawę, powiérzchnią uderzoną, a za wyfokość, podwójność téy wyfokości, z iakiéy ciało ważne powinoby upaśdź, dla nabycia téyże szyp-

ko-

kości z którą ciało, albo rościerek ru-
cha się ninie. W rościerekach zaś sprę-
żystych, odpór ma za miarę; po-
dwójną wagę takowego wielo-
ścianu.

380. Różni aurorowie którzy traktó-
wali o odporze rościereków, niezgadzaia się
między sobą względem miary bezwzględnej
wartości jego. Niektórzy nienaznaczaia go
bydź tylko przez połowę tak wielkim, iaki
tu wypadł z rachunków naszych. Ci także
którzy zasadzaią się na doświadczeniu, nieia
zgodniyi między sobą.

Teorya nasza wzwyż założona, (iako
inż o tém ostrzeżliśmy), niemoże bydź uży-
ta tylko do porównania odporów iednych
z drugiemi; żeby zaś naznaczyć odpór bez-
względny, trzebaby podciągnąć pod rachun-
nek wiele rzeczy, względem których, zdaie
się wiele nam niedostawać do tego, coby
potrzeba wiedziéć. Niemożna o tém wą-
pić, kiedy rościerek ruchaiący się uderza w
ciało zostaiące w spoczynku, ażeby czą-
stki takowego rościereku przymufzone do
zwrócenia się dla ustąpienia mu miéysca,
ażeby mówię tę cząstki neodmiéniały szyp-
kości swoiéy, w bliskości powierzchni prze-
rzczonego ciała. Ta okoliczność bez po-
chyby musi wiele sprawować w czynności
rościereku przeciwko ciału. Ale gdzieby mia-
ło poczynać się zwrócenie tych promyków
rościerecznych? Jak daleko zwracaią się te
promyki, i iak przyspieszaią ruch swój z
iednej i z drugiéy strony ciała? Jakiéy usta-
wie podlégaią co do tego ruchu przyspie-
szonego? i. t. d. Sąto wszystko okoliczno-
ści nam niewiadome, i które podług podo-
bién-

biénstwa, ieszcze dlugi czas będą nam nie-
wiadomei.

Atoli *Newton*, zasadziwszy się na Mnié-
mianiach do prawdy dosyć podobnych, tyczą-
cych się przyspieszonego ruchu cząstek ro-
ściereku, krążących około powierzchni ciała,
wynalazł, że uderzenie rościereku w powier-
szchnią płaską, wyrównywa wadze wielo-
ścianu tegóz rościereku, wielościanu mówię,
mającego za podstawę pomiénioną powier-
szchnią, a za wysokość, taką wysokość, z
któréy ciało ważne powinoby upadź, dla
nabycia takiéyże szypkości, z iaką ruha się
rościerek. Doświadczenia téż, które przed-
sięwziął przerzczoney *Newton* w téy mié-
rze, zgadzaią się dosć dobrze z tą teoryą.

Podług teoryi i doświadczeń tegóz *Ne-
wtona*, uderzenie powietrza, lubo iest rościé-
kiem sprężystym, pokazuje się bydź téyże sa-
mém miary. A chociaź na fundamencie przy-
puszczenia wzwyż założonego (377), powin-
noby miéć tę miarę dwa razy większą, atoli ie-
żeli damy baczenie na to, że w ruchu ciała wpo-
śród powietrza, warstwy przyległe prze-
dniey części tegóz ciała, gęstnieia w prze-
ciągu pewnéy rozległości, da się widziéć, że
ilość ruchu bezwzględna, do któréy wynisz-
czenia są zdolne pomiénione warstwy, nie-
powinna bydź tak miérzona, iakby się miała
miérzyć, gdyby każda warstwa była osobna.

381. Lubo podług doświadczeń *PPów
Bouguer, Mariotte, i Kawalera de Borda*,
zdawałoby się, iż ta *Newtonowa* teorya, z
prawdą niezgadza się doskonale, atoli po-
niewaź spomiędzy innych przyuaymniéy nay-
lepiéy zbliża się do niéy, dla tego my trzymać
się iéy tu umyśliliśmy; a zatém za miarę ude-
rzenia bezwzględnego, rościereku iakiegokol-
wiek w powierzchni płaską, wezmiemy
wa-

wagę wielościanu takowego rościewu, wielościanu mówię, mającego za podstawę po-
mienioną powierzchnią, a za wysokość, ma-
jącego takową wysokość, z którejby ciało
ważne powinno upaść, dla nabycia tężże
szybkości, z jaką dzieje się uderzenie.

382. Lecz w powszechności jeżeli wy-
sokość wielościanu rościewnego, wyrażają-
cego miarę odporu, rozumić będziemy tak-
ką, iżby się miała do wysokości $zh :: n : 1$,
gdzie przez n rozumię się liczba, którą trze-
baby wynaléśdź przez doświadczenie; to bę-
dzie takowa wysokość $= 2nh$, a zatem waga
tego wielościanu wypada $= 2nDS\dot{h}pdt$; bę-
dzie tedy $R = 2nDS\dot{h}pdt$; tak iż *np.* podług
Newtona, byłoby $n = \frac{1}{2}$. A ponieważ VV
 $= 2ph$, więc będzie także $R = nDSV^2dt$.

Uwa-
ga I.

383. Ustawy tedy należące do pro-
stego spotkania się między sobą rościewów,
dopiero wyżey założone, uczą nas, że ude-
rzenia pochodzące z takowego spotkania się,
są proporcjonalne gęstości rościewu, rozmno-
żony przez rozległość powierzchni uderzo-
ney, i przez kwadrat szybkości, z jaką dzie-
je się to uderzenie.

Doświadczenie, potwierdza dość dosko-
nale ustawę odporów proporcjonalną kwa-
dratom szybkościów. Ale podobneż doświad-
czenia przedsięwzięte za staraniem Kawale-
ra de Borda, uczą nas, że też odpory nie-
wypadają doskonale proporcjonalne powie-
rzniom ani gęstości. To prawda, że teo-
rya i doświadczenie, nietak daleko różnią
się od siebie w tych dwóch punktach, iak się
różnią w tém, co należy do bezwzględny
miarę odporu; atoli iednak niemniéy przeto
stąd wynika, że tych ustaw niemożna po-
czytać za co innego, tylko za przybliżenie
się do prawdziwych reguł, które dopiero
mają być wynalezione.

384

384. Jawną tedy jest, że z popędem ro-
ściewu przeciwko powierzchni iakiéy ciała, *Uwa-
ga II.*
albo z odporem rościewu czyniącym przeci-
wko iakiemu ruchadłu, nietak ma się rzecz,
iak z popędem ciała pomiérny objętości, czy-
niącym przeciwko innemu ciału takóž po-
miérny objętości. Tén ostatni popęd podług
(360), żadnym sposobem niemoże byđ poró-
wnany z wagą ciał, zamiaśt że piérwszy
może byđ do niéy przyrównany. Przyczy-
na téy różnicy jest ta, że w uderzeniu ciała
objętości pomiérny, w inśze ciało takóž po-
miérny objętości, zachodzi odmiana szyb-
kości w iednym momencie. A kiedy ciało
rucha się w rościewu z szybkością pomiér-
ną, ponieważ za każdém momentém niemoże
przebiegać tylko rozległość niezmiérnie małą,
a zatem ponieważ ilość materyi wyrugowa-
ney czyli uderzoney od niego, niemoże byđ
tylko także niezmiérnie małą; więc za każdym
momentém, nieutraca iak tylko niezmiérnie
małą cząstkę swoiéy szybkości. A zatem utra-
ta ruchu iego, może byđ porównana z tym
ruchém, iaki ważność może sprawować albo
niszczyć w ciałach za każdym momentém.

385. A stąd można sobie wnieść, że
uderzenie między dwóma ciałami zanurzo-
nemi w miéyscu odpornym, jeżeli jest mo-
mentalne, tak się odbywa iak w miéyscu pro-
żnym czyli swobodnym; to jest że szybkość z
którą ciało uderzające ugadza w ciało uderzo-
ne, dzieli się między dwa ciała, tak iak gdy-
by znajdowały się w miéyscu nieodpornym.

A zatem (rzekłszy pomimo), kiedy ta-
ran AB kafaru (fig. 7) upada na pól CD , to
szybkość iego nabyta, przez upadek z wy-
sokości OC (która wynayduie się podług
tego co przepisało się inđziéy (173)), u-
działa się palowi CD podług reguł wzwyż
prze-

fig. 7.

przepisanych (352); to jest, że pól zaczyna się wkopywać z szypkością $\frac{MV}{M+m}$; gdzie

V oznacza szypkość nabytą tarana przez czas upadku, M miąższość tarana, a m miąższość pala.

Gdyby ziemia w którą zabija się pól, była téj natury, iżby wszędzie czyniła iednaki odpór, to jest, że umniejszenie szypkości, pochodzące od tego odporu pod czas wkopania się pala na ilość niezmiernie małą, byłoby proporcjonalne rozległości niezmiernie małej, przebieżonej w tymże momencie, to w takim razie summa wszystkich odporów w iedną zebranych, byłaby proporcjonalna całkowitemu wkopaniu się pala. I tak różne zapadnięcia, które sprawuje taran za każdym uderzeniem, byłyby proporcjonalne całkowitemu odporowi, a zatem zniszczonej ilości ruchu, to jest ilości MV ; gdzie przez V rozumie się szypkość tarana, a przez M onego miąższość. Lecz że podług (172), ilość V jest proporcjonalna pierwiastkowi kwadratowemu wysokości, z której upada taran, więc należałoby stąd wnieść, że zapadnięcia pala następnie iedne po drugich, a sprawione od iednegoż tarana, mają się między sobą, iak pierwiastki kwadratowe wysokościów, z których upada taran.

Lecz łatwo widzieć się daie, iak trudno jest przypuścić, ażeby w gruncie nawet iednorodnym, odpór miał być proporcjonalny ilości zapadnięcia momentalnego; gdyby takowy odpór niezależał, iak tylko od bezwładności cząsteczek ziemnych, które mają być z mięysc swoich uprzątnione, to podług (375), byłby proporcjonalny kwadratům szypkościów. Ale jest wielkie po-

dobieństwo do prawdy, że pomięiony odpór, zawił ieszcze i od innéj przyczyny, daleko mocniéj wpływaiący w skutek, aniżeli bezwładność; to jest że zawił od ilości między temiż cząstkami.

Zdaie się być rzeczą arcy trudną, naznaczyć za powodem tylko samego rozumowania, iakiemu prawu podlega takowy odpór w gruntach iednorodnych. Atoli można przyznać, że doświadczenie rozwiązuie tę trudność, w sposób dostateczny co do praktyki. Z takowego doświadczenia pokazało się, że zapadnięcia w gruncie gliniastym, sprawione od iednegoż ciała spuszczonego z różnych wysokościów, są proporcjonalne tymże wysokościóm; a zatem kwadratowi szypkości, z iaką poczyna się zapadnięcie. Lecz rozległości przebieżone, nie są proporcjonalne kwadratům szypkościów (167), tylko w ten czas, kiedy siła przyspieszaiąca albo opozniaiáca ruch, jest stateczna; więc doświadczenie pokazuje, że odpór o którym tu mowa, jest stateczny; to jest że w każdym równym momencie zapadnięcia, zawsze iednakowa ilość ruchu zostaię wyniszczone.

Przypuściwszy tedy to prawo czyli ustawę wiadomą z doświadczenia, ponieważ szypkością, z iaką poczyna się zapadnięcie, jest

$\frac{MV}{M+m}$, więc zapadnięcie będzie proporcjonalne ilości $\frac{M^2 V^2}{(M+m)^2}$; a jeżeli h jest wysokością z której upada taran, to z przyczyny, iż podług (176) $2ph = V^2$, zapadnięcie

będzie proporcjonalne ilości $\frac{2pM^2 h}{(M+m)^2}$, al-

bo z przyczyny, że p jest zawsze toż samo, iako też M i m są także nieodmięne, kiedy

kafar i pól jest zawsze ténże sam, tóż zapadnięcie będzie proporcjonalne ilości h , to jest wysokości z której upada taran.

Ale jeżeli rzecz idzie o porównanie różnych zapadnięć iednych z drugimi, sprawionych różnemi taranami padającemi na różne pale, ale w gruncie téżże natury; to natenczas skutki powinny być między sobą, nietylko jak kwadraty szypkościów, ale téż jak te kwadraty, rozmnożone przez miąższości nadane temi szypkościami; to jest, że zapadnięcie będzie proporcjonalne ilości -

$$\frac{M^2 V^2}{(M+m)^2} \times (M+m), \text{ albo ilości } \frac{M^2 V^2}{M+m},$$

$$\text{albo ilości } \frac{2p M^2 h}{M+m}, \text{ albo téż tylko prosto ilo-}$$

$$\text{ści } \frac{M^2 h}{M+m}. \text{ Skąd pokazuje się, że w upad-}$$

kach dwóch różnych taranów z równéy wysokości, zapadnięcia pomnażają się w stosunku więkzszym, od miąższości tarana.

O odporze przeciwko powierzchni płaskim pochylonym.

386. **P**rzyśtąpmy teraz do odporu, skutkuiącego przeciwko powierzchni nadstawiającym się pochyło; dla łatwości dajmy, że nie ciało ruha się ale rościék. Zinyślmy sobie ciało takie, iakie wystawia fig. 8. (fig. 8), to jest którego trzy ściany płaskie $EFGL$, $AELD$, $AEFB$, byłyby wzaiémnie sobie prostopadłe, a

in-

inne trzy ściany płaskie, niech mają wielkość i nachylenie, iakie się spodoba, atoli tak, iżby tylko sama ściana $ABCD$ była wystawiona uderzeniu rościeku, który tu rozumié się odprawiać swój ruch w kierunku linii Tg , równoległéy linii AE , czyli prostopadłéy płaszczyźnie $EFGL$. Zmyślmy sobie daléy, na płaszczyźnie $ABCD$, wystawioną prostopadłą gR , a przez nią i przez linią gT , przeprowadzoną płaszczyznę. Takowa, będzie prostopadła dwóm płaszczyznóm $ABCD$, $EFGL$; a wystawiwszy ją sobie, daléy przedłużoną, zrobi w ciełe przecięcie $MHIN$ nachylóne względem dwóch płaszczyzn $AELD$, $AEFB$. Nadto, ponieważ ta płaszczyzna, przechodzi przez linią prostą gT , która jest kierónkiem płynącego rościeku, więc wszystkie cząstki takowego rościeku, padają na powierzchnią $ABCD$, w kierónkach równoległych przecięciu $MHIN$; tak, iż zmyśliwszy sobie ciało, przecięte w kilku płaszczyznach równoległych płaszczyźnie $MHIN$, można powiedzieć o każdéy z nich, co się tu powie o téy.

D 2

Nie-

N A U K A

Niechay tedy będzie p , (fig. 9), cząsteczka przybywająca do powierzchni oznaczonej przez MN ; kieronek zaś i szypkość V téj cząsteczki, niech będzie wyrażony przez pG . Jeżeli na téj linii, iako na przekątnéj, zamknie się równoległobok $pKGL$, którego bok pK byłby położony na MN , a bok pL byłby prostopadły téjże płaszczynie MN ; nadto, w tymże momencie, kiedy przybywa ta cząstka, zmyśliwszy sobie szypkość pG złożoną z dwóch innych, to jest, iednéj pK , wykierowanej w kierunku MN , a drugiey PL , prostopadléj téjże płaszczynie; to iawna jest, iż ta cząsteczka, nieczyni przeciwko ciału, tylko mocą szypkości pL , gdyż mocą szypkości pK nie może ruchać się wzdłuż powierzchni, która tu rozumie się doskonale gładka, i niepodległa tarcin, a zatem taka, iż cząsteczka p , niepotrafi nadać iéy żadnego ruchu. Więc cząsteczka p , uderza z ilością ruchu, wyrażoną przez $p \times pL$. A ponieważ inne cząsteczki razem przybywające i padające na inne punkta powierzchni, rozumieją się bydź nadane takąż samą szypkością

M A T E M A T Y K I.

i czyniące w kierónkach równoległych, więc, zmyśliwszy sobie względem każdéj, rozłożenie podobne poprzedzającemu, każda z nich mieć będzie téż samę szypkość pL , prostopadłą powierzchni; tak iż summę miąższościów ich oznaczywszy przez m , ilość ruchu przechodząca w ciało, prostopadle względem powierzchni, będzie wyrażona przez $m \times pL$.

Teraz zaś ażeby oszacować ilość ruchu, iaka przydzie w ciało w przeciągu czasu niezmiernie małego dt , trzeba wynależdź liczbę warstw rościku przybywających i padających na powierzchnię w tymże czasie dt . Lecz oczywiście, ta liczba jest tak sama, co liczba warstw, z któremi spotykało się ciało, ruchaące się z szypkością V ; więc zmyśliwszy sobie ciało, zostające w ruchu przez moment dt , tak iżby powierzchnia $ABCD$ (fig. 8), wyrażona w fig. 10, 8. 10. przeniosła się do $abcd$ równolegle sama sobie, w którymto czasie punkt g , przebiegłby w kierunku gT , linią niezmiernie małą gr , iawna jest, poprowadziwszy linią gs prostopadłą płaszczynie $abcd$, że między $ABCD$ i $abcd$, niemoże znaydować się więcej warstw rościku, iak tyle, ile razy grubość iednéj cząsteczki mieści się w grubości gs ; więc oznaczywszy przez a , grubość iednéj cząstki, $\frac{gs}{a}$ wyrażać będzie liczbę warstw; więc znowu $m \times pL \times \frac{gs}{a}$ musi wyrażać ilość ruchu, przechodzącą w ciało

w przeciągu momentu dt , i wykiérowaną prostopadle na powiérszchnią $ABCD$.

A że miąższość m piérszý warstwy, równa się objętości téżý warstwy, objętości mówié romnożóný przez gęstość; więc oznaczywszy przez S powiérszchnią $ABCD$ a przez D gęstość rościcku, będzie $m = DSq$; więc ilością ruchu przechodzącą w ciało, będzie $D \times S \times pL \times gs$. Już tedy teraz nieidzie o nic więcéy, tylko o wynalezienie wartościów linii czyli ilościów pL i gs .

Lecz oznaczywszy sobie przez i kąt TgM (fig. 8), jaki czyni kierónek ruchu kaźdý cząsteczki, z powiérszchnią, (kąt który nazywa się *kątem padłości* (angle d'incidence); i który jest téżý sam co kąt

fig. 9. MpO (fig. 9), a ten znowu równa się kątowi GpK ; trójkąt prostokątny GpK , da nam $r : pG :: wst. i : GK$ albo pL ; więc $pL = pG wst. i = V wst. i$; bo linia pG ,

fig. 10. wyraża szypkość. Conależy do gs (fig. 10); złączywszy dwa punkta r i s , trójkąt grs będzie prostokątny w punkcie s ; z przyczyny że gR albo linia gs jest prostopadła płaszczynie $abcd$, w której znajdują się rs ; i

fig. 8. kąt grs będzie równy kątowi TgM (fig. 8), to jest, kątowi i . Będzie tedy $r : wst. i :: gr : gs$; więc $gs = gr wst. i$; albo z przyczyny że gr jest wyrażeniem rozległości przebieżóný z szypkością V w przeciągu czasu dt , skąd wypada $gs = Vdt$, będzie $gs = Vdt \times wst. i$. Położywszy tedy te wartości zamiast pL i gs w wyrażeniu $D \times S \times pL \times gs$, a oraz oznaczywszy przez R takowy odpór czyli uderzenie, miéć będziém $R = DSV^2 dt \times wst. i$; albo iefzcze powlzechniéy, na fundamencie uwagi, wyżý podanéy (382), będzie $R = nDSV^2 dt wst. i$.

387. Przypomniemy sobie tu teraz, że na wartość odporu, w takim przypadku kiedy powiérszchnia nadstawia się prostopadle, znaleźliśmy wyżý (382), $R = nDSV^2 dt$, będzie tedy $R : R' :: nDSV^2 dt : nDSV^2 dt wst. i :: r : wst. i :: r^2 : wst. i^2$; więc (zastawiając wyżyłko w tychże okolicznościach), odpór albo uderzenie proste rościcku, ma się do odporu nachylnego względem téżý powiérszchni, iak się ma kwadrat promienna, do kwadratu wstawy kąta padłości. A zatém takowe odpory, zawsze łatwo wnoszą się iedén z drugiego.

388. Odpór dopiéro wyrachowany, jest skutkuiący prostopadle na powiérszchnią. Ale nayeściéy bywa potrzeba wiedziéć, co on sprawuie w inszym iakimkolwiek kierónku danym. Zobaczymy tedy, iakby można przyiódz do téy wiadomości. Łatwo widziéć się daie (fig. 8), że

fig. 8.

ponieważ ta siła jest wykiérowana prostopadle na powiérszchnią $ABCD$, nachyloną względem płaszczyn $AEBF$, $AELD$, $EFGI$, które rozumieliśmy bydz sobie wzaié-

mnie prostopadłemi, więc dąży do nadania ciała, ruchu w kierónkach prostopadłych na każdą z tych trzech płaszczyzn.

Zeby naznaczyć wartość każdéy z tych trzech uśilnościów, trzebaby rozłożyć uśilność R' prostopadłą na $ABCD$, na inne trzy prostopadłe tym trzem płaszczyznóm; ale to łatwiej można wykonać, wynalázłszy naprzód iedną którąkolwiek z tych uśilnościów, w sposób następujący; a potem z niéy wniosą się drugie.

389. Obierzmy sobie tedy na przykład to zagadnienie powzeczne: Maiąc wiadomą siłę R' (fig. 12), przyłożoną prostopadłe do płaszczyzny $ABCD$, iak wynaléśdź iéy moc, czyniącą w kierónku prostopadłym znaioméy płaszczyźnie $EFGL$.

Przez kierónek R' siły R , trzeba zmyślić sobie płaszczyznę, która byłaby razem prostopadła i płaszczyźnie $ABCD$ i drugiéy $EFGL$. Przecięciami zaś téy płaszczyzny z płaszczyznami $ABCD$ i $EFGL$, niech będą linie MI i HI ; a linia TK niech będzie spólnem przecięciem między temi ostatniemi dwiema płaszczyznami; w takim razie linie MI i HI będą prostopadłemi linii TK , a kąt MIH będzie miarą nachylenia dwóch płaszczyzn iednéy względém drugiéy. Jeżeli na linii $R'g$ jako na przekątnej, zrobimy równo egłobok $gROQ$ położony na płaszczyźnie MIH , którego boki gQ i gR byłyby, piérwszy prostopadłym, a drugi równoległym płaszczyźnie $EF-$

$EFGL$; to zamiast siły R , będzie można położyć dwie siły gR i gQ . Lecz siła gR będąc równoległą płaszczyźnie $EFGL$, niemożę nadać płaszczyźnie $ABCD$ żadnego ruchu, ani do zbliżenia się ku płaszczyźnie $EFGL$, ani téż do oddalenia się od niéy, ale tylko to sprawuie, żeby mogła ruchać się równolegle sama sobie, odległość swoię od płaszczyzny $EFGL$, zachowując zawsze nieodmienną; więc płaszczyźnie $ABCD$, do ruchania się prostopadłe względém płaszczyzny $EFGL$ mocą siły R , niezośtaie tylko uśilność gQ . Zobaczmy teraz, iaka będzie iéy wartość.

Na fundamencie przepisanym do rozkładania sił, (oznaczywszy przez Q siłę gQ), mieć będzie $R' : Q :: gO : gQ$. Lecz przedłużwszy linią gQ , ażby spotkała się z linią HI w punkcie S , łatwo widziéć się da, że dwa trójkąty prostokątne OgQ i gSI , są podobne sobie; bo oprócz kąta prostego w Q i S , dwa kąty OgQ i gIS , są sobie równe, każdy z nich będąc dopełnieniem iednegoż kąta SgI . Więc będzie $gO : gQ :: Ig : IS$; więc $R' : Q :: Ig : IS$. Lecz znowu trójkąt prostokątny gSI , daie $Ig : IS :: r : wst. IgS :: r : dost. SIg$, więc naostatek będzie $R' : Q :: r : dost. SIg$; to iest, że uśilność bezwzględna siły R' prostopadłéy płaszczyźnie $ABCD$, ma się do uśilności téyże siły, czyniącéy w kierónku prostopadłym innéy płaszczyźnie iakiéykolwiek $EFGL$, iak się, ma promień do dostawy kąta, w iakim znajdują się bydz nachylone te dwie płaszczyzny iedna względém drugiéy.

390. Co się dotyczyé uśilności gR , która iest równoległą linii IH ,

Z

z takowey powstaia dwie ufilności prostopadłe płaszczyznóm $A E F B$: $A E L D$; które ażeby mieć, trzeba, iak iuż indziéy uważyliśmy, rozłożyć siłę gR na dwie inne, które byłyby prostopadłemi tym dwóm płaszczyznóm wzajemnie sobie prostopadłym i płaszczyźnie $E F G L$. Lecz łatwo widzieć się daie, że ponieważ trzy ufilności, na które siła R znajduje się w tym razie bydź rozłożona, są wzajemnie sobie prostopadłe, a zatem ponieważ żadna z tych trzech niemoże przyłożyć się do skutku dwóch innych, więc każda może bydź wynaleziona w tén sposób, iak uczyniliśmy dopiéro wyżej; to iest, rozkładaiąc prosto siłę R na dwie inne, z których jedna byłaby prostopadłą, a druga równoległą płaszczyźnie o którą rzecz idzie. Tak że siła R ma się do każdéy z trzech ufilnościów, mocą których dąży do skutkowania prostopadłe na płaszczyzny $E F G L$, $A E F B$, $A E L D$, wzajemnie sobie prostopadłe, iak się ma promień, do dostawy kąta nachylenia płaszczyzny $A B C D$, względem każdéy z tych trzech płaszczyzn.

391.

391. Owóż mamy naznaczony stółunek między temi trzema ufilnościami. Ale ażeby nam mógł służyć do tego do czego użyć go chcemy, musimy dać mu inakizą postać.

A zatem niechay będzie $A B C D$ (fig. 11) fig. 11, iakakolwiek powięrszchnia płaska. Zmyślmy sobie od wszystkich punktów iéy, poprowadzone prostopadłe na iakakolwiek płaszczyznę $A' B' F E$, któraby spotykała się z płaszczyzną $A B C D$ w linii prostéy $E F$. Te prostopadłe wyrażą na płaszczyźnie $A' B' F E$ powięrszchnią $A' B' C' D'$, która nazywa się *Piętnem* czyli *wypiętnowaniem* płaszczyzny $A B C D$, i która będzie mieć się do téy, iak się ma dostawa kąta nachylenia jednéy płaszczyzny względem drugiéy, do promienia.

Jakóż, zmyśliwszy sobie na płaszczyźnie $A B C D$ dwie linie proste $M N P$, $m n p$, niezmiernie bliskie jedna drugiéy, i prostopadłe spólnemu przecięciu $F E$; a oraz wystawiwszy sobie ich wypiętnowania $M' N' P'$ $m' n' p'$, łatwo widzieć się daie, z przyczyny spólnéy wysokości $P p$, że dwie powięrszchnie $M m p P$ i $M' m' p' P$, mają się między sobą, iak $M P : M' P$. Z téyże przyczyny, powięrszchnie $N n p P$, $N' n' p' P$, mają się między sobą :: $N P : N' P$, albo (z przyczyny równoległych $M M'$, $N N'$) :: $M P : M' P$; więc i powięrszchnie $M m n N$, $M' m' n' N'$ mają się także między sobą :: $M P : M' P$. Lecz znowu trójkąt prostokątny $M M' P$, daie $M P : M' P :: 1 : \text{wst. } P M M'$; więc ponieważ dwie powięrszchnie można zawsze uważać, iakoby złożone z jednakowey liczby nierównoległoboków odpowiadaiących, takich iak $M m n N$, $M' m' n' N'$, które mieć się będą ieden do

do drugiego $:: r : wst. P M M'$; można powiedzieć ogółem, że iakakolwiek powierzchnia płaska $A B C D$, ma się do powierzchni z nię wypiętnowaney $:: r : wst. P M M'$. A że linie $M P$ są prostopadłe spólnemu przecięciu $E F$, więc kąt $M P M'$ stąd powstający, jest wymiarem nachylenia dwóch płaszczyzn $A B C D$ i $A' B' C' D'$ jednéy względem drugiey; a z przyczyny trójkąta prostokątnego $M P M'$; kąt $M P M'$ jest spełnieniem tegoż nachylenia; a zatem w powszechności: jeżeli na iakiękolwiek płaszczyźnie, wypiętnuje się powierzchnia płaska iakakolwiek, to powierzchnia wypiętnowana, mieć się będzie do powierzchni z której jest wypiętnowana, iak się ma promień, do dostawy kąta nachylenia tych dwóch płaszczyzn, iedna względem drugiey.

392. A zatem stąd wnieśmy sobie, że ponieważ podług (390) rozłożywszy siłę R' (fig 12) na inne trzy, prostopadłe trzem płaszczyznom wiadomym, i wzajemnie sobie prostopadłym, ponieważ mówię ta siła ma się do każdéy onę składaiący, iak się ma promień, do dostawy kąta, iaki czyni płaszczyzna $A B C D$, z tą płaszczyzną któręy siła składaiąca jest prostopadłą, więc oznaczywszy sobie przez r , r' , r'' skutki, iakie sptawuje uderzenie R' rościeku na płaszczyznę $A B C D$ w rozumieniach prostopadłych —
względem

względem każdéy z trzech płaszczyzn $E F G L$, $A E F B$, $A E L D$; tudzież oznaczywszy przez s , s' , s'' powierzchnie powstaiące z wypiętnowania każdéy z tych trzech płaszczyzn na płaszczyźnie $A B C D$, oznaczonę przez S ; mieć będziem $R' : r : r' : r'' :: S : s : s' : s''$; a ponieważ znaleźliśmy byli $R' = n D S \times V^2 dt wst^2 i$, więc jeżeli z tego rzędu stósfunków wyciągniemy te trzy proporcye, $R' : r :: S : s$; $R' : r' :: S : s'$; $R' : r'' :: S : s''$; i jeżeli zamiast R' położymy onego wartość, to będzie $r = n D s V^2 dt wst^2 i$; $r' = n D s' V^2 dt wst^2 i$; $r'' = n D s'' V^2 dt wst^2 i$. To jest, że, kiedy powierzchnia iakakolwiek $A B C D$ jest wystawiona na uderzenie od rościeku, jeżeli zechcemy wiedzieć, iaki skutek uczyni to uderzenie w danym kierunku, to trzeba zmyślić sobie tę powierzchnię, iakoby wypiętnowaną na płaszczyźnie, któręy takowy kierónek byłby prostopadły; a wynaląwszy, podług tego iak się nauczyło (382), uderzenie, iakiemu podlegałoby to wypiętnowanie, gdyby miało ruch prostopadły, trzeba go rozmnożyć przez kwadrat wstawy kę-

kąta padłości rościku na prawdziwą powiérzchnią.

393. Można tedy zawsze na tych fundamentach, wynaléśdź ufilności, do iakich sprawiénia w ciele, dąży uderzenie albo odpór rościków, a to w trzech kierónkach wzaiémnie sobie prostopadłych, bądźto że ciało takowe, nadstawia wiele powiérzchniów płaskich różnie nachylonych, bądź téż że nienadstawia tylko jednę powiérzchnią krzywą czyli wypukłą; bo w tym ostatnim przypadku, można zawsze zmyślić sobie takową powiérzchnią, iakoby rozłożoną, na niezmierną liczbę maleńkich powiérzchniów płaskich.

O Odporze iakiego doznacie Bryła kołowrotna, ruchająca się w kierunku swoiégó osi.

394. **W** ciałach powstających z kołowrotu powiérzchni, około pewnéj linii prostéj, to jest we wszystkich bryłach kołowrotnych, ruchających się w kierunku swoich osiów, łatwo widziéć się daie, że zmyśliwszy sobie powiérzchnią ich podzieloną na paski, przez płaszczyny niezmiernie bliskie jedna drugiéj, i prostopadłe na ós, że mówié odpór, czyniący przeciwko całej rozległości powiérzchni paska, wychodzi na iedyną ufilność skutkującą w kierunku osi bryły kołowrotnéj;

tnéj; albowiém wystawiwszy sobie w myśli, dwie płaszczyny wzaiémnie jedna drugiéj prostopadłe, przechodzące przez ós, ieżeli pozłukamy sposobém wzwyż przepisanym, ufilnościów prostopadłych tym płaszczynom, wynikających z uderzenia, skutkującego przeciwko każdéj części tegoż paska, to łatwo widziéć się da, z przyczyny regularnéj postaci paska, że wszystkie ufilności prostopadłe każdéj z tych dwóch płaszczyn, wzaiémnie zniszczą się iedne przez drugie.

A co się dotyczyé ufilnościów równoległych osi, podobnież wynikających z uderzeń, skutkujących przeciwko różnym częstkóm tegoż paska. stąd co poprzedziło, łatwo widziéć się daie, że te ufilności, wszystkie będą sobie równe, i równo rozłożone wokoło osi; a zatém niewyniknie z nich tylko iedna ufilność, skutkująca w kierunku osi.

395. Zeby wynaléśdź wartość téj ufilności, zmyślmy sobie, że linia *AMR* (fig. 13), jest linią krzywą, z której kołowrotu powstaie bryła; tak że *Mm* będzie bokiém,

z którego powstaie pasek. Łatwo widziéć się daie, że wszystkie czastki z których sklada się powiérzchnia tego paska, są iednakowo nachylo-
ne względem osi AB , i że wymia-
rém spólnego ich nachylenia iest kąt Mmr , który czyni bok Mm linii krzy-
wéy z rzędną pm . A zatém kąt pa-
dłości, który wzwyż (386) ozna-
czyliśmy przez i , będzie $= rMm$.
Lecz oznaczywszy AP , przez x ; PM
przez y ; mamy $Mm:rm$ albo $ds:dy$
:: $1:wft. rMm$; więc wft. rMm albo
wft. $i = \frac{dy}{ds}$.

Nato niemniej także łatwo widziéć się
daie, że wypiętnawszy pasek powstaiający
z kołowrotu łuku Mm , na płaszczyźnie pro-
stopadléy linii AB , to wypiętnowanie (fig.
14), uczyni koronę $MrqomQ$, której szeró-
kością będzie Mr , a promiieniem PM , linie
fig. 13: równaiące się linióm mr i PM w figurze 13;
a ponieważ powiérzchnia téy korony, oczy-
wiście iest $= Mr \times \text{kol. } PM$, więc wypiętno-
wanie paska będzie $= dy \times \text{kol. } y$; albo (ozna-
czywszy przez r : c stósunek promienia do
okręgu), będzie $= \frac{cydy}{r}$; więc (392), uści-
ność, albo odpór czyniający w kierónku osi,
powstaiający z przypuszczonego popędu na
pasek, będzie wyrażony przez $nDV^2dt \frac{cydy}{r}$
 $\times \frac{dy^2}{ds^2}$ albo przez $\frac{nDc}{r} V^2dt \times \frac{ydy^3}{ds^2}$; a zatém
włzy-

włzystek odpór, powstaiający z przypuszczono-
nego popędu na całą powiérzchnią bryły,
będzie wyrażony przez $\int \frac{nDc}{r} V^2dt \times \frac{ydy^3}{ds^2}$;

albo przez $\frac{nDc}{r} V^2dt \int \frac{ydy^3}{ds^2}$; gdyż tu niema-
my innych odmiennych, tylko te które zale-
żą od postaci bryły. Taka tedy iest formu-
ła służąca do wyrachowania odpóru, czy-
niącego przeciwko bryłóm kołowrotnym,
ruchaiającym się w kierónku osiów swoich.

396. Przytósuemy tę formułę do ku-
li, iako do pocisku naypospoliciéy w Artyle-
ryi używanego.

Zrównanie należąca do koła AMB (fig.
15), z którego powstaie kula, iest takie, yy fig. 15.
 $= ax - xx$ (Algebr. 219), oznaczywszy AP
przez x , AB przez a , a PM przez y . Więc
 $ydy = \frac{1}{2}adx - xdx$: Nadto, poprowadzi-
wszy promień MC , tróykąty Mmr , MPC ,
podobne sobie, daia $Mm:mr :: MC:CP$, al-
bo $ds:dy :: \frac{1}{2}a:\frac{1}{2}a-x$; więc $\frac{dy}{ds} = \frac{\frac{1}{2}a-x}{\frac{1}{2}a}$;

więc $\frac{ydy^3}{ds^2} = \frac{(\frac{1}{2}a-x)^3}{\frac{1}{4}a^2} dx$; więc (66) $\int \frac{ydy^3}{ds^2}$
 $= C - \frac{(\frac{1}{2}a-x)^4}{a^2}$. A że kiedy $x=0$, całka
powinna także bydź zerém; więc będzie C
 $= \frac{1}{16}a^2$; więc $\int \frac{ydy^3}{ds^2} = \frac{1}{16}a^2 - \frac{(\frac{1}{2}a-x)^4}{a^2}$.

Zeby mieć zupełną wartość ilości $\int \frac{ydy^3}{ds^2}$,
trzeba uważyc, że ponieważ ciało rucha się
w kierónku BA , więc tylko przednia poło-
Tom 1V. E wa

wa kuli DAE , jest wystawiona na uderzenie, a zatem wartość ilości $\int \frac{ydy^3}{ds^2}$, ma

bydź rachowana tylko od A do C ; to jest że w całce, trzeba zrobić $x = \frac{1}{2}a$; będzie tedy

$\int \frac{ydy^2}{ds^2} = \frac{1}{16}a^2$; więc wyrażenie odporu -

$\frac{nDc}{r} V^2 dt \int \frac{ydy^3}{ds^2}$, przemieni się w to $nDV^2 dt$

$$\times \frac{ca^2}{16r}.$$

Lecz odpór, czyniący przeciwko największemu kołu DE , ruchającemu się prostopadle, byłby podług (382) wyrażony przez

$nDV^2 dt \times \frac{ca^2}{8r}$, z przyczyny, że powierzchnią tego koła jest $\frac{ca^2}{8r}$; więc, odpór czyniący

przeciwko kuli, jest tylko połową odporu, czyniącego przeciwko największemu kołu onéyże.

O Ruchu ciał prosto-liniowym
w miéjscach odpornych.

397. **O**dpór, mocą którego sprzeciwiają się miéjsca ruchowi ciał, mówiąc w powszechności, może sprawować dwoiaki skutek. Pierwszy jest, że takowy odpór, może odmienić kieronek ruchu, jeżeli kieronek, w którym czyni siła złożona z wszystkich popędów skutkujących przeciwko częściom powierzchni

szchni wystawionéy na uderzenie, nie znajduie się bydź położony w téyże linii prostéy, w któręy odprawia się ninieýszy ruch ciała. Drugi skutek jest, że przerzeczony odpór, może odmienić szypkość ruchadła.

Ponieważ tu mówić się niebędzie tylko o tych ciałach, których części rozumieją się bydź regularnie położone względem kierunku ruchu, a zatem z przyczyny téy swoiey postaci, niemogą podlégać żadnéy zdrożności, przeto ruchu ciał w miéjscach odpornych, uważać tu niebędziemy, tylko względem utraty szypkości, iaką w nich ponoszą. A naprzód, zastanowimy się nad ruchem ciał nieważnych, albo co wychodzi na iedno, nad ruchem ciał, ruchających się mocą nadanego sobie popędu, na płaszczynie poziémnéy, niepodlegającéy żadnému tarcu.

398. Oznaczywszy przez M miąższość ruchadła; przez u szypkość iego po upłynięniu iakiegokolwiek czasu t ; przez s powierzchnią płaską, która w prostym ruchu, doznawałaby tegoż samego odporu, iakiego doznaie powierzchnia ninieýszego ruchadła; przez D gęstość rościeku; to podług uwagi wzwyż założoney (382), na wyrażenie ilości ruchu, iaką utracą ruchadło za każ-

E 2

dą

da chwilką dt , mielibyśmy $nDsu^2 dt$; a zatem (158), stopień szypkości utracony w tężże chwilce, albo różnica między szypkościami ruchadła w dwóch chwilkach po sobie następujących, będzie wyrażona przez $\frac{nDsu^2 dt}{M}$. Będzie tedy $\frac{nDsu^2 dt}{M} = -du$; dawszy podług (21) ilości du znak $-$; bo kiedy i rośnie, to u umniejsza się.

Zeby scałkować to zrównanie, trzeba naprzód rozdzielić go przez u^2 ; co nam da $\frac{nDsd t}{M} = \frac{du}{u^2}$; ilość, której całką podług (60), jest $\frac{nDst}{M} = C \mp \frac{1}{u}$.

Stateczna C wynayduie się przez ten warunek, że jeżeli V oznacza szypkość, jaka była nadana ruchadłu na początku ruchu, to wypada $u = V$, w ten czas kiedy $t = 0$. Będzie tedy $0 = C \mp \frac{1}{V}$; skąd wnosi się

$C = -\frac{1}{V}$ więc $\frac{1}{u} - \frac{1}{V} = \frac{nDst}{M}$; [zrównanie, z którego łatwo wyciągnąć można wartość szypkości u , mającymy

miejsce po wypłynięciu iakiegokolwiek czasu t .

Zebyśmy zobaczyli w przykładzie, w w jaki sposób używają się ilości wchodzące w to zrównanie, daymy że sześciątłoniowy iednocalowy, ruha się w wodzie, na płaszczynie poziomej AB (fig. 16), nadstawiając prostopadle ścianę swoją CD . Szypkość jego początkowa niechay wynosi 50 st. na iedną minutę wtórą; jest zadano w co obraca się takowa szypkość, po upłynięciu iednej półminuty wtórey.

Mamy tedy $t = \frac{1}{2}u$; $V = 50$ st.; $s = 1$ cc. $= \frac{1}{144}ss$; $n = \frac{1}{2}(382)$. Co zaś dotyczy się wartości M , takowa równa się objętości cała sześciennego, rozmnożony przez gęstość łoniowey kości, którą tu oznaczmy sobie przez D' ; to jest, że będzie $M = \frac{1}{1728} D'$. A zatem mieć będziemy $\frac{1}{u} - \frac{1}{50} = \frac{\frac{1}{2} D' \times \frac{1}{144} \times \frac{1}{2}}{1728 D'}$ $= \frac{3D}{D'}$. Lecz podług Tablicy położony na

kóncu III. Tomu tego dzieła, mamy $D' : D :: 1.825 : 1$, albo $\frac{D}{D'} = \frac{1}{1.825} = 0.548$, więc $\frac{1}{u} - \frac{1}{50} = 1.644$, albo $\frac{1}{u} = 1.664$; więc $u = \frac{1}{1.664} = 0.601$; to jest, że po wypłynięciu iednej półminuty wtórey, szypkość niewynosiłaby tylko $\frac{3}{5}$ stopy na iedną minutę wtórą, z małym uchybieniem.

399. Obrachujemy teraz rozległość przebieżoną w tymże przeciągu czasu t .

Oznaczywszy takową rozległość przez x , mieć będziemy (179), $dx = udt$; położywszy zamiast u wartość jego wynalezioną, będzie $dx = \frac{Mvdt}{nDVst + M}$; zrównanie, którego podług (100) całką jest $x = C + \frac{M}{nDs} \log. (nDVst + M)$. Zeby wynaléśdź wartość statecznéy C , trzeba uważyc, że kiedy $t = 0$, to powinno być także $x = 0$; więc $0 = C + \frac{M}{nDs} \log. M$; więc $x = \frac{M}{nDs} \log. \left(\frac{nDVst}{M} + 1 \right)$.

A tak w przykładzie poprzedzającym, będzie $x = \frac{\frac{1}{1728} \times D'}{\frac{1}{2} \times D \times \frac{1}{144} D'} \log. \left(\frac{\frac{1}{2} \times D \times 50 \times \frac{1}{144} \times \frac{1}{2}}{\frac{1}{1728} \times D'} + 1 \right)$, albo $x = \frac{1}{8} \frac{D'}{D} \log. \left(150 \frac{D'}{D} + 1 \right)$; a ponieważ $\frac{D'}{D} = 0,548$, albo $\frac{D'}{D} = 1,825$, więc będzie $x = 0,304 \log. 82,20$. A że takowy Logarytm o który tu idzie, jest logarytm hiperboliczny, przeto biorę w Tablicach logarytm pospolity liczby 82,20 to jest, 1,9148718, i rozmnożywszy go przez 2,3025851 mam 4,4091550; więc będzie $x = 0,304 \times 4,4091550$, albo naofatek $x = 1,341 \text{ st.} = 1 \text{ st. } 4 \text{ c.}$; skąd pokazuje się, iż fześcian utracił $\frac{42}{100}$ swojej szypkości, przebiegłszy 16 razy swoją długość.

400.

400. Przyśtąpmy teraz do ruchu prostoliniowego ciał ważnych w miéjscach odpornych. Rozumiemy naprzód, że ciało na dół zstępuje. W takim razie, ruch jego musi być opóźniony z dwóch przyczyn; z których pierwszą jest, odpór pochodzący z uderzenia przeciwko cząstkóm rościeku; druga przyczyna załadza się na tém, że ciało podług (312) utraci w rościeku część wagi swojej, równającą się wadze objętości rościeku wyrugowanego. Zachowawszy tedy też same oznaczenia co wyżej, utrata ruchu, pochodząca od pierwszej z dwóch załózonych przyczyn, podług (382) będzie wyrażona przez $nDsu^2 dt$.

Co zaś dotyczy się drugiej przyczyny; trzeba wynaléśdź wagę objętości rościeku, iaką zabiera ruchadło. Lecz kiedy objętości są równe (160), miąższości mają się między sobą iak gęstości; więc oznaczywszy przez D' gęstość ruchadła, będzie $D' : D :: M$: do miąższości rościeku wyrugowanego, która zatem będzie wyrażona przez $\frac{MD}{D'}$. Więc,

jeżeli p jest szypkością, iaką nadaie ważność ciału swobodnemu w iedny minucie wtórey, w którymto razie pdt , będzie szypkością, odpowiadającą chwilce dt , to na wagę objętości rościeku wyrugowanego, albo na ilość ruchu,

E 4

chu,

chu, jaką utracą ruchadło z drugiej przyczyny, wypadnie $\frac{MD}{D'} p dt$. Więc cała utrata ruchu, odpowiadająca każdej chwili, będzie wyrażona przez $\frac{MD}{D'} p dt + n D s u^2 dt$.

A że ważność za każdą chwilką, nadaie ciału ilość ruchu wyrażoną przez $M p dt$; więc toż ciało rzetelnie ruchać się niebędzie tylko z ilością ruchu $M p dt - \frac{MD}{D'} p dt - -$

$- n D s u^2 dt$; więc pomnożenie szypkości za każdą chwilkę niewynosi tylko $- - -$

$$\frac{M p dt - \frac{MD}{D'} p dt - n D s u^2 dt}{M} - - - , \text{ albo } \left(1 - \frac{D}{D'}\right) p dt - \frac{n D s u^2}{M} dt. \text{ A zatem będzie } \left(1 - \frac{D}{D'}\right) p dt - \frac{n D s u^2}{M} dt = du. \text{ Gdzie dla proftszego wy-}$$

rażenia zrobmy $\left(1 - \frac{D}{D'}\right) p = g$, a $\frac{n D s}{M} = \frac{g}{k^2}$; skąd mieć będziemy $g dt - \frac{g u^2}{k^2} dt = du$,

$$\text{albo } g dt = \frac{k^2 du}{k^2 - u^2}.$$

Zeby scałkować tę ilość, przemińm ją podług (108 i III), na $g dt = \frac{\frac{1}{2} k du}{k-u} + \frac{\frac{1}{2} k du}{k+u}$; której (100) całką, jest $gt = C - \frac{1}{2} k \log. (k-u) + \frac{1}{2} k \log. (k+u)$. Rozumiemy znowu dla tém większej łatwości, że ruchadło na początku ruchu, nieodebrało żadnego pędu. To w takim razie stateczna C , powinna

winna być wynaleziona przez ten warunek, ażeby kiedy jest $t = 0$, także było $u = 0$. Więc będzie $0 = C - \frac{1}{2} k \log. k + \frac{1}{2} k \log. k$;

to jest, będzie $C = 0$. A zatem $gt = \frac{1}{2} k \log. \frac{k+u}{k-u}$;

jest zrównanie dające szypkość ruchadła, po upłynięciu iakiegokolwiek czasu t .

401. Zeby mieć rozległość przebieżoną w tymże przeciągu czasu t , powrócmy do zrównania $dx = u dt$ (179), w którym rozległość przebieżona rozumie się być wyrażona przez x . Trzeba tedy z poprzedzającego zrównania wyciągnąć wartość głośki u , i położyć ją w tém zrównaniu.

Lecz zrównanie $gt = \frac{1}{2} k \log. \frac{k+u}{k-u}$,

daie $\log. \frac{k+u}{k-u} = \frac{2gt}{k}$, albo $\log. \frac{k+u}{k-u} = \frac{2gt}{k} \log. e$, oznaczywszy przez e

liczbę, której logarytmem byłoby 1,

albo naostatek $\log. \frac{k+u}{k-u} = \log. e^{\frac{2gt}{k}}$;

więc $\frac{k+u}{k-u} = e^{\frac{2gt}{k}}$; a zatem $u = \frac{ke^{\frac{2gt}{k}} - k}{e^{\frac{2gt}{k}} + 1}$;

więc

więc $dx = \frac{\frac{2gt}{e^k - 1}}{\frac{2gt}{e^k + 1}} kdt$; zrównanie,

które naprzód przemieniam na to,

$$dx = \frac{kdt e^{\frac{2gt}{k}}}{\frac{2gt}{e^k + 1}} - \frac{kdt}{\frac{2gt}{e^k + 1}}; \text{ a potem na to}$$

$$\text{drugie, } dx = \frac{kdt e^{\frac{2gt}{k}}}{\frac{2gt}{e^k + 1}} - \frac{kdt e^{\frac{-2gt}{k}}}{\frac{-2gt}{1 + e^k}}$$

Lecz podług tego, co poprzedziło (28 i 100), łatwo widzieć się daie, że dwa wyrazy drugiey części, każdy z nich jest różniczką logarytmową; a zatem całką będzie x

$$= C + \frac{kk}{2g} \log. (e^{\frac{2gt}{k}} + 1) + \frac{kk}{2g} X \log.$$

$$(e^{\frac{-2gt}{k}} + 1), \text{ albo } x = C + \frac{kk}{2g} \log.$$

$$\left(\frac{e^{\frac{2gt}{k}} + 1}{e^{\frac{2gt}{k}}} \right), \text{ albo } x =$$

$$= C + \frac{kk}{2g} \log. \frac{(e^{\frac{2gt}{k}} + 1)^2}{\frac{2gt}{e^k}}, \text{ albo nao-}$$

$$\text{statek } x = C + \frac{kk}{g} \log. \left(\frac{e^{\frac{2gt}{k}} + 1}{\frac{2gt}{e^k}} \right).$$

Zeby wynaléśdź wartość statecznéy C , mamy uważyc, że kiedy $t = 0$, to powinno bydź także $x = 0$; bo rozumiemy że ciało z początku nieodebrało żadnego popędu. Będzie tedy $0 = C + \frac{kk}{g} \log. \frac{1 + 1}{1} = C$

$$+ \frac{kk}{g} \log. 2; \text{ więc } C = -\frac{kk}{g} \log. 2; \text{ a}$$

zatem nakoniec, będzie $x = \frac{kk}{g} \log.$

$$\left(\frac{\frac{2gt}{k} + 1}{\frac{gt}{2e^k}} \right). \text{ Zrównanie, które da}$$

rozległość x przebieżoną w przeciągu iakiégokolwiek czasu t .

402. Przystąpmy teraz do ruchu ciała wstępującego do góry. W takim razie, ważność i odpór miéysca, przykladaia się do umniéysze-

zienia szypkości ruchadła; lecz w
niniéjszym przypadku, tak iak w
poprzedzającym, ważności ubywa,
z przyczyny, że ruchadło utracza ty-
le wagi, ile waży objętość rościanku
wyługowanego; więc siłą opóźnia-
jącą ruch, będzie $Mpdt - \frac{MD}{D'} pdt$
 $\mp nDsu^2dt$; więc wynikająca stąd
utrata szypkości, musi mieć to wy-
rażenie, $pdt - \frac{D}{D'} pdt \mp \frac{nDsu^2dt}{M}$. A
zatem będzie $(1 - \frac{D}{D'}) pdt \mp \frac{nDsu^2dt}{M}$
 $= -du$.

Zróbmy iak wyżej, $(1 - \frac{D}{D'}) p = g$;
 $i \frac{nDs}{M} = \frac{g}{k^2}$; a mieć będziemy $gdt \mp \frac{g}{k^2} u^2 dt =$
 $-du$; skąd wyciąga się $gdt = \frac{-k^2 du}{k^2 \mp u^2}$.
Zróbmy dalej $u = kz$; a mieć będziemy gdt
 $= \frac{-k dz}{1 \mp zz}$, albo $\frac{-gdt}{k} = \frac{dz}{1 \mp zz}$. Lecz dru-
ga część tego równania (86), wyraża skład-
kę łuku kołowego, którego stycznią byłoby
 z , a promieniem 1; więc z , jest stycznią łu-
ku, wyrażającego całą tę drugiey części
równania, albo wartości iey, zawieraiący
się w pierwszey części. Więc $z = -\text{Stycz.}$
 $(\frac{gt}{k} \mp C) = \frac{u}{k}$; więc $u = -k \text{ stycz. } (\frac{gt}{k}$
 $\mp C)$.
Ze-

Zeby wynaléśdź wartość statecznéy C ,
trzeba uważyc, że kiedy $t=0$, to u powin-
no równac się szypkości, z iaką ruchadło by-
ło popędzone. Daymy że takową szypko-
ścią iest V , to będzie $u = -k \text{ stycz. } C$; a

zatem Stycz. $C = -\frac{V}{k}$, albo $C = \text{łuk. stycz. } \frac{-V}{k}$,
to iest łukowi, mającemu za stycznią $\frac{-V}{k}$.

Więc oznaczywszy przez A łuk, mający za
stycznią $\frac{V}{k}$, będzie $C = -A$. Więc $u =$
 $k \text{ Stycz. } (A - \frac{gt}{k})$.

403. Zeby mieć rozległość prze-
bieżoną, weźmiemy znowu równa-
nie $dx = udt$; a mieć będziemy $dx = kdt X$

stycz. $(A - \frac{gt}{k}) = \frac{kdt \text{ wst. } (A - \frac{gt}{k})}{\text{dost. } (A - \frac{gt}{k})}$

(Jeom. 22 i 27). Lecz ta ilość iest
różniczką Logarytmową, więc po-
dług (100) będzie $x = C \mp \frac{k^2}{k} \log.$
dost. $(A - \frac{gt}{k})$.

A co się dotyczy statecznéy C ,
ta powinna byđz taka, ażeby było x
 $= 0$, kiedy iest $t = 0$; więc będzie
 $0 = C \mp \frac{k^2}{k} \log. \text{ dost. } A$; więc $C =$
 $= \frac{-k^2}{g} \log. \text{ dost. } A$; więc naostatek x
 $=$

$$= \frac{k^2}{g} \log. \frac{\text{doft. } (A - \frac{gt}{k})}{\text{doft. } A}; \text{ zrównanie,}$$

które nam da rozległość przebieżoną, w przeciągu upłynionego iakiegokolwiek czasu t .

404. Zeby znowu mieć całą wysokość, do któręj ciało podnieś się, mocą nadanęj sobie szypkości V , trzeba w zrównaniu $u = k$ styc.

$(A - \frac{gt}{k})$, rozumieć $u = 0$, a zatem

$$A - \frac{gt}{k} = 0; \text{ co nam da } x = \frac{k^2}{g} \log.$$

$$\frac{\text{doft. } 0^0}{\text{doft. } A} = \frac{k^2}{g} \log. \frac{1}{\text{doft. } A}$$

405. Przyśtąpmy teraz do niektórych przyśtówowań téj teoryi. Obierzmy sobie na przyład iedno z doświadczeń wykonanych przez *Newtona*, w mieśiachu Czerwcu R. 1710. *Newton* doznał skutkiem, że wydęta kula szklana napelniona powietrzem, mająca w śrzednicy 4,6932 cal. a wążąca w powietrzu 1,0219 unc. (na miarę i wagę Paryską), upadła z wysokości 206½ ft. w przeciągu czasu 8½. Zobaczmy tedy, ieżeli w rzeczy samej ciało wazne, w przeciągu 8½, dla odporu powietrza, niepowinno przebieść więkzhey rozległości, iak tylko 206,5 ft.

Wynaydziemy naprzód ilości g i k .

Zrobiliśmy byli $g = (1 - \frac{D}{D'}) p$, gdzie rozumieć się $p = 30,2$. Zeby mieć stófunek D

$\frac{D}{D'}$ między gęstością powietrza i gęstością kuli szklanęj, trzeba wyrachować wagę objętości powietrza, równaiący się objętości pomienionęj kuli; którą dodawszy do wagi, iaką miała taż kula w powietrzu, mieć będziem rzetelną wagę téj kuli; a dopiero tę wagę przyrównawszy do wagi podobnéjże objętości powietrza, znajdziemy zachodzący stófunek między gęstościami; bo kiedy objętości są równe, to gęstości mają się między sobą iak wagi (160).

Przerzeczona kula mająca w śrzednicy 4,6932 cal. albo 0,3911 ft. mieć będzie w objętości 0,03134 stopy sześciennę; a ponieważ wazność powietrza iest 850tą częścią wazności wody, a téj stopa sześcienna wazy 70 stów albo 1120 uncyi; więc stopa sześcienna powietrza wazyć będzie $\frac{1120}{850}$ albo $\frac{224}{170}$ uncyi; więc waga kuli powietrznęj, téjże śrzednicy co szklana użyta w doświadczeniu, wynosi 0,0413 uncyi. A ponieważ kula użyta w doświadczeniu, powinna była utracić w powietrzu część wagi swoihey równaiącą się wadze objętości powietrza wyrugówanego; więc idzie za tem, że w mieśicu próżném byłaby wazyła 1,0632 unc. A że znowu podobnaż objętość powietrza, wazy 0,0413, więc będzie $D' : D :: 1,0632 : 0,0413$

$$:: 10632 : 413; \text{ więc } \frac{D}{D'} = \frac{413}{10632} = 0,0388.$$

$$\text{Więc } g = (1 - \frac{D}{D'}) p = (1 - 0,0388) \times 30,2 = 0,9612 \times 30,2 = 29,03.$$

A co należy do k , ponieważ zrobiliśmy

$$\frac{nDs}{M} = \frac{g}{k^2}; \text{ więc mieć będziem } k^2 = \frac{gM}{nDs}$$

Lecz

Lecz M równa się objętości kuli, objętości mō-
 wię rozmnożonę przez gęstość iey D' ; obję-
 tość zaś takową wynaleźliśmy wyżej bydź
 $= 0,03134$, więc będzie $M = 0,03134 D'$; więc kk
 $= \frac{g \times 0,03134 D'}{ns D}$. Lecz znowu podług (382),

mamy $n = \frac{1}{2}$, a podług (396), s , tyle warto-
 co połowa powierzchni największego koła
 niniejszey kuli, a takowa powierzchnia wy-
 nosi $0,12028$; więc $s = 0,06014$; więc kk
 $= \frac{0,03134}{\frac{1}{2} \times 0,06014} \times g \times \frac{D'}{D} = \frac{0,03134}{0,03007} \times 29,03 \times \frac{1}{0,0388}$
 $= 779,53$; więc $k = 27,92$.

Mieć tedy będziem $g = 29,03$; $k = 27,92$
 a $t = 8\frac{1}{5}$.

Niezostaje tedy tylko położyć te warto-
 ści, w wyrażeniu wartości głośki x , to jest w

zrównaniu $x = \frac{kk}{g} \times \log. \left(\frac{e^{\frac{2gt}{k}} - 1}{\frac{gt}{k}} \right)$. Ale

nim to uczynimy, daymy piérwéy téy ofa-
 tniéy formule postać wygodniéyszą do ra-

chunków. Zróbmy $e^{\frac{2gt}{k}} = N$; a mieć bę-

dzim $e^{\frac{2gt}{k}} = N^2$; a zatem $x = \frac{kk}{g} \log. \frac{N^2 - 1}{2N}$.

Zeby mieć N , zrównanie $e^{\frac{2gt}{k}} = N$,

daie $\frac{2gt}{k} \log. e = \log. N$, albo $\frac{2gt}{k} = \log. N$; ma-

iąc zaś logarytm ilości N , łatwo będzie mo-
 żna mieć i samo N .

To

To tedy na przod założywfy, będzie

$$\log. N = \frac{29,03 \times 8\frac{1}{5}}{27,92} = 8,52599. \text{ Ale iż tén}$$

logarytm jest hiperboliczny, przeto żeby mieć
 liczbę onemu odpowiadającą, trzeba go prze-
 miénic w logarytm pospolity (88), rozmno-
 żywfy go przez $0,4342945$; co nam da $3,7027895$;
 logarytm, który w pospolitych Tablicach od-
 powiada liczbie 5044 . Więc $N = 5044$ z
 małym uchybiénim.

Ponieważ nam tu na N niewypada licza-
 ba dosyć znaczna, przeto uważam, że w ilo-
 ści $\frac{N^2 - 1}{2N}$, bez popełnienia znacznego błędu,

mogę zaniedbać wyrazu 1 względem N^2 ,
 a zatem wartość ilości x , przemienić w tę: $x = \frac{kk}{g}$

$$\log. \frac{N^2}{2N} = \frac{kk}{g} \log. \frac{N}{2} = \frac{779,53}{28,03} \log. 2522.$$

Biorę tedy podług (88), logarytm hi-
 perboliczny ilości 2522 , który znajduię bydź

$$7,8328075, \text{ i rozmnożywfy go przez } \frac{779,53}{29,03},$$

wypada mi $x = 210,2$ ft.; ilość nieróżniąca się
 od doświadczenia tylko około na $3,7$ ft.

Toż ruchadło, w tymże czasie (174)
 w miéyscu próżném przebiegłoby 1015 ft.

406. Co do szypkości, znaleźliśmy wyżej na

$$\text{wyrażenie iéy, } u = \frac{2gt}{e^{\frac{2gt}{k}} - 1} - k, \text{ to jest } u = \frac{kN^2 - k}{N^2 - 1}.$$

Więc położywfy zamiast k i N onych wár-
 tości dopiéro wzwyż wynalezionę, mieć bę-
 dzie

Tom IV.

F

dziem

$$\text{dziem } u = \frac{[(5044)^2 - 1] \times 27,92}{(5044)^2 + 1} = 27,92,$$

z małym uchybieniem.

$$407. \text{ Wyrażenie } u = \frac{2gt}{e^k - 1}, \text{ w któ-}$$

$$\frac{2gt}{e^k + 1}$$

rem ilość e^k coraż bardziej rośnie w miarę rosnącego t , daie znać, że po wypłynięniu pewnego czasu, szypkość dalej nieprzyspiesza się tylko bardzo nieznacznie. Jakóż, poprzedzające wyrażenie napisawszy tak:

$$u = k \left(\frac{\frac{2gt}{e^k - 1}}{\frac{2gt}{e^k + 1}} \right), \text{ daie się widzieć, iż ta wár-}$$

tość nieustannie przybliża się do téj --

$$u = \frac{ke^k}{e^k} = k; \text{ tak iż ciała ważne spadające}$$

z góry na dół w miéjscach odpornych, nie przyspieszają nieustannie swojej szypkości tak jak w miéjscach próżnych; ta szypkość nigdy niemoże stać się większą nad k ; a lubo (biorąc ściśle), ciała nienabywają téj szypkości aż dopiero po upłynięniu czasu niezmiernego, atoli iednak w przeciągu czasu dofyć krótkiego przychodzą do tego, że ich szypkość już bardzo mało różni się od k . Oczywistym dowodem tego, iest przykład wyżej przywiedziony (406), w którym widzieliśmy, że po upłynięniu przeciągu $8\frac{1}{2}$, ruchadło prawie doszło takowéj szypkości.

408.

408. Można téż ieszcze inszym sposobem wynaleśdź naywiększą szypkość, iakiéy może nabydź ciało spadające z góry na dół

w miéjscu odporném. W zrównaniu $(1 - \frac{D}{D'})pdt - \frac{nDsu^2}{M} dt = du$, iezeli rozumić bédziemy

$$(1 - \frac{D}{D'})pdt - \frac{nDsu^2}{M} dt = 0, \text{ iawna iest,}$$

że także bédzie $du = 0$; to iest, że szypkość przestanie przyspieszać się. Lecz zrównanie

$$(1 - \frac{D}{D'})pdt - \frac{nDsu^2}{M} dt = 0, \text{ [daie } Mpdt$$

$$- \frac{MD}{D'} pdt = nDsu^2 dt; \text{ gdzie piérfwsza część}$$

wyraża wagę ciała w rościeku, a druga wyraża odpór nie skutkujący przeciwko niemu; więc ruch przychodzi do iednokształtności w tén czas, kiedy odpór, staie się równym wadze ciała w rościeku; co téż skądinąd iest oczywista.

Z tegóż samego zrównania wnosi się

$$\text{iezczce, } u^2 = \frac{(M - \frac{MD}{D'})p}{nDs} = \frac{(1 - \frac{D}{D'})p}{\frac{nDs}{M}} = \frac{p}{k^2}$$

$= k^2$, albo $u = k$, iak było wyżej.

O szypkości, iakiéy nabydź mogą pociski, od czynności rościeku sprężystego zgęszczonego, iakim iest powietrze, albo proch zapalony.

409. Siła, iaką powietrze zgęszczone w pewnéj rozległości AB

F 2

(fig.

fig. 17. (fig. 17) rozszerzając się wywiiera przeciwko ruchadłu albo pociskowi M za każdym momentem, nie sprawia szypkości pomierny. Rozprężenie sprężystości dzieje się stopniami niezmiernie małemi, których summa, w przeciągu czasu pomiernego, składa szypkość także pomierną, z jaką pocisk zostaje wyrzucony.

410. Ponieważ takowa siła skutkuje stopniami niezmiernie małemi, więc może być porównana z wagą ciała, a zatem mierzyć się może przez wagę. Waga, do której zechcemy przyrównać w niniejszym razie tę siłę, jest waga powietrzni, to jest waga słupa powietrza mającego za podstawę, jedno z największych kół kuli M , a za wysokość, wysokość samejże powietrzni; którą waga jest nam już wiadoma podług (333).

Daymy tedy że P jest miąższością takiejże wagi jak słup przerzezony; p niechay będzie szypkością, jaką sprawia w ciele ważność w przeciągu czasu jedney minuty wtórey; to $Ppdt$, będzie wagą wzmiankowanego słupa; a jeżeli oznaczamy przez $1 : q$ stosunek téj wagi, do

do wagi mającay mierzyć siłę sprężystości powietrza zgęszczonego w rozległości AB , to na wyrażenie téj ostatniéj wagi, czyli na miarę siły sprężystości powietrza zgęszczonego, mieć będziemy ilość $Ppqt$.

Odlóźmy tym czasem na stronę ważność ruchadła M , to jest rozumiemy, że kanał AD armaty znayduje się w położeniu poziomym; daymy nadto, że ruchadło jest tegoż samego wagomiaru co wylot, tak iż między niemi żadnego niema przestworu; a tak poszukaymy z jaką szypkością wypadłby pocisk z działa w miéjscu próżnym czyli swobodnym.

Uważmy go w tym razie, gdy dobieży do iakiegokolwiek punktu C kanału armatnego. Ponieważ siła sprężystości powietrza, ma się w stosunku odwrotnym rozległościów iakie zabiera (334), więc siła iego w ten czas kiedy zabiera rozległość AC , mieć się będzie do siły iaką miało zabierając rozległość AB , to jest, do $Ppqt :: AB : AC$; więc oznaczywszy przez F siłę powietrza

rozeszłą po rozległości AC , będzie $F = \frac{AB}{AC} \times pqPdt$, oznaczywszy AB przez a , a AC przez x .

To wyrażenie, byłoby wyrażeniem siły, użytéj do przyspieszenia ruchu pocisku w punkcie C , gdyby tłoczenie powietrza zewnętrznego niemialo miéysca; ale iż to skutkuje w rozumieniu przeciwném, z siłą $= pPdt$, więc idzie za tém, że siła rzetelnie przyspiesza-

szaiącą ruchadło, będzie tylko $\frac{pqPadt}{x}$
 — $pPdt$; więc pomnożeniem szypkości, iakie odbiera ruchadło w którymkolwiek punkcie C , jest $\frac{pqPadt}{x} - pPdt$, oznaczywszy przez

M miąższość ruchadła. Więc jeżeli wyrazimy przez u niniejszą szypkość ruchadła, tak iżby du wyrażało ię przyrastanie, to

będzie $\frac{pqPadt}{x} - pPdt = du$ albo $\frac{pqPadt}{x} - pPdt = Mdu$.

Zeby wyciągnąć z tego równania wartość głoski u , trzeba zniałt dt położyć onego wartość $\frac{dx}{x}$ (179), co nam da $\frac{pqPadx}{ux}$

$\frac{pPdx}{u} = Mdu$, albo $pqP \frac{adx}{x} - pPdx = Mdu$; zrównanie, którego całką jest $\log. x - pPx + C = \frac{Mu^2}{2}$.

Zeby naznaczyć wartość stateczny C , uważmy, że ponieważ rozumie się, iż rozprężenie sprężystości powietrza poczyna się w punkcie B , gdzie jest $x = a$, przeto zrównanie poprzedzające powinno być takie, ażeby zrobiwszy $x = a$, było $u = 0$. Będzie tedy $\log. a - pPa + C = 0$, a zatem $C = pPa - pqPa \log. a$; więc

więc $\frac{Mu^2}{2} = pqPa \log. \frac{x}{a} - pP(x-a)$.

I toć jest zrównanie, które daie nam szypkość pocilku, w iakimkolwiek punkcie C długości działa.

411. Dajmy *np.* iż wiatrówka, mająca długości kanału $3\frac{1}{2}$ ft., jest nabita kulką ołowianą *złotową*, wynoszącą w średnicy $0,0524$ ft.; powietrze zgęszczone niechay w nię zabiera 6 cal. długości; którego gęstość miała by się do gęstości powietrza naturalnego :: $100 : 1$. Jest zadano, ażeby wynaléśdź szypkość kuli, w samym wylocie z rury.

Mamy tu tedy $a = 6$ cal. $= \frac{1}{2}$ ft.; $x = 3\frac{1}{2}$ ft.; $M = \frac{1}{16}$; $q = 100$. Zeby mieć P , należy sobie przypomnieć (333), że waga powietrzni, równa się wadze słupa wody na 32 ft. wysokiego. A zatem, ponieważ największe koło kulki ma w frzednicy $0,0524$ ft. więc powierfcznia jego mieć będzie $0,00216$ stopy kwadratowy; więc $P = 0,00216 \times 32 \times 70$ ftów; z przyczyny, iż ważność przyrodna wody wynosi 70 ftów; będzie tedy $P = 4\frac{1}{2}$ ft. z małym uchybieniem. Nadto (172), mamy $p = 30,2$. Więc położywszy te wartości w zrównaniu wyrażaiącym szypkość, będzie

$$\frac{1}{32}u^2 = 100 \times 30,2 \times 4\frac{1}{2} \times \frac{1}{2} \log. \frac{3\frac{1}{2}}{\frac{1}{2}} - 30,2 \times 4\frac{1}{2} \times 3$$

$= 7298 \log. 7 - 437,9$. A że logarytmem pospolitym 7 *miu*, jest $0,8450980$, więc podług (88), rozmnożywszy go przez $2,30258509$ dla przemiany w logarytm hiperboliczny, mieć będzie $1,9459$, zaniedbawszy resztę dziesiętnych, które nam są niepotrzebne. Skąd naostatek wnosi się $\frac{1}{32}u^2 = 7298 \times 1,9459 - 437,9 = 13762$; więc $u = 664$ ft.; to jest, że kulka w samym wylocie z rury, miała by

fzypkość, wynosząca 664 ft. na jedną min-
tę wtórą.

Jeżeli byliby zapytano, jaką
długość trzebaby dać rurze, ażeby
kulka odebrała od naboju wszelką
czynność iak tylko naywiększą ode-
brać może; to uważać trzeba, że w
tén czas kiedy ustaie skutek nabo-
ju, już niéma żadnego powiększenia
fzypkości, to jest, że w takim razie
 $du=0$. Powróciwszy tedy do zró-
wnania $\frac{pqPadt}{x} - pPdt = Mdu$, wyżey
wynalezionego, i zrobiwszy w niem
 $du=0$, znajdziemy bydz $\frac{qa}{x} - 1 = 0$,
albo $x=qa$; to jest, że długość rury,
powinna mieć się do długości nabo-
ju :: $q : 1$, albo iak się ma sprężystość
powietrza składającego nabój, do
sprężystości powietrza naturalnego.

412. Chcąc zaś wiedzieć, jaki powi-
nién bydz nabój, albo iak mocno powietrze
powinno bydz zpełzczone, ażeby pocisk na
wylocie z rury, miał pewną zadaną fzy-
pkość, nietrzeba do tego więcéy, tylko użyć

poprzedzającego zrównania $\frac{Mu^2}{2} = pqPa$
 $\log. \frac{x}{a} - pP(x-a)$; z którego wyciąga się
 $q = \frac{pP(x-a) + \frac{1}{2}Mu^2}{pPa \log. \frac{x}{a}}$

413.

413. Sprężystość powietrza i
długość rury zostawiwszy nietyka-
ne, jeżeli zmyślimy sobie objętość
powietrza pomnożoną, która w ta-
kim razie jest proporcjonalna ilości
 a , to jest jeżeli rozumić będziemy
nabój bydz pomnożony, to stopnie
fzypkości przechodzące w ruchadło
w równych odległościach od dna,
będą większe; bo ogołem, siła sprę-
żystości jest proporcjonalna ilości
 $\frac{x}{a}$. A że to co się przyczynia dłu-
gości naboju uymuie się z długości
rury, tak iż ruchadłu tèm mniéy zo-
stawać się będzie miéysca, w prze-
ciagu którego ma skutkować prze-
ciwko niemu czynność rościerku
sprężystego; więc musi znajdować
się iakaś pewna długość naboju, od-
powiadająca zadaney długości rury,
to jest, musi bydz pewny taki nabój,
któryby nadawał pociskowi naywię-
kszą fzykkość iak tylko bydz może.

Zeby wynalézdź takowy nabój,
trzeba powrócić do zrównania $\frac{Mu^2}{2}$
 $= pqPa \log. \frac{x}{a} - pP(x-a)$, i zró-
żniczkować go, poczytawszy tylko fa-

same u i a za odmiénne, a potém trzeba *du* zrównać z zerém. Będzie tedy $0 = pqPda \log. \frac{x}{a} - pqPdx$

$$\mp pPda, \text{ albo } q. \log. \frac{x}{a} = q - 1; \text{ --}$$

$$\text{skąd wyciąga się } \log. \frac{x}{a} = \frac{q-1}{q}.$$

A zatém stósując to do przykładu poprzedzającego, gdzie było $q = 100$, a $x = 3,5$ ft.; mieć będziemy $\log. \frac{3,5}{100} = 0,99$. A że ta liczba, wyraża logarytm hiperboliczny ilości $\frac{3,5}{a}$; więc chcąc mieć

wartość téy ilości $\frac{3,5}{a}$ przy pomocy Tablic pospolitych, trzeba rozmnożyć 0,99 przez 0,4342945; co nam da 0,4299515; to jest logarytm, który odpowiada liczbie 2,7; więc $\frac{3,5}{a} = 2,7$; więc $a = \frac{3,5}{2,7} = 1,3$; to jest, iż nabóy, któryby kulce w samym wylocie iéy z rury, mógł nadać naywiększą szypkość, powiniénby być długi na 1 ft. 3 c. 7. l. Na tym fundamencie rachując daléy, w ténże sposób co wyżej w tymże przykładzie, znaleźlibyśmy na szypkość kulki w samym wylocie z rury, 770 ft. na iedną minutę wtórą.

414. Rościék powstający w strzelbach z spłoniénia prochu, jest rościékem sprężystym, którego natura iészce nam niejest doskonale wiadoma. Mali to być powietrze nieiako uwięzione w materyach proch skła-

da-

dających? albolit téż woda wchodząca w krystalowanie salitry, obrócona w parę? Wiémy to dobrze, że powietrze zamknięte w ciałach, i zdaiące się wchodzić w istotę onych, znajduie się w nich w stanie arcy wielkiego zgęszczenia. Wiémy i to, że woda obrócona w parę, może zabiérać rozległości aż do 16000 razy większe, od tych iakie zabiéra w stanie naruralnym. Któż wie, czy nie te obie razem przyczyny, wpływają w dzielność prochu? Atoli bądź co chce, to jest pewna, że szypkość, iakiéy nabywają pociski, od spłoniénego prochu; jest skutkiem sprężystości rościéku sprężystego; a iezeli takowa sprężystość jest proporcjonalna gęstości rościéku, to ruch stąd wynikający, może być wynaleziony przy pomocy zasąd wzwyż założonych.

Atoli iednak trzebaby iészce wprowadzić w tamtén rachunek niektóre uwagi, któreśmy pominęli; iakoto 1^{da} wagę kuli, kiedy rura niebyłaby w poziémnym położeniu; 2^{re} odpór powietrza, przez tén czas kiedy kula przebiega kanał; 3^{cie} przestwór kuli i zapal, któredy wykradająca się część rościéku sprężystego, pomniéysza skutek iego; 4^{te}. Spłoniénie nastépane a nie iednomomentalne prochu, to sprawuiące, że część prochu niezapalónego bywa wyrzucona z kanału, która zatém niepowinna wchodzić w rachubę skutku. Z tych uwag, dwie piérfwsze mniéyszej wagi, mogą być łatwo podciągnione pod rachunek. Trzecia lubo nietak łatwo, atoli iészce może mu być poddana; ale co do czwártéy, ponieważ niémamy względem niéy dófyc warunków danych, przy pomocy których mogłaby być oszacowana, przeto w dalšie rozebranie tego zagadniénia wdać się niebędziemy. Wreszcie lubo nie-

kté-

które z przerzeczonych uwag, niedopuszczają naznaczyć ściślego stosunku, między sprężystością tego rościku, a sprężystością powietrza naturalnego, atoli na fundamencie mniemań wielce podobnych do prawdy, dotyczących się czynności tego oboiego rościku, przynajmniej o tém zapewnić się można, że takowy stosunek jest bardzo wielki. Jakóż, wynaleziono temi sposobami, że siła prochu, jest przynajmniej 1000 razy większą od sprężystości powietrza naturalnego. (Zob. Artyl. Tom I. l. 8r. kart. 99).

415. W rozwiązaniu Zagadnienia poprzedzającego, rozumieliśmy działa AD być nieruchome, albo przynajmniej odskok jego wcale nieznaczny. Ale gdyby takowy odskok był znakomitły, to i szypkość wypadłaby inakż, iako się to zaraz pokaże. **(W.D.)**

O Sile odskoku w Wiatrówkach i w pospolitych Strzelbach.

416. Ponieważ siła wypędzająca pocisk, nie jest co innego, tylko sprężystość rościku, rozlżerzająca się po kanale działa, więc powinna w wszelakiem rozumieniu wszędzie równo skutkować (295). A zatem w tymże czasie kiedy wypędza pocisk, musi oraz czynić przeciwko wnętrznęj powierzchni i przeci-

ciwko dnu działa. A że czynność ię przeciwko wnętrznęj powierzchni jest jednakowa na wszystkie strony, więc niemoże sprawić innego skutku, tylko że dąży do rozstraskania sztuki. Co zaś dotyczy się czynności przeciwko dnu, takowey naturalny skutek jest tén, że działa nadaie popęd, w rozumieniu przeciwnem temu, który odebrał pocisk. Zeby tedy naznaczyć szypkość stąd wynikającą działa w tył odskakującego, obierzmy sobie do rozwiązania Zagadnienie następujące.

417. Niechay będą M i m (fig. 18), dwie miazżkości znaiome, fig. 18. popędzone w rozumieniach przeciwnych, od sprężystości ab , rozprężającej się w kiéronku linii, łączący z sobą śrzodki pomiénionych miazżkościów. Jest zadano znaleźć, iakie będą szypkości obu ciał, gdy oddalą się z miéysc swoich na iaką pewną daną rozległość.

Daymy że po upłynięniu iakiegokolwiek przeciągu czasu t , pomiénione dwa ciała przybędą do c i d (fig. 19), tak iżby fig. 19. M przebiegło rozległość $ac = z$, a m rozległość $bd = y$. Szypkość ciała M w punkcie c podług (179) będzie wyrażona przez $\frac{dz}{dt}$, więc wzrostkiem szypkości iego, będzie

$d\left(\frac{dz}{dt}\right)$, a zatem $Md\left(\frac{dz}{dt}\right)$, będzie ilością ruchu, iakię nabędzie w przeciągu momentu dt . A jeżeli siłę, iakię udziela sprężystość w przeciągu momentu dt , oznaczmy przez $Fx dt$ albo przez Fdt , to mieć będziemy $Fdt = Md\left(\frac{dz}{dt}\right)$. Ze zaś oczywiście sprężystość, powinna równo rozprężyć się na obie strony przeciwne, więc z podobnyż przyczyny musi być $Fdt = md\left(\frac{dy}{dt}\right)$.

Z tych dwóch równań, wnosi się prosto $Md\left(\frac{dz}{dt}\right) = md\left(\frac{dy}{dt}\right)$, a scałkowawszy, wypadnie $\frac{Mdz}{dt} = \frac{m dy}{dt}$, równanie, któremu nieprzyda się żadna stała; bo i tak stać się zadość warunkowi Zagadnienia, który jest ten, ażeby szypkości tak ciała m iako też i ciała M , obie razem stawały się zerem. A zatem oznaczywszy przez u szypkość ciała M , a przez v szypkość ciała m , będzie $Mu = mv$. Do wynalezienia wartościów téy oboiędzy szypkości, iéżcze jednego równania potrzebuemy. Powróćmy tedy teraz do dwóch poprzedzających.

$$Fdt = Md\left(\frac{dz}{dt}\right) \text{ i } Fdt = md\left(\frac{dy}{dt}\right).$$

Rozmnożywszy pierwsze przez $\frac{dz}{dt}$ a drugie przez $\frac{dy}{dt}$, a dodawszy te dwa równania jedno do drugiego, mieć będziemy $Fdz + Fdy = M\frac{dz}{dt}d\left(\frac{dz}{dt}\right) + m\frac{dy}{dt}d\left(\frac{dy}{dt}\right)$. Lecz oznaczywszy przez s odległość cd , a przez

a odległość początkową ab między dwoma ciałami, będzie $s = a + z + y$; więc $ds = dz + dy$. Więc $Fds = M\frac{dz}{dt}d\left(\frac{dz}{dt}\right) + m\frac{dy}{dt}d\left(\frac{dy}{dt}\right)$; a zatem $\int Fds = \frac{1}{2}M\frac{dz^2}{dt^2} + \frac{1}{2}m\frac{dy^2}{dt^2}$, albo $2\int Fds = Mu^2 + mv^2$.

418. Zeby to rozwiązanie przyśtósować do Zagadnienia zadanego względem odskoku, trzeba rozumieć, że m jest miąższością kuli M (fig. 17), a zaś M jest miąższością działa AD . Rozumiejąc zaś przez F siłę prochu albo rościeku sprężystego, która rozwiązując się pod czas sponiżenia, kulę popędza, będzie podług (410), $F = \frac{pqPa}{x} - pP = pP\left(\frac{qa}{x} - 1\right)$, zachowawszy też same oznaczenia, których użyliśmy w miéyscu pominioném. Lecz co tam było oznaczono przez x , tu w fig. 19 wyraziliśmy przez s ; a ilość a która tam (410) oznaczała rozległość naboju, jest też sama, co tu w fig. 19 odległość ab ; więc będzie $F = pP\left(\frac{qa}{s} - 1\right)$, a zatem $Fds = pP\left(\frac{qads}{s} - ds\right)$. Równanie tedy $2\int Fds = Mu^2 + mv^2$ przemieni się w to $2pP(qa \log. s - s) +$

$\mp C = Mu^2 \mp mv^2$. Lecz kiedy jest $s=a$, to jest na początku ruchu, powinno być $u=0$, i $v=0$; więc $C = -2pP(qa \log. a - a)$; więc $Mu^2 \mp mv^2 = 2pP(qa \log. \frac{s}{a} \mp a - s)$. Więc naostatek, jeżeli oznaczymy przez l długość działa, a oraz rozumić będziemy, że czynność ustatie w samym wylocie z kanału, to mieć będziemy $Mu^2 \mp mv^2 = 2pP(qa \log. \frac{l}{a} \mp a - l)$; przy pomocy którego iako też i tego drugiego zrównania $Mu = mv$, wynaydziemy szypkość kuli i szypkość działa.

Jakóż, jeżeli z tych dwóch zrównań wyciągniemy $u^2 = \frac{2mpP}{M(M \mp m)} X$
 $(qa \log. \frac{l}{a} \mp a - l)$, i $v^2 = \frac{2MpP}{m(M \mp m)} X$
 $(qa \log. \frac{l}{a} \mp a - l)$, i jeżeli rozumić będziemy M , byż nazbyt wielkie względem m , iako to bywa w działach wielkich wymiarów, to będzie $u^2 = \frac{2mpP}{M^2} qa (\log. \frac{l}{a} \mp a - l)$, i $v^2 = \frac{2pP}{m} (qa \log. \frac{l}{a} \mp a - l)$. To ostatnie

tnie zrównanie wychodzi na tóż samo, które znaleźliśmy wyżej (410), iak byż powinno; bo kiedy M jest nazbyt wielkie względem m , to szypkość odskoku wypadać, musi bardzo mała.

Z tych tedy zrównań pokazuje się, że kiedy miąższość działa, nie jest nazbyt wielka względem pociłku, a oraz kiedy działa, nie jest niczém wstrzymane, to szypkość pociłku zależy też i od miąższości działa.

419. Dla przystósowania tego co poprzedziło, daymy niechay będzie potrzeba wyrachować szypkość odskoku armaty 24 *fiwey*, nabitę $\frac{1}{3}$ kę wagi kuli, rozumiejąc przy tém, że siła prochu nie jest mnieysza, od wagi ślupa powietrznego, odpowiadającego wylotowi armaty, powtórzonego 1000 razy.

Srzednica kuli 24 *fiwey* Francuskiéy wynosi 5,444 *cal.*; a przydawszy 2 *lin.* albo 0,166 *cal.* na przestwór, mieć będziemy na srzednicę kanału 5,61 *cal.* Ponieważ stopa sześcienna prochu waży 64 *fty*, więc nabój wynoszący 8 *stów*, musi zabiierać $\frac{1}{8}$ stopy sześciennéy, albo $\frac{1728}{8}$ *calów* sześciennych; a że zno-

wu podstawa wálka, iaki zabiéra w kanale tén nabój, ma w srzednicy 5,61 *cal.*, więc na długość takowego wálka wypada 8,73 *cal.*; a zatem będzie $a = 8,73 \text{ cal.} = 0,73 \text{ st.}$ Nadto, armata 24 *fiwa* jest długa na 9 *st.* 6 *cal.*; więc $l = 9,5 \text{ st.}$ Waga téż armaty wynosi
 Tom IV. G 5400

5400 *ftów*; daymy iż z łożem ważyłaby 6500 *ftów*; więc będzie $M = 6500$. a $m = 24$; tak iż nam niezostaje do wyrachowania tylko P .

Lecz P podług (333), równa się wadze wálka wody mającego 32 *ft.* wysokości, a 5,61 *cal.* w średnicy swojej podstawy, więc wynosi 385 *ftów* około; a zatem $P = 385$; natomiast q rozumieliśmy być $= 1000$. Bę-

dziemy tedy mieć $u^2 = \frac{48 \times 30,2 \times 385}{6500 \times 6524}$ (1000

$\times 0,73 \log. \frac{9,5}{0,73} \mp 0,73 - 9,5) = 0,013$ (730

$\times 1,11440 \times 2,3025851 - 8,77) = 0,13 \times 1864$
 $= 24,3$; więc $u = 5$ z małym uchybieniem;
 to jest, że szypkość odskoku, pod czas samego wylotu kuli z kanału, wynosiłaby około 5 *ft.* na jedną minutę wtórą. Na szypkość zaś kuli znaleźlibyśmy także v^2 - - -

$= \frac{2 \times 6500 \times 30,2 \times 385}{24 \times 6524} \times 1864$; skąd wycią-

ga się $v = 1340$; to jest że szypkość kuli, pod czas samego wylotu, ię z kanału, wynosiłaby 1340 *ft.* na jedną minutę wtórą. Skąd pokazuje się, iż (czynność prochu, rozumiejąc być pochodzącą z rościku sprężystego, któregoby siła umniejszyła się w stosunku rozległościów przezeń zajmowanych, a którego sprężystość w pierwszym momencie byłaby wyrażona przez wagę słupa powietrznego odpowiadającego wylotowi armaty, i 1000 razy powtórzonego); skąd mówię pokazuje się, iż kiedy kula, 24 *fiwa*, nabywa szypkości wynoszącej 1340 *ft.* na jedną minutę wtórą, to szypkość odskoku tęże armaty, niewynosiłaby tylko 5 *ft.* na taką minutę wtórą.

W tem wszystkim co poprzedziło, oddaliśmy na stronę odpór powietrza, a który

ry przecięż bardzo znacznie wpływa w skutek odskoku. Jakóż, kiedy *np.* kula przyjdzie w kanale do szypkości 1000 *ft.* na jedną minutę wtórą; to podług (382) wyrażeniem odporu iakiegoby doznawała przez moment dt , jest $n D s u^2 dt$. Rozumiejąc tedy $u = \frac{1}{2}$, $s = \frac{1}{2}$; oznaczywszy przez s' powierzchnią największego koła kuli, na wyrażenie tego odporu mieć będziemy $\frac{1}{4} D s' u^2 dt$. Lecz oznaczywszy przez a średnicę kuli a przez D' gęstość onęże, wagą ię będzie $\frac{2}{3} s' a D' p dt$; więc odpór ma się do wagi kuli $:: \frac{1}{4} D s' u^2 dt$

$:: \frac{2}{3} s' a D' p dt :: \frac{3 D}{8 D'} \times \frac{u^2}{pa} :: 1$. Lecz znówu gę-

stość powietrza ma się do gęstości żelaza

$:: 1 : 6000$ około, to jest że $\frac{D}{D'} = \frac{1}{6000}$; p

$= 30,2$; $a = 5,444$ *cal.* $= 0,454$ *ft.*; a nakoniec $u = 1000$; więc w poprzedzającym przypad-

ku, odpór ma się do wagi kuli $:: \frac{1}{8} \times \frac{1}{6000} \times \frac{3000}{(1000)^2} :: 1 :: \frac{48 \times 30,2 \times 0,454}{3000} :: 1 :: \frac{3000}{658}$

$:: 1 :: 4,5 : 1$; to jest, że odpór jest blisko cztery i pół razy większy od wagi kuli. Czynności tedy rościku sprężystego rozwiązującego się z prochu, nie trzeba uważać iakoby czyniła przeciwko miąższości stateczny, równy pociskowi, ale iakoby czyniła przeciwko miąższości pomnażającej się nieustannie. A zatem też i czynność wynikająca stąd przeciwko dnu w przeciwnem rozumieniu, pomnaża się także nieustannie. A lubo łatwo byłoby nam ułożyć zrównania różniczkowe, wyrażające ruch armaty i kuli, stósownie do tę przyczyny, atoli ponieważ takowe zrównania niemogą być scalkowane, przeto nad niemi zabawić się tu niebędziemy. G 2 421.

421. Wreszcie, z przyczyny że szypkość odpowiadająca kuli w przykładzie niżej, załadza się na tén przypuszczeniu, iż siła prochu jest tyśiąc razy więktsza od siły powietrznego, odpowiadającego wyłotowi armaty, można sobie zawczasu wnieść, że jeżeli rościek sprężysty rozwiązujący się z prochu pod czas spłonięcia, rozszerza się podług prawa wzwyż założonego, to w rzeczy samej siła prochu, musi być większa od tój, jaką naznaczyliśmy. Jakóż kiedy w dalszym przeciągu mówić będziemy o odporze powietrza, czyniącym przeciwko ruchowi pocisków, to znajdziemy tam takie doniosłości, które potrzebują daleko większej szypkości, a niżeli jest 1340 *ft.* na jedną minutę wtórą.

422. Strzelając tylko samym prochém, odskok armaty, należy przypisać tój ostatniej przyczynie o której dopiero mówiliśmy, to jest, uderzeniu czyli odbiciu się o powietrze rościeku sprężystego, rozwiązanego z prochu; tójże samej przyczynie, trzeba także przypisać i podnożenie się raców do góry. Rościek sprężysty zamknięty wewnątrz *itzy* (*fusée*), rozszerza się z szypkością proporcjonalną sile sprężystości, i szypkości zadławioney *szyki*, (*étrangement*). Ta szypkość w bezwładności znajduje dla siebie odpór, który niechay będzie jaki chce, czyni zawsze tén skutek, jakiby czyniła mianość, mająca być popędzona od pomienionego rościeku, a zatem musi sprawować odskok. Co zaś dotyczy się prawa tego odporu, takowe zawisło od szypkości, z jaką rościek sprężysty zamknięty w zadanej rozległości, przechodzi w inny rościek także sprężysty, przez otwartość zadaną; Zagadnienie, które teraz nazbyt daleko odwiodłoby nas od zamiaru naszego. A

A stąd jeszcze należy sobie wnieść, że szypkość odskoku, sprawiona przez tén czas, póki kula przebiega kanał, niejestto już wszystka szypkość mająca mieć miejsce; bo czynność rościeku sprężystego przeciwko powietrzu, po wylocie kuli z kanału, musi jeszcze przyczyniać się do pomnożenia przerzeczonej szypkości odskoku; ale jest rzeczą arcytrudną naznaczyć granice i skutek tój nadmienioney czynności.

O Ruchu ciał ważnych wzdłuż płaszczyzn nachylonych.

423. Ciało ważne zostawione samemu sobie na powierzchni płaskiej *KLHI* (fig. 20), nachylonej ku poziomowi *PIHN*, fig. 20. niejest swobodnie posłuszne swojej ważności. Część siły, jaką mu nadaie ważność, jest użyta na utłoczenie płaszczyzny; a druga iey część służy do nadania mu ruchu wzdłuż płaszczyzny. Ważność tedy musi rozkładać się na dwie siły, z których jedna, sprawowałaby utłoczenie płaszczyzny, a druga nadawałaby ciału ruch, odprawiający się wzdłuż tójże płaszczyzny. A zatem niech będzie *G* środkiem ciężkości ciała, czyli punktem, w który cała czynność iego rozumiałaby się być skupioną (235); niechay będzie *GB* rozległości gł.

głością miéysca, iaką przebiegłoby ciało w iednym momencie, gdyby było swobodne. Poprowadźmy linią GC prostopadłą płaszczyźnie $KLHI$; a przez linie GB i GC zmyślmy sobie przechodzącą płaszczyznę; ta płaszczyzna będzie prostopadłą dwóm płaszczyznom $KLHI$ i $IPNH$; z przyczyny że przechodzi przez linie prostopadłe tymże płaszczyznom. Więc jeżeli zmyślmy sobie że DE i EF , są przecięciami téy płaszczyzny przedłużonéy z dwiema płaszczyznami $KLHI$ i $IPNH$, to linie DE i EF , będą prostopadłe spólnemu przecięciu HI tych pominionych dwóch płaszczyzn.

Poprowadźmy GA równoległą linii DE , i zmyślmy sobie równoległobok $GABC$, w którym GB przekątną, a GA i GC byłyby bokami. Podług (190), można rozumieć, że ważność zamiast przynaglenia ciała do iednego ruchu w kierunku GB , przynagła go do dwojakiego ruchu, to jest w kierunku GC z szypkością GC , i w kierunku GA z szypkością GA . Lecz iawna jest, że siła GC będąc płaszczyźnie prostopadłą, musi zostać zniszczoną, jeżeli punkt O , w którym ciało spotyka się z płaszczyzną, jest także punktem należącym do ciała. Co się zaś dotyczy siły GA , ta ponieważ niezmiernie, ani do zbliżenia ani do oddalenia ciała od

od płaszczyzny, który jest równoległą, przeto musi uczynić swój skutek. A zatem linia GA oznacza szypkość, iaką ma powziąć i w rzeczy saméy powezmie ciało w pierwszym momencie.

Ponieważ siła GA znajduje się bydź położona na płaszczyźnie dwóch linii GB i GC , więc jest na płaszczyźnie DEF . Można tedy odłożyć na stronę rozległość dwóch płaszczyzn $KLHI$, $IPNH$, i nieważać tylko samę płaszczyznę DEF , wyrażoną w (fig. 21); i rozumieć ciało ruchające się tylko na linii DE , którą tu nazwiemy *Płaszczyzną nachyloną*; linia FE będzie iéy podstawą, i będzie oznaczać płaszczyznę poziomą, a prostopadła DF , spuszczone z iakiegokolwiek punktu D linii DE na linią EF , będzie *wysokością* takowéy płaszczyzny nachylonéy. fig. 21.

424. Ponieważ siła GA , przechodzi przez środek ciężkości G ciała M , więc podług (269), powinna roschodzić się równo po wszystkich częściach tegoż ciała. Więc odłożywszy na stronę tarcie, ciało niemoże mieć innego ruchu, tylko ruch ślizgania się wzdłuż płaszczyzny, a nigdy niebędzie mieć ruchu toczenia się po niéy, postać ciała niechby była iaką chce, byleby prostopadła GC spotykała się z płaszczyzną w takim punkcie, któryby orąż należał i do powiérzchni

G 4 cia-

ciała. Inaczey zaś rozumieć trzeba, iak zobaczymy niżej, gdyby prostopadła na płaszczyznę, punkt albo punkta podpory ciała została z iednéy strony, albo téż gdyby zachodziło tarcie. Ale oprócz tego, w żadnym innym przypadku ciało nigdy potoczyć się niemoże.

425. Ponieważ ciało M , powinno przebiegać linią GA w tymże czasie, w jakim przebiegloby linią GB , mocą swobodnéy czynności swoiéy ważności, przeto jeżeli zmyślimy sobie, że po wypłynięniu pierwszego momentu ważność skutkuje dalej na nowo; ponieważ takowa w momentach różnych, nadaie równe stopnie szypkości, jeżeli mówię, w drugim stopniu téy szypkości czyniącéy w rozumieniu pionowém, zmyślimy sobie podobne rozłożenie sił tamtemu, iakiego użyliśmy do pierwszego momentu, to znajdziemy drugi równoległobok, doskonale równy pierwszemu, i położony na téż saméy płaszczyźnie. Skąd nam wyniknie téż sam wniosek, to jest, że siła prostopadła płaszczyźnie, zostanie zniszczona, a siła równoległa, równaiąca się sił GA , złączy się z tą ostatnią, tak iż podobnymże sposobem rozumując dalej względem momentów następujących, można wnieść w powszechności, że szypkość skutkująca wzdłuż płaszczyzny nachylonéy, przyspiesza się stopniami równemi; to jest, że ruch ciał ważnych wzdłuż płaszczyzn nachylonych, jest ruchem iednokształtnie przyspieszonym. Więć to wszystko, co powiedziało się wyżej (160 i dalej), o ruchach iednokształtnie przyspieszonych, słowo w słowo da się przyśfówać do ruchu ciał wzdłuż płaszczyzn nachylonych; tak iż w nim szypkości mają się iak czas; rozległości przebieżone iak kwadraty czasów, albo iak kwadraty szypkościów i. t. d.

426. Więć ażeby bydz w stanie naznaczenia ruchu na iakiéy wiadoméy płaszczyźnie nachylonéy, nietrzeba więcéy tylko mieć wiadomy stósunek między siłą przyspieszającą, a między ważnością, to jest, stósunek linii GA do GB . Lecz linie GA i GB będąc równoleglémi linióm DE i DF to sprawia że kąt $AGB = EDF$; a kąt A będąc prosty, tak iak kąt F , dwa trójkąty AGB , EDF muszą bydz sobie podobne; więc dadzą $DE : DF :: GB : GA$; to jest, że długość płaszczyzny nachylonéy, ma się do wysokości onéyże, iak się ma szypkość, iakoby ciału nadała ważność, gdyby było swobodne, do szypkości iaką nadaie mu w rzeczy saméy do ruchania się wzdłuż płaszczyzny nachylonéy.

Np. gdyby długość płaszczyzny była dwa razy większa od wysokości onéyże, to szypkość nabyta wzdłuż takowéy płaszczyzny, w przeciągu pierwszém

minuty wtorej, wynosiłaby połowę 30,2 stop; to jest że po upłynieniu iedney minuty wtorej, gdyby ważność przestała czynić, ciało za każdą minutą wróra, przebiegałoby 15,1 ft.

427. Tym sposobem naznaczymy szypkość odpowiadającą pierwszej minucie wtorej, można zawsze mieć szypkość po upłynieniu takiej liczby minut wtorych iak się spodoba, rozmnożywszy owę pierwszą szypkość, przez ilość minut wtorych. Rozległość zaś przebieżona wynaydzie się, rozmnożywszy też pierwszą szypkość, przez połowę kwadratu liczby minut wtorych (174). Słowem podług tego co się rzekło (172 i dalej), łatwo można naznaczyć wszelkie okoliczności ruchów tego rodzaju. Skąd naturalnie wnozą się następujące własności.

428. Jeżeli dwa ciała ważne, ruch swój wraz poczynające od punktu *D* (fig. 22), zstępują iedno wzdłuż płaszczyzny *DE*, a drugie wzdłuż linii pionowej *DF*, żeby wiedzieć na które miéysce płaszczyzny *DE* dobieży pierwsze ciało, w ten czas kiedy drugie stanie w iakimkolwiek punkcie *A*, to nietrze-

ba-

ba więcéy tylko poprowadzić linią *AB*, prostopadłą linii *DE*; a punkt *B* będzie żądanym punktem.

Jakóž oznaczywszy przez *p*, szypkość iaką nadaie ważność w przeciągu iedney minuty wtorej ciału swobodnému, a przez *t* oznaczywszy czas, potrzebny do przebieżania rozległości *DA*, będzie podług (174),

$$DA = \frac{pt^2}{2}. \text{ A z drugiéy strony, podług (426),}$$

ponieważ szypkość, iakiéy nabywa w iedney minucie wtorej ciało spadające wzdłuż linii *DE*, iest wyrażona przez $\frac{p \times DF}{DE}$; więc

$$\begin{aligned} &\text{oznaczywszy przez } T, \text{ czas potrzebny do} \\ &\text{przebieżenia od } D \text{ do } B, \text{ będzie (174), } DB \\ &= \frac{p \times DF}{DE} \times \frac{T^2}{2}; \text{ więc } DA : DB :: \frac{pt^2}{2} : \frac{p \times DF}{DE} \\ &\times \frac{T^2}{2} :: DE \times t^2 : DF \times T^2; \text{ lecz } DA : DB \\ &:: DE : DF; \text{ więc } DE : DF :: DE \times t^2 : \\ &DF \times T^2; \text{ więc } T^2 = t^2, \text{ a zatem } T = t. \end{aligned}$$

429. Więc jeżeli *DG* (fig. 23), fig. 23. iest trzecią płaszczyzną którą przebiega trzecie ruchadło, wypadające z punktu *D* w tymże czasie co dwa pierwsze, to poprowadziwszy od punktu *A* prostopadłą *AC*, punkta *A, B, C*, będą punktami, w których pominione trzy ruchadła staną w iednymże czasie.

430. Jeżeli na linii DA jako na średnicy opiszemy połokregu, to takowy połok (Jeom, 172) przechodzić będzie przez punkta C i B , z przyczyny, że kąty C i B są oba proste. Więc cięciwy DC i DB , będą przebieżone w tymże czasie, co średnica pionowa AD ; a że ta okoliczność wcale niezależy ani od długości, ani od nachylenia cięciw, więc można powiedzieć w powszechności, że czas upadku ciała przez cięciwę koła iakąkolwiek, poprowadzoną od wierzchołka średnicy pionowej, jest tenże sam, co czas upadku tegoż ciała, przez średnicę pionową przerzeczoną.

431. Widzieliśmy wyżey (426), że kiedy p jest szypkością, iaką nadaie ważność w iednuy minucie wtórey ciału swobodnemu, to $\frac{p \times DF}{DE}$, będzie szypkością, iaką nadaie

taż ważność w tymże czasie ciału ruchaiącemu się wzdłuż linii DE . Niechay tedy będą t i T czasy potrzebne, do przebieżenia

linii DF i DE ; to mieć będziemy $DF = \frac{pt^2}{2}$,

a $DE = \frac{p \times DF}{DE} \times \frac{T^2}{2}$; więc $DF : DE :: \frac{pt^2}{2}$

$:\frac{p \times DF}{DE} \times \frac{T^2}{2}$; więc $\frac{(DF)^2}{DE} \times T^2 = DE$

$\times t^2$, albo $(DF)^2 \times T^2 = (DE)^2 \times t^2$, albo $DF \times t = DE \times T$; więc $t : T :: DF : DE$.

To jest, że czasy potrzebne, na dobieżenie różnyh punktów F i E , położonyh na linii poziomey FE , kiedy ciała przebiegaią płaszczyzny iednuyże wysokości, maią się między sobą iak długości tychże płaszczyzn.

432. Szypkością ciała spadaiącego wzdłuż linii DF , jest pt , po upłynięniu czasu t . Z podobnuyże przyczyny, szypkością ciała, spadaiącego wzdłuż linii DE , jest $\frac{p \times DF}{DE} \times T$,

po upłynięniu czasu T ; więc oznaczywszy przez u i v , szypkości nabyte, kiedy ciała przybądą do F i E , mieć będziemy $u : v :: pt$

$:\frac{p \times DF}{DE} T$; więc $put = pu \times \frac{DF}{DE} T$. Lecz

widzieliśmy dopięro wyżey (431), że $t : T :: DF : DE$, skąd wnosi się $t = \frac{DF \times T}{DE}$, --

więc używszy téy wartości t , po zebraniu, będzie $v = u$. Więc, jeżeli wiele ciał przebiegaią płaszczyzny różnie nachylone, ale iednakiuy wysokości, to ciała każde na swoiuy płaszczyznie, po przebieżeniu części iednuyże wysokości, mieć będą iednakoway szypkość.

O Ruchu wzdłuż Powiérzchniów krzywych.

433. Jeżeli ciało niémaiące ani ważności ani sprężystości, mocą nadanego sobie początkowego popędu, przebiega z koléi następne boki AB , BC i. t. d. (fig. 24), iakie-
fig. 24.
gokolwiek wielokąta, to na spotkaniu się z każdym bokiém, utraci część szypkości swoiuy, która może bydź naznaczona w sposób następuiący.

Zmyślmy sobie, że pomiénione ciało ruchu się ninie od A ku B , a sta-

stanąwszy w B , niechay ma taką szypkość, mocą której gdyby było swobodne, w pewnym czasie, iako to w iednéy minucie wtorey, przebiegłoby linią BF , w kierunku linii AB przedłużonéy. Poprowadziwszy z punktu B na linią BC prostopadłą BE , trzeba sobie zmyślić równoległobok prostokątny BD . FE , w którym linia BF byłaby przekątną, a bokami byłyby linie BD i BE ; gdzie zamiast iednéy szypkości BF , rozumiemy iż pomienne ciało, ma dwie szypkości BD i BE ; a że bok BC , niedopuszcza mu bydź posłuszném szypkości BE , więc iawna jest, że mu nie zostanie się tylko szypkość BD .

Jeżeli znowu z punktu B iako ze środka promiieniem BF zmyślimy sobie opisany łuk FI ; to różnica DI między BF i BD , będzie szypkością utraconą; lecz DI , jest wstawą odwrotną łuku FI albo kąta FBC , iaki czynią między sobą dwa boki przyległe AB , i BC ; więc póki te dwa boki pomierny, póty też ciało na spotkaniu się z każdym bo-

bokiém, utracac będzie pomierną część swoiéy szypkości.

434. Ale jeżeli kąt zawarty między temi dwóma bokami, jest niezmiernie mały, to utracona szypkość nietylko niebędzie ilością pomierną, ale nawet ani będzie niezmiernie małą w pierwszym porządku, lecz aż dopiéro w drugim. Chcąc to okazać, rzecz na tém zależy, ażeby dowieśdź, iż wstawa odwrotna kąta niezmiernie małego, jest niezmiernie małą w drugim porządku; czego dowodzimy w tén sposób.

Jeżeli CD (fig. 25), jest łukiem iakimkolwiek, a BD prostopadłą na średnicę AC , to podług (Jeom. 121), będzie $AB : BD :: BD : BC$; więc jeżeli linia CD , a zatem BD jest niezmiernie mała, to BC (czyli wstawa odwrotna łuku CD) musi bydź niezmiernie mnieysza od BD , iako zawierająca się w BD tyle razy, ile razy BD zawiera się w ilości niezmiernie większey AB . Więc linia BC , jest niezmiernie mała w drugim porządku.

435. A zatem wnieśmy sobie stąd, że jeżeli ciało nieważne rucha się wzduż powierzchni krzywéy ABC (fig. 26) to wszędzie ma iednakową szypkość. Albowiem uważając tę krzywość, iako wielokąt złożony z niezmiernéy liczby boków, z przyczyny że te boki czynią między sobą kąty niezmiernie małe, utrata szypkości na spotkaniu każdego boku musi bydź niezmiernie ma-

mała drugiego porządku, względem szypkości początkowey. Więc summa wszystkich szypkościów utraconych, przez czas przebieżenia niezmiérny liczby tych boków, to jest przez czas przebieżenia łuku ABC , niemoże składać ilości niezmiérnie maléy pierwszego porządku. Więc szypkość zostaje nieodmienna.

436. Przyśtąpmy teraz do ruchu ciał ważnych na powierzchniach krzywych. Niebędziemy tu uważać inszego tylko tén, który się zdarza na płaszczynach pionowych. Niechay będzie AMB (fig. 27) przernięcie powierzchni krzywéy przez płaszczynę pionową, i tór ktorego trzyma się ciało przebiegając też powierzchnią. Wystawmy sobie tę linię krzywą, iako wielokąt złożony z niezmiérny liczby boków, i zmyślimy sobie że ciało dopiero co przebiegło mały łuczek nM . Ponieważ spotkanie się jego z bokiém Mm , niemoże mu nic odiać z jego szypkości (434), więc przebiegłoby dałéy łuk Mm z tą szypkością iaką miało w punkcie M , gdyby ważność nieskutkowała. Ale że ta siła czyniąca w kierunku linii piononéy Mq , przynagla na nowo ciało do ruchu tak iakby go przynaglała na płaszcz-

czy-

czynnie podobnież nachylonéy; więc jeżeli sobie zmyślimy szypkość Mq , iaką nadaie ważność w iednym momencie, jeżeli ją mówię zmyślimy sobie rozłożoną na dwie inne, iednę Ms prostopadłą na Mm , a drugą Mo , wykiérowaną w linii Mm , to łatwo da się widzić, że szypkość punktu M , tylko mocą téy ostatniéy siły przyspieszać się będzie. Lecz poprowadźmy pionową mr , dwa trójkąty Mqo , Mmr , sobie podobne i przystoiowane iedén do drugiego, daia

$$Mm : mr :: Mq : Mo; \text{ więc } Mo = \frac{Mq \times mr}{Mm}$$

Daymy teraz że różne punkta linii krzywéy iakiéykolwiek AB , uważaią się względem osi pionowéy takżé iakiéykolwiek BZ . Oznaczmy sobie BP przez x ; PM przez y ; łuk BM przez s ; a mieć będziemy Pp albo $mr = -dx$, $Mm = -ds$. Daiemy tu (21) tym ilościóm znak —, bo kiedy pomnaża się czas t , to ilości x i s w postępowaniu umniéyszaia się. Niech będzie p szypkość, iaką nadaie ważność ciału swobodnemu w iednéy minucie wtóréy; to pdt (173), będzie szypkością, iakąby mu nadała taż ważność w przeciagu momentu dt . A zatém musi byđ $Mq = pdt$. Oznaczmywży przez u szypkość, iaką ma ciało przybywży do M , to du oznaczać będzie, wzrost iéy przez czas dt ; skąd wypada $du = Mo$. Położywży te wartości w zrówna-

$$\text{niu } Mo = \frac{Mq \times mr}{Mm}, \text{ będzie } du = pdt \times \frac{-dx}{-ds}$$

Tom IV.

H

$= p dt \times \frac{dx}{ds}$. Lecz podług (179), $dt = \frac{-ds}{u}$; więc po zebraniu, będzie $udu = -pdx$; zrównanie, którego całką jest $\frac{uu}{2} = C - px$, albo $uu = 2C - 2px$.

Zeby naznaczyć wartość stateczną C , daymy że punkt A , z którego ciało poczęło upadać, jest podniesiony nad linią poziomą przechodzącą przez B na ilość $BZ = b$. Trzeba tedy ażeby kiedy u jest zerem, było $x = b$; więc $0 = 2C - 2pb$; więc $C = pb$; więc $uu = 2pb - 2px = 2p(b - x) = 2p \times PZ$. Lecz podług (176), gdyby ciało ważne spadało swobodnie z wysokości ZP , kwadrat szypkości, jaką miałyby w punkcie P , wynosiłby $2p \times PZ$; więc, kiedy ciało spada wzdłuż linii krzywej iakiéykolwiek, to w którymkolwiek bądź punkcie, ma zawsze tęż samę szypkość, iakąby miało, gdyby z podobnéjże wysokości swobodnie spadło.

A zatem szypkość iakiéy coraż nabywa ciało, mocą ważności swoiéj spadające na wklękość linii krzywéj, od natury téjże linii bynajmniéj niezależy.

437. Więc, jeżeli ciało przybywszy do punktu B najniższego, któremuby odpowiadała styczná poziemiá, jeżeli mówię przybywszy do takiego punktu B , spotka się z wklękością téjże albo innéj linii krzywéj iakiéykolwiek, któraby stykała się z piérwszą w punkcie B , to w téj ostatniéj podniesie się do góry, do takiéj wysokości, z iakiéy biég swój poczęło. Ja-

Jakóž daymy że ciało M znajduje się ninie w punkcie B , gdzie $x = 0$; to szypkość jego będzie taka, że jest $uu = 2pb$, albo $VV = 2pb$, oznaczywszy przez V takową szypkość, dla rozróžniénia iéy od drugiéj. Daymy że z tą szypkością ciało podnosi się w górę wzdłuż linii krzywéj iakiéykolwiek BM ; przy pomocy tegoż samego rozumowania co wyżej znajdziemy, że szypkość jego odpowiadająca iakiémukolwiek punktowi M , wnosi się z tego zrównania, $-du' = p dt \times \frac{dx}{ds}$, oznaczywszy szypkość przez u' , łuk BM przez s' , i

uważywszy, że kiedy t , s' i x różną, to u' umniéjsza się. Położywszy tedy zamiast dt onego wartość $\frac{ds'}{u'}$,

miéć będziém $u'du' = -pdx$; a całkówawszy będzie $u'^2 = 2C - 2px$; lecz kiedy $x = 0$, szypkość u' przemienia się w V , więc $V^2 = 2C$; a że $V^2 = 2pb$, więc $2C = 2pb$; więc $u'^2 = 2pb - 2px$. Lecz kiedy ciało przestanie podnosić się do góry, mamy $u' = 0$, a zatem i $2pb - 2px = 0$, skąd wnosi się $x = b$; więc punkt do

H 2

któ-

którego ciało podniesie się w linii iakiękolwiek BA' , jest podniesiony do téżże wysokości, co punkt A .

438. Co się dotyczy czasu, iakięgo potrzebowałoby ciało, do przebieżenia łuku iakięgokolwiek AM albo AB linii krzywéy; ponieważ mamy $dt = \frac{-ds}{u}$, więc będzie $dt = \frac{-ds}{\sqrt{(2pb - 2px)'}}$

tak iż przy pomocy zrównania należącego do linii krzywéy, trzeba mieć wartość ilości ds , wyrażoną w x i dx , a położywszy ją w niniejszém wartości ilości dt , i całkowałszy, pokazałaby się wartość czasu t .

439. Ponieważ ciało spadające przez łuk linii krzywéy iakiękolwiek, ma zawsze iednakową szypkość w każdym punkcie bądź iakiem chce, i to taką iak gdyby spadło pionowo, z wysokości punktu skąd ruch poczęło, nad punkt w którym znajduje się ninie (436); więc idzie za tém, że jeżeli ciało spada przez łuk AD (fig. 28), to w punkcie D mieć będzie tęż samę szypkość, iak gdyby spadło wzdłuż linii FD , gdzie linia AF rozumie się być poziomą, a CD pionową. Z téżże przyczyny, jeżeli spada przez łuk BD , to w punkcie D mieć będzie tęż samę szypkość, iak gdyby spadło wzdłuż linii ED . Lecz spuciwszy ciało następnie z punktu F i z punktu E , takowe przybywszy do punktu D , miałoby szypkości (172), które byłyby między sobą, iak pierwiastki kwadratowe wysokościów; więc oznaczywszy przez u i u' te szypkości, będzie $u : u' :: \sqrt{(FD)} : \sqrt{(ED)}$.

Lecz

Lecz znowu (Jeom. 173), jeżeli ABD jest łukiem koła, a AD i BD są cięciwami łuków ABD i BD , to będzie $(AD)^2 : (BD)^2 :: FD : ED$, a zatem $AD : BD :: \sqrt{(FD)} : \sqrt{(ED)}$; więc $u : u' :: AD : BD$, to jest, że szypkości nabyte przez czas upadku wzdłuż łuków kołowych ABD i BD , mają się między sobą iak cięciwy AD i BD tychże łuków.

440. Więc jeżeli te łuki są bardzo małe, będą między sobą iak też łuki z małym uchybieniem, to jest, w stosunku rozległościów, które mają być przebieżone do nayniższego punktu.

441. A zatem, żeby ruchadłu nadać szypkość podwójną, potrójną, i. t. d. względem téy iaką miało w punkcie D ruchadło spużczone przez łuk BD , nietrzeba więcej, tylko spuścić piérwsze ruchadło przez łuk ABD , którego cięciwa byłaby podwójną, potrójną i. t. d. względem cięciwy BD .

442. Chcąc zaś nadać ruchadłu szypkość iaką wiadomą, np szypkość wynoszącą 4 st. na iedną minutę wtórą, nietrzeba więcej, tylko podług tego co się powiedziało wyżej (176), wynaléśdź, z iakię wysokości powinno ciało upaśdź, żeby nabyło téy żądanej szypkości 4 st. na iedną minutę wtórą; a wzięwszy na linii pionowéy CD , linią DF równającą się téy wysokości, trzeba do punktu C obranego poniżej na linii DC , przywiązać nić lub sznurek tak długi, iak DC , a

zawieszony ruchadło, oddalić go aż do punktu A , w którym prostopadła FA , przecina łuk DA . A natenczas takowe ruchadło, spuszczone z punktu A , gdy dobieży do punktu D , mieć będzie szypkość wynoszącą 4β . na jedną minutę wtórą, to jest szypkość żądaną.

Te własności i następująca do której zaraz przyśpimy, tycząca się zawsze równy trwałości upadków przez małe łuki kołowe, są fundamentem filni, przy pomocy której czynią się w Fizyce doświadczenia względem upadku ciał. *Zobacz Posiedzenia Fizyczne Xa Nollet, Fizykę de s' Gravesande, i inne.*

O Ruchu kołysania (*Oscillatio*).

443. **W**idzieliśmy wyżej (437), że ciało ważne spadłszy przez łuk iakikolwiek linii krzywéy AB (fig. 27), powinno (odłożywszy na stronę odpór powietrza i tarcie), podnieść się do podobneyże wysokości w linii krzywéy BA , która w punkcie B miałaby też samę styczność poziomą, co BA . Więc toż ciało potem nazad spadając, przebiegłoby w rozumieniu przeciwném całą rozległość ABA , i tak nieustannie biegłoby zawsze i nazad powracałoby bez końca. Takowy ruch nazywa się *ruchem kołysania*. Widzieliśmy indziéy (438), iak trzeba sobie postąpić, żeby mieć trwałość każdego

go

zofobna przekołysania, która oczywiście powinna bydź dwa razy tak wielka, iak jest trwałość upadku przez łuk AB , jeżeli łuk BA jest takiż sam co BA .

Jeżeli liniia krzywa, wzdłuż której ciało upada, jest kołem, a orąż jeżeli kołysania przebiegają małe łuczki, to mają tę osobliwszą i pożyteczną własność, że trwałość ich niezależy od rozległości łuku AB (fig. 29); tak iż kiedy łuk AB jest mały (iakoto od 4 albo 5 stopniów najwyżéy), to ruchadło zawsze w iednakowym czasie przybędzie do punktu B , czyli tédz będzie spuszczone z punktu A , czyli tédz z wszelkiego innego iakiegokolwiek punktu O , obranego pomiędzy A i B . Zobaczmy iak o téy własności przekonać się można.

Zatrzymawszy też same oznaczenia co wyżej, a orąż wyraziwszy przez a promień BA koła BAD ; z natury koła mieć będziemy, $y = \sqrt{2ax - xx}$; skąd łatwo wnosi się, że łuk Mm , albo ds , albo $\sqrt{dx^2 + dy^2}$, jest $= \frac{adx}{\sqrt{2ax - xx}}$. Ale że łuk BM

H 4

jest

jest mały, tak że x jest małe względem a ; więc dla wyrażenia tego warunku, trzeba zaniedbać xx względem $2ax$; co nam da $ds = \frac{adx}{\sqrt{2ax}}$.

Położywszy tę wartość ilości ds , w wartość ilości dt (438), będzie $dt = \frac{-adx}{\sqrt{2ax} \times \sqrt{(2pb - 2p \cdot)}} = \frac{-\frac{1}{2}adx}{\sqrt{(ap) \times \sqrt{(bx - xx)}}$, co wychodzi na

$$dt = \frac{\sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{-\frac{1}{2}dx}{\sqrt{(bx - xx)}}}{\sqrt{(bx - xx)}}$$

Lecz iako podług (93) $\frac{adx}{\sqrt{(2ax - xx)}}$ wyraża składkę łuku kołowego, mającego za średnicę $2a$, tak też $\frac{\frac{1}{2}bdx}{\sqrt{(bx - xx)}}$ wyraża składkę

łuku kołowego, którego średnicą byłoby b a odcinkiem x . A że tu jest linia $BZ = b$, więc jeżeli na BZ iako na średnicy opisujemy pół koła $BM'Z$, to na pomienioną składkę mieć będziemy $M'm$; tak iż będzie $\frac{\frac{1}{2}bdx}{\sqrt{(bx - xx)}} = M'm = d(BM')$; więc $\frac{-\frac{1}{2}bdx}{\sqrt{(bx - xx)}} = \frac{-d(BM')}{b}$.

Położywszy tę wartość w wartości ilości dt , będzie $dt = \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{-d(BM')}{b}$;

z całkówańszy, będzie $t = C - \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{BM'}{b}$. Nieidzie tedy już więcej, tylko o wyrażenie wartości stateczney C . Lecz łatwo

two widzieć się daie, że kiedy $t = 0$, to jest kiedy ciało spuszcza się z punktu A , łuk BM' przemięnia się w pół okręgu $BM'Z$;

$$\text{więc } 0 = C - \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{BM'Z}{b}, \text{ a } C = \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{BM'Z}{b};$$

$$\text{więc } t = \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{BM'Z}{b} - \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{BM'}{b}, \text{ albo } t = \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{ZM'}{b}.$$

I toć jest wyrażenie czasu, potrzebnego do przebieżenia łuku iskiegołowiek AM ; który rozumie się bydź rachowany w minutach wtórych.

Ale kiedy łuk AM przemięnia się w AB , to jest po ułynieniu połowy przekołyfania, to łuk ZM' przemięnia się w $ZM'B$; więc oznaczywszy przez $\frac{1}{2}T$ trwałość połowy

$$\text{przekołyfania, będzie } \frac{1}{2}T = \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{ZM'B}{b} \text{ albo } T = \sqrt{\frac{a}{p}} \times \frac{2ZM'B}{b}.$$

Lecz znowu oznaczywszy przez c stófunek średnicy do okręgu koła, mamy $1 : c :: b : 2ZM'B$, a zatem $\frac{2ZM'B}{b} = c$; więc $T = \sqrt{\frac{a}{p}} \times c$, albo

$$T = c \sqrt{\frac{a}{p}}.$$

Owoż mamy wyrażenie całego przekołyfania. A że ta ilość niezawiera w sobie b , to jest wysokości z której ciało upada, a zatem ani rozległości przebiegu AB , więc idzie za tém, że trwałość czasu T , wcale niezależy od rozległości łuku, kiedy jest mały. Więc, *Kołyfania dziejące się w małych łukach kołowych, są widocznie równo-trwałe, (isochronice), to jest, odbywające się każde w równym przeciągu czasu.*

444. To wszystko co dopiero poprzedziło, naturalnie stósuje się do *Zawieszidel* (pendulum). W powszechności nazywa się *Zawieszidłem*, wszelka nić albo pręt, utrzymujący jedno lub więcej ciał, zawieszonych lub przywiązanych do punktu stałego C (fig. 30). Nazywa się *Zawieszidłem prostém*, kiedy niebędzie tylko jedna miąższkość zawieszona na nici albo na pręcie niemiącym ważności, a oraz kiedy takowa miąższkość będzie bardzo małej średnicy względem długości *Zawieszidla*. Niemówimy tu teraz tylko o *zawieszidle prostém*.

Oddalwszy *zawieszidło* od położenia pionowego CB ; ponieważ w takim razie ufilność przeciwko miąższkości przeniesioney do A , czyniąc w kierunku linii pionowey AM , nie jest cała użyta na poruszenie ciała, więc część iey skutkuje przeciwko punktowi C . Trzeba tedy zmyślić sobie ufilność AM , rozłożoną na dwie inne; iedną AN wykiérowaną w linii CAN , która zostaje zniszczona, a drugą AP , która ciała nadaie ruch w kierunku łuku AB . A że promień CA jest prostopadłym łukowi, więc iawna jest, że tu ruch rozkłada się takimże sposobem, iak gdyby ciało naturalnie spadało wzdłuż łuku AB , mającego za promień długość *zawieszidla* CA . Więc w samey rzeczy, to wszystko co poprzedziło dopiero wyżey, stó-

stósuje się bezśrzednie do *zawieszidel*. A teraz przystąpmy do niektórych wniosków, wynikających z rachunku poprzedzającego, przytósówanego do *zawieszidel*.

445. Na wyrażenie trwałości iednego *przekołyfania*, znaleźliśmy byli $T = c\sqrt{\frac{a}{p}}$. Więc w drugiem *Zawieszidle*, któregoby długość była a' , a w którym skutkowałaby infsza ważność, to jest mogąca nadać sżypkość p' w iednéy minucie wtóréy, w tém mówię drugiem *Zawieszidle*, oznaczywszy przez T' trwałość iednego *przekołyfania*, mielibyśmy $T' = c\sqrt{\frac{a'}{p'}}$.

$$\text{Więc } T : T' :: c\sqrt{\frac{a}{p}} : c\sqrt{\frac{a'}{p'}} :: \sqrt{\frac{a}{p}} : \sqrt{\frac{a'}{p'}}$$

to jest, jeżeli dwa *zawieszidla* różnéy długości, są sporządzone z różnémi ważnościami, to w nich trwałości *kołyfań* mają się między sobą, iak *piérwiaſtki kwadratowe* długościów *zawieszidel*, rozdzielone przez *piérwiaſtki kwadratowe*, wyrażające te ważności.

446. Ponieważ ważność w iednémże miéyscu jest zawsze iednakowa, przeto należy stąd wnieść, że trwałości *kołyfań* mają się między

dzy sobą, iak pierwiastki kwadratowe długościów zawieszidel.

447. Ale gdyby toż famo Zawieszidło, było z kolei poddane czynności dwóch różnych od siebie miąższościów, to w takim razie, rozumiejąc $a = a'$, byłoby $T : T' :: \sqrt{\frac{a}{p}} : \sqrt{\frac{a}{p'}} :: \sqrt{ap'} : \sqrt{ap} :: \sqrt{p'} : \sqrt{p}$; to jest, że trwałości kołysań, byłyby między sobą w stosunku odwrotnym pierwiastków kwadratowych, wyciągnionych z ważnościów.

448. Niechay będzie n liczba wielowrotów iaką czyni zawieszidło a w czasie danym, iakoto w iednéy godzinie albo w $3600''$; to będzie $T = \frac{3600''}{n}$. Z téż przyczyny, jeżeli oznaczymy przez n' liczbę wielowrotów, iaką czyni w takimże czasie zawieszidło a' , to będzie $T' = \frac{3600''}{n'}$; więc $T : T' :: \frac{3600''}{n} : \frac{3600''}{n'} :: n' : n$; to jest, że liczby wielowrotów, iakie czynią w iednymże czasie, dwa Zawieszidla różnych długościów, mają w stosunku odwrotnym trwałościów każdego wielowrotu.

A że mamy $T : T' :: \sqrt{\frac{a}{p}} : \sqrt{\frac{a'}{p'}}$, więc będzie także $n : n' :: \sqrt{\frac{a'}{p'}} : \sqrt{\frac{a}{p}}$; to jest, że

licz-

liczby wielowrotów, iakie czynią w iednymże czasie, dwa Zawieszidla różnych długościów, poddane różnym ważnościom, są między sobą w stosunku odwrotnym pierwiastków kwadratowych, wyciągnionych z długościów zawieszidel, w stosunku mówię tych pierwiastków kwadratowych, rozdzielonych przez pierwiastki kwadratowe ważnościów. Tak, iż jeżeli ważności będą iednokie, to liczby wielowrotów będą między sobą odwrotnie, iak pierwiastki kwadratowe długościów zawieszidel; a jeżeli długości były iednokie, to liczby wielowrotów będą między sobą prosto iak pierwiastki kwadratowe ważnościów.

449. Więc, jeżeli toż famo Zawieszidło, zawieszione na różne miéysca okręgu Ziemijskiego, nieczyni wszędzie iednakiéy liczby wielowrotów w tymże przeciągu czasu, to należy stąd wnieść, że w tych różnych miéyscach ważność nieiést iednakowa; a zatém liczba wielowrotów, w iednymże czasie na każdym miéyscu odbywających się, daie znać o ubywaiącém albo o rosnącém ważności. I tymci to sposobém zapewniono się, że coráz bardziéy zbliżaiąc się do *Ekwatora*, ważność coráz bardziéy zmniéysza się; a przeciwnie coráz bardziéy zbliżaiąc się do *osiów*, (polus) taż ważność pomnaża się coráz to bardziéy.

dzię. Przyczynę tego w krótcie zobaczymy.

450. Ta zasada, że liczby wielowrotów uczynionych w iednymże czasie, przez dwa różne od siebie zawieszidła, poddane tężże ważności, są odwrotnie proporcjonalne pierwiastkóm kwadratowym długościów zawieszidła, może służyć do wynalezienia długości zawieszidła, wskazującego minuty wtóre w iakiémkolwiek miéyscu.

Zawiesiwszy na nitce metalowéy bardzo ciénkiéy ciało iakie, które pod małą obiętością zawierałoby w sobie wiele materyi, iakoto kulkę ołowianą, miedzianą, złotą i.t.d. trzeba dać takowéy nici, (rachuiąc od punktu zawieszenia, aż do środka kulki), przynajmniej 3 *ft.* długości wymiérzone iak nadozkonaleý. Potém przywodzi się do kołysania to zawieszidło, oddalając go niewiele od linii pionowéy, i rachuić się liczba kołysań, odbytych przez czas pewny pilnie wymiarowany, *np.* przez godzinę; to mając układa się proporcya następująca, 3600 kołysań, które ma odbyć zawieszidło szukane, mają się do liczby kołysań wypadłych z doświadczenia, iak się ma pierwiastek kwadratowy długości zawieszidła, użytego w pomiénioném doświadczeniu, do czwartego wyrazu, który będzie pierwiastkiem kwadratowym długości zawieszidła, wymiérzającego minuty wtóre; więc skwadrówawszy go wypadnie sama długość. I tymto sposobém wynaleziono, że Zawieszidło proste odbywające iedno prze-kołysanie za każdą minutą wtórą, w szérokości Paryża, powinno mieć długości 3 *ft.* o *cal.* 8,57 *l.* Ta miara jest ustanowiona, przez wielokrotne doświadczenia, wykonane z wielką pilnością.

451.

451. A teraz, bardzo łatwo da się wynalésdź, o wiele w piérwzém minucie wtóréy powinno upadź ciało, któremu powietrze w tymże przeciągu czasu, nieczyniłoby znakomitego odporu.

Jakóż, zrównanie $T = c\sqrt{\frac{a}{p}}$, daie $p = \frac{acc}{TT^2}$

wartość, w którém przez p oznacza się szpękosc, iakiéy nabywa ciało ważne w piérwzém minucie wtóréy swego upadku, a która podług (165), jest dwa razy większa od wyłokosci, z którém upadłoby w tymże czasie; a wyraża długość Zawieszidła, odbywającego swoje kołysania w czasie T ; tak iż jeżeli zamiast T położymy iedną minutę wtórą, to a powinno wynosić 3 *ft.* o *cal.* 8,57 *l.* albo 440,57 *l.* Naostatek c wyraża stosunek okręgu do średnicy, którego wartością jest $\frac{355}{113}$; więc $p = \left(\frac{355}{113}\right)^2 \times 440,57$; co wychodzi na 4348,25146 *l.* albo 30,19619 *ft.*; więc rozległość iaką przebiega ciało ważne, w piérwzém minucie wtóréy swego upadku, jest = 15,09809 *ft.*; iako to wyżéy (172) obicaliśmy byli okazać.

452. Jeżeli oznaczymy przez t czas, iakiego potrzebowałoby ciało ważne swobodnie spadające, do przebieżenia średnicy BD albo $2a$ (fig. 29), to podług (175), mieć będzie $2a = \frac{pt^2}{2}$; więc $\sqrt{\frac{a}{p}} = \frac{1}{2}t$. Położywszy

wszy tę wartość w zrównaniu $T = c\sqrt{\frac{a}{p}}$, będzie $T = \frac{1}{2}ct$, albo $\frac{1}{2}T = \frac{1}{4}ct$; skąd w noli się $\frac{1}{2}T : t :: \frac{1}{4}c : 1$; to jest, że trwałość upadku przez mały łuczek iakikolwiek AB , ma się do czasu upadku przez średnicę, iak się ma cwierć okręgu do średnicy. Lecz cwierć okręgu jest mnieysza od średnicy; więc ciało potrzebuje mniej czasu, do spadnięcia przez mały łuczek kołowy, ktorego styczna dołna byłaby poziema, aniżeliby potrzebowało do spadnięcia wzdłuż średnicy. A ponieważ podług (430), przeciąg czasu upadku przez średnicę, jest ténże sam, co czas upadku przez iakąkolwiek cięciwę AB ; więc iawna jest, że ciało prędzcy przybędzie od A do B spadając przez łuk AB , aniżeliby przybyło przez linię prostą AB . A zatém linia prosta lubo jest drogą naykrótszą, ale niezawzse bywa drogą potrzebującą naykrótszego przeciągu czasu.

O Ruchu w linii krzywéy, w powszechności.

453. **P**onieważ ciało ráz nadane ruchém, (odłączywszy na stro-

stronę wszelkie przeszkody), powinno mienstannie trwać w tym stanie ruchu, z tąż samą szypkością i w tymże kierónku (150); więc idzie za tén, że ciało niemoże przebiegać linii krzywéy, chyba za sprawą iakiéy siły albo przeszkody, odmiéniający za każdym momentém kierónek iego.

Jeżeli siła, skutkująca przeciwko ruchadłu w kierónku różnym od tego w iakim dyba, czyni przeciwko niému w przeciągach czasu pomiérnych, i nadaie mu w każdym przeciągu czasu, szypkość także pomiérną, to ciało musi przebiegać wielokąt. *Np.* kiedy ciało przebiega linią AB (fig. 31), przyby- fig. 13. wszy do B , ieżeli odbierze popęd, mocą którego mogłoby przebieżyć BE w tymże czasie; to zamiast przebieżenia $BD = AB$, iakby uczyniło, gdyby była niezafzła ta nowa siła, przebieży (191), przekątną BC , równoległoboku $BECD$. A przybywszy do C , kiedy zmierza do przebieżenia linii CG , równéy linii BC , i w iednéyże linii z nią położonéy, ieżeli go popędzi nowa siła w kie-

rónku linii CH , mocą której mogłoby przebieżyć też linią CH w tymże czasie, to iéy nieprzebieży, ale przekątną CT równoległoboku $CHFG$, i tak daléy. Tak iż dla sprawionych w niém wielu zboczéń, przebieży boki AB, BC, CF , i. t. d. wielokąta.

454. Ale jeżeli, kiedy ruchadło odebrało z początku szypkość pomierną, siła zwracająca go czyni przeciwko niému bezużannie, albo co na iedno wychodzi, czyli przeciwko niému w przeciągach czasu niezmiernie małych, i jeżeli oraz za każdym takowym przeciągiem czasu, nadaie mu stopnie szypkości niezmiernie małe; to w takim razie, boki BC, CF , przebieżone w przeciągu każdego momentu, będą także niezmiernie małe; a że liniie BE, CH , które oznaczają czynności niezmiernie małe siły odmieniającey ruch początkowy, powinny bydź niezmiernie małe w porównaniu linii BC, CF oznaczających niniejszą szypkość ruchadła, więc kąty BCE, CFH , albo onym równe DBC, GCF będą także niezmiernie małe; a zatem torém ruchadła bieżącego będzie linia krzywa. Skąd pokazuje się, że niedosyć jest kiedy ciało ma przebiegać linią krzywą, ażeby siła skutkowała za każdym momentém niezmiernie małym, ale nadto potrzeba ażeby czynność, jaką sprawuje w swoim własnym kierunku za każdym momentém, była niezmiernie mała. Taka jest czynność ważności, skutkującej za każdym momentém: taki też jest odpór rościeków w każdym momencie ruchu.

455.

455. Czyli to siła skutkująca przeciwko ruchadłu, jest siłą czynną, iaką jest ważność, czyli też jest tylko siłą odporną, iaką jest odpór punktu stałego, albo rościeku będącego w spoczynku; albo też wśelkiéy innéy iakiéykolwiek zawady; to zawsze wolno jest uważać sobie ruch, iakoby następstwo ruchow składanych, na wzór przykładu wzwyż przytoczonego; albo też uważać go iako następstwo ruchow rozłożonych w sposób następujący.

Np. kiedy ruchadło przybywszy do B (fig. 32), jest gotowe do odebrania popędu od siły BE ; mogą sobie zmyślić, ruch BD w iakimby zostało gdyby nieprzytąpiła ta nowa siła, rozłożony na dwa inne; to jest na ruch BC , który powezmie ruchadło rzeczą samą, i na drugi ruch BI , który niema sprawić zadnego skutku, a zatem który musi bydź równy i wbrew przeciwny użilności BE . Podobnie, kiedy ciało przybędzie do C , mogą sobie zmyślić ruch CG , w iakimby zostało, gdyby nieprzytąpiła nowa siła CH , rozłożony na dwa inne ruchy, iakoto na CF , iaki powezmie ruchadło rzeczą samą, i na drugi ruch CK , równy i wbrew przeciwny użilności CH .

W wśelkim iakimkolwiek bądź przypadku, zawsze można uważać ruch sposobem z tych dwóch iednym, który się spodobą. Ale naynaturalniéy będzie, uważać go piérwszym sposobem, kiedy siła odmi-

niająca ruch, jest siłą czynną, iaką jest ważność; a przeciwnym sposobem, kiedy takowa siła jest odporna, iakoto bywa iaki punkt stały i. t. d. nayprzyzwoicięj będzie, uważać pomieniony ruch drugim sposobem.

456. Ciało tedy ruchające się w linii krzywéy, za każdym momentem może bydź uważone, iakoby ruchoło się po linii styczney temu punktowi w którym się znayduje; a gdyby siła spędzająca go na bok za każdym momentem, przestała czynić, to przerzeczone ciało trwałoby w nieustannym ruchu zawsze na takowéy linii styczney.

457. Ogołóm nazywa się *siłą środkową* (*vis centralis*), siła zwracająca ciało za każdym momentem, ażeby przebiegało linią krzywą. Uważając ruch względem pewnego iakiego punktu stałego, jeżeli siła zmierzza do przybliżenia ciała ku temu punktowi, to nazywa się *siłą wśrodmierną* (*centripeta*); a przeciwnym sposobem nazywa się *siłą środkoboyną* (*centrifuga*), iakoby bojąca się środka, jeżeli zmierzza do oddalenia go od tegoż punktu.

458. Ponieważ ciało przebiegające linią krzywą, ustatoby bieżć iey tórem, i trzymałoby się kierunku linii styczney, gdyby

by siła środkowa ustała czynić; więc iawna jest, że względem punktu iakiegokolwiek *A* (fig. 33), obranego po stronie wklękléy, ruchu do *M*, mocą ruchu swojego po linii krzywéy, jest prawdziwie nadane siłą środkoboyną: albowiem zmierzając do przebiegania linii *MM*, zmierzza oraz do oddalenia się od punktu *A*, ku któremu niemoże bydź inaczey napędzone, tylko przez czynność siły środkowéy.

O Ruchu w Kole i o Sił
Śródkoboyney.

459. Ażeby ciało *A* swobodne i niémające ważności (fig. 34), popędzone w iakiunkolwiek kierunku *PA*, mogło przebieżyć koło, mocą nadaney sobie szypkości, i mocą siły stateczney i statecznie wykierowaney do punktu nieruchomego *C*; trzeba naprzód ażeby kierunek *PA* był prostopadły linii *AC*, łączącèy punkt *A* z punktem *C*. Ale na tym warunku niedofyć; trzeba jeszcze nadto, ażeby szypkość nadana, miała iakaś pewną miarę.

Daymy że linia *AB* niezmiernie mała, oznacza rozległość, iaką przebiegłoby to ciało w iednym momencie, gdyby nieprzystała czynność siły środkowéy; i że (454) linia *AD* znowu niezmiernie mniéysza, oznacza roz-

ległość, do przebieżenia której w tymże momencie siła śródkowa czyniąca bezuścannie, nadaie zdolność pomiénionemu ciału. W takim razie, ponieważ linia AB iest niezmiérnie mała, więc siłę śródkową można sobie wystawić, iakoby czyniącą przeciwko ruchadłu w kierunku równoległym linii AD ; a zatem poprowadziwszy linię Bb , równoległą linii AD , szypkość AB musi być taka, ażeby ilość Bb o którą ciało ma się oddalić, równała się ilości AD , o którą siła śródkowa, może go ku śródkowi napędzić. Zobaczmy tedy teraz, iakim sposobem przy pomocy tego warunku, mogliśmy wynaléśdź stófunek między siłą śródkową i szypkością nadaną.

Przedłużmy promień AC , ażeby spotkał się z okręgiem w punkcie E . Z natury koła mieć będziemy, $(Db)^2 = AD \times DE$. Ale z przyczyny że linia AB iest niezmiérnie mała, linia DE powinna być poczytana za równą linii AE albo $2CA$, więc będzie $(Db)^2$ albo $(AB)^2 = AD \times 2CA$. A nazwawszy V , szypkość nadaną, podług (179) będzie $AB = Vdt$. Więc $V^2 dt^2 = (AB)^2 = AD \times 2CA$. Teraz oznaczmy sobie przez g , szypkość iakaby sprawiła siła śródkowa w przeciągu jednéj minuty wtóréj, w ruchadle, poddaném tylko iéy samej czyn-

czynności, ponawiający się równo za każdym momentém; to podług (166), rozległość przebieżona mocą téj szypkości w przeciągu momentu dt , będzie wyrażona przez $\frac{gdt^2}{2}$. A zatem będzie $AD = \frac{gdt^2}{2}$; więc $V^2 dt^2 = \frac{gdt^2}{2}$

$\times 2CA$, albo $V^2 = g \times CA$. Niechay będzie h wysokością, z której ciało ważne powinno upaśdź, dla nabycia szypkości V ; a p niechay będzie szypkością, iaką ważność nadaie ciału w jednéj minucie wtóréj; to będzie $V^2 = 2ph$ (176) Więc $2ph = g \times CA$; skąd wnołi się $g : p :: 2h : CA :: h : \frac{1}{2}CA$; to iest, iż ażeby ciało swobodne i nieważne przebiegło okrąg kołowy, odpowiadający pewnemu wiadomemu promieniowi mocą siły wykierowaney do śródku jego, i nadaney mu szypkości początkowey; trzeba ażeby siła śródkowa miała się do ważności, iak się ma wysokość, z której ciało ważne powinno upaśdź dla nabycia nadaney sobie szypkości, do połowy promienia. A zatem kiedy szypkość nadana i siła śródkowa, niemią między sobą stófunku potrzebnego do tego końca, to ciało niebędzie mogło obieżyć okręgu kołowego. Kiedy zaś takowy stófunek między niemi zachodzić będzie, to ciało obieży łuk Ab .

460. Ponieważ siła śródkowa, będąc wykierowana do śródku C , iest prostopadła łukowi; więc niezmiérza ani do pomnożenia ani do umniéyszenia szypkości ciała. Więc ciało przybywszy do punktu b , względem siły śródkowey, znajdować się

będzie w tychże samych okolicznościach, w jakich znajdowało się w punkcie *A*. Skąd wnosi się; że jeżeli ciało obiega okrąg kołowy, mocą siły wywierowanej do środka, i szypkości sobie nadanej; to szypkość jego jest iednokształtna, i siła środkowa stateczna.

461. Jeżeli ciało nie jest sfig. 35. bodne; np. jeżeli ciało *A* (fig. 35), jest przyślone do punktu stałego *C*, przy pomocy nici nieociągającej się, albo iakiego pręta; natenczas dawszy mu popęd bądź w iakim kierunku, zmiierzający do oddalenia go od środka, to koniecznie obieży musi okrąg, mający za promień *CA*; ten zaś ruch, można sobie wyobrazić, iakoby odbywający się w ten sposób.

Ciało przybywszy do iakiegokolwiek bądź punktu *A*, zmiierza do przebieżenia styczney *AB* (456). A ponieważ niemoże powziąć tego ruchu, więc podług (287), takowy musi rozkładać się na dwa inne, to jest ieden *Ab*. w linii okręgowey, mający odprawiać się rzeczą samą, i na drugi *AD*, który zostanie zniszczony

ny; trzeba tedy ażeby ten ostatni ruch był wywierowany w linii *CAD*; bo niemoże bydź inaczey zniszczony, tylko przez odpór punktu stałego. A zatem ruch odbywać się będzie, iak w przypadku poprzedzającym, iedynie z tą różnicą, że siła środkowa, zamiast wśródmierney odmienia się w środkoboyną.

A tak, to wszystko, co się powiedziało względem pierwszego przypadku, ma także miéysce i w tym razie; iakoto: 1^o Ze ruch będzie iednokształtny. 2^o Ze siła środkoboyna będzie zawsze taż sama w każdym punkcie okręgu, albo że nie będzie zażyte z iednakową siłą wyteżona. 3^o Ze siła środkoboyna, miéć się będzie do ważności, iak się ma wysokość, z której ciało ważne powinoby upadź, dla nabycia niéyszy szypkości, odpowiadający ruchładła *A*, do połowy promienia *CA*.

Np. daymy że ciało ważące 1st. przy-mocnione do końca sznura dlugiego na 5st. krąży z szypkością, wynoszącą 30,2 st, na iednę minutę wtórą. Pienieważ wysokość odpowiadająca téy szypkości jest = 15,1 st; więc siła środkoboyna tego ciała, miéć się będzie do ważności, iak 15,1 : $\frac{5}{2}$:: 30,2 : 5 :: 6,04 : 1; więc waga iednego funta tak wyteża sznur, iakby go wyteżała waga nieruchoma $6\frac{4}{100}$ ^{stów}; bo siły albo ilości ruchu, iakie toż samo ciało *A* może miéć, mocą swoiey ważności i siły środkoboyney, mają się między sobą, iak szypkości *g* i *p*, które mogą bydź sprawione od tychże dwóch sił w tymże przeciągu czasu.

462. Daymy, że ruchadło ważne D (fig. 28), przyślone do punktu stałego C przy pomocy nici CD , kołysze się około punktu C , akolysząc się przebiega łuki ADI wiadomej wielkości. Zeby wiedzieć, kiedy to ciało przechodzi przez punkt D , o wiele siła śródkoboyna, pomnaża ufilność skutkującą mocą wagi iego przeciwko punktowi C ; trzeba poprowadzić prostopadłą AF , a natenczas FD , będzie wysokością (436), odpowiadającą szypkości mianey w punkcie D . Więc (459), siła śródkoboyna, mieć się będzie do ważności $:: DF : \frac{1}{2} CA$; to jest, iak się ma wstawia odwrotna łuku AD do połowy promienia. Tak, iż gdyby łuk AD , był wielki np. na 10° , którego wstawia odwrotna wynosi z małym uchybieniem $\frac{1}{33}$ promienia; to siła śródkoboyna, miałyby się do ważności $:: \frac{1}{33} : \frac{1}{2} :: 1 : 33$, także z małym uchybieniem; to jest że ufilność pochodząca od wagi, zostałaby pomnożona około na $\frac{1}{33}$.

A stąd pokazuje się, że kiedy dla prze-
nieśienia beczki A (fig. 36), takowa przy-
więzuie się przy pomocy sznura AC do
draża MN , który potem drążniki zakłada-
ją na swoje ramiona, (iak zwyczaj nie-
sie po wielu miejscach); to na takim spo-
bie przenoszenia ciężarów, szkodowałoby się
rzetelnie, gdyby ieden z drążników nieprzy-
trzymował beczki ręką, ażeby niekołysała się
w noszeniu. Atoli trzeba uważać, że ieże-
li te kołysania są małe, to pomnożenie wa-
gi sprawione przez siłę śródkoboyną, umnię-
sza się w stosunku daleko większym aniże-
li są łuki; albowiem umnięszac się będzie
iak kwadraty cigeiw odpowiadających tym
łukóm, albo iak kwadraty samychże łuków.
A zatem gdyby łuk zamiast 10° iak w przy-
kładzie poprzedzającym, miał tylko 1° którego
wsta-

wstawia odwrotna wynosi $\frac{1}{33}$ promienia,
to skutek siły śródkoboyney, niewynosiłby
więc iak $\frac{1}{33}$ wagi.

463. Teraz tedy łatwo można
przyrównać do siebie dwie siły śród-
koboyne, odpowiadające dwóm ru-
chadłóm iakimkolwiek, obiegającym
okręgi iakiekolwiek, z szypkościami
danými albo w czasach zadanych.

Jakóż zrównanie $V^2 = g \times CA$, wzwyż
wynalezione, daie $g = \frac{V^2}{CA}$. A że g , wyra-

ża szypkość, iaką w ruchadle sprawiłaby si-
ła śródkowa w iedney minucie wtórey, gdy-
by czyniła przeciwko niemu nieustannie a
równo za każdym momentém; więc gdt bę-
dzie szypkością, iakąby sprawiła w przecią-
gu momentu dt ; a $A \times gdt$, będzie ilością
ruchu, iaką za każdym momentém też siła
nadawałaby ruchadłu; więc położywszy za-
miał g , wartość onego, takowa ilość ru-
chu będzie wyrażona przez $\frac{A \times V^2 dt}{CA}$. Więc

oznaczywszy przez F siłę śródkoboyną, bez-
względną, czyli tę ilość ruchu odpowiadają-
cą ciału A , będzie $F = \frac{A \times V^2 dt}{CA}$; albo ra-

czey nazwawszy R promień CA , będzie $F = \frac{AV^2 dt}{R}$. Więc w inżey miąższości A ,
któraby obiegala z szypkością V , okrąg ma-
jący za promień R , mielibyśmy $F = \frac{AV^2 dt}{R}$,
oznaczywszy przez F , siłę śródkoboyną.
Więc

Więc $F : F' :: \frac{AV^2 dt}{R} : \frac{A'V'^2 dt}{R'}$, albo --
 $:: \frac{AV^2}{R} : \frac{A'V'^2}{R'}$; to jest ogółem, że siły

środkoboyne, odpowiadające dwóm ruchadłóm, mają się między sobą jak miąższości, rozmnożone przez kwadraty szykkościów, a rozdzielone przez promienie obieżonych okręgów.

464. Niechay będą C i C' takiemi okręgami, T i T' czasami, iakich potrzebią dwa ruchadła do odbycia iednego kołowrotu. Z przyczyny że te ruchy są iednokształtne, mieć będzie $V = \frac{C}{T}$, a $V' = \frac{C'}{T'}$ --

(153). A ponieważ oznaczywszy stółunek promienia do okręgu, przez $1 : c$, mamy $C = cR$, a $C' = cR'$; więc $V = \frac{cR}{T}$, a $V' = \frac{cR'}{T'}$; a zatem poło-

żywszy zamiast V i V' onych wartości w proporcyi dopiero wyżej wynalezionéy, mieć będzie $F : F' :: \frac{Ac^2R^2}{RT^2} : \frac{A'c'^2R'^2}{R'T'^2} :: \frac{AR}{T^2} : \frac{A'R'}{T'^2}$; więc si-

ły środkoboyne, mają się między sobą, iak miąższości rozmnożone przez promienie, a rozdzielone przez kwadraty czasów, odpowiadających każdemu iednému kołowrotowi.

465.

465. Z owego stółunku wzwyż ustanowionego (459) między ważnością i siłą środkoboyną, pokazuje się, że kiedy iedno, albo wiele ciał brylastych, połączonych między sobą, obracają się około punktu stałego, to części takowych ciał zmierzają do odłączenia się iedne od drugich, pod czas oddalenia się od środka; i że ta usilność może znacznie przewyżżyć samę wagę. To zaś co się okazało (464), daie znać, że jeżeli ciała wrząc kończą swoje kołowroty, to ich siły środkoboyne, są proporcjonalne miąższościóm, rozmnożonym przez promienie; tak iż części równe, zmierzają z tém większą usilnością do oderwania się, im bardziéy są oddalone od środka kołowrotu. Więc jeżeli krąży rościék iaki ważny albo nieważny, to cząstki iego nieustannie zmierzają do odłączenia się i oddalenia od środka; tak że kiedyby rościék znajdował się zamknięty w iakim naczyniu, to zrobiwszy w niem otwartość, bądź w iakiéy chce odległości od środka, pomiéniony rościék wydobędzie się przez nią.

Np.

Np. woda zawarta w bębenu $ADFC$ (fig. 37), rozruchana kołowrotnie około osi GH , tłoczy się na powierzchnię wypukłą; a ponieważ takowe tłoczenie roschodzi się wszędzie (295), więc zrobiwszy otwartość w którymkolwiek punkcie R , woda przez nią wytryskać będzie.

466. I na tymto fundamencie wymyślono miechy nieustanne, służyć mające do odnawiania powietrza na okrętach albo w Szpitalach. Bębenek nieruchomy ABC (fig. 38), jest otwarty w swojej części AC , do której przyprowadza się rura FAC . Kółko zębate Z osadzone na słupcu DR , obraca się przy pomocy korby E , i zawadza swymi zębami o szczeble trybu X , mającego na swoim walcu osadzone skrzydła ae, bf , i. t. d. należące do *wiewadła* (fig. 39), ustawionego wewnątrz bębena. Te skrzydła obracając się, sprawiają w powietrzu ruch kołowrotny, i silną siłą go przymusza do wyniesienia przez otwartość F . Bliższa siła X (fig. 38), jest kilka dziur P, Q i. t. d. któremi wchodzi świeże powietrze, mające znowu być wypędzone tak jak pierwsze. Ktoby zaś był ciekawy ieszcze inszych sposobów, jakie powymyślano do przeczyszczenia czyli odnowienia powietrza na okrętach, i w innych tym podobnych zadusznych miejscach, takowy niechaj się poradzi Dzieła P^a Duhamel pod tytułem: *Moyens de conserver la santé aux Equipages.*, i Pamiętnika P^a Bigot de Morogues pod tytułem: *Sur la Corruption de l'air dans les vaisseaux; w Pamiętnikach oświadczeniach Akademii Nauk w Tomie I.*
467. Miąższność rościeczna, której części niepodlegałyby nagabaniu innych sił, jak tylko jednę, mocą której zmierzają do środka C (fig. 40), takowa miąższność ma-

fig. 38.

fig. 39.

fig. 38.

fig. 40.

iąca postać kulową, której środkiem byłoby C , zachowałaby, statecznie tę postać, gdyby pomienione zmierzanie, czyli uciążenie ku punktowi C , znajdowało się zawsze jednakowe w równych odległościach od C ; i to jest oczywiste. Ale jeżeliby taż miąższność miała oraz i ruch kołowrotny, około iakiejkolwiek linii prostéj AB , to niebędzie mogła zachować przerzeczony postaci. Jakóż w takim razie, cząsteczka iakakolwiek M , obiegając koło, mające za promień PM , jest nadana pewną siłą siłą siłko-boyną, zmierzającą do oddalenia iéy od siłodka P , z uśilnością proporcjonalną odległości PM , (464). Więc oznaczywszy takową uśilność przez Mm , a uśilność ważności czyli zmierzania ku C , przez MO ; zmyśliwszy sobie nadto równoległobok $mMOR$, MR będzie kierónkiem, podług którego cząsteczka M znajduje się byż przynależona do ruchu; a że siła MO , we wszystkich cząsteczkach położonych na powierzchni jest jednakowa, a siła Mm w nich odmienna się, zmniejszając się tém bardziej, im więcej przerzeczone cząsteczki oddalają się od największego koła czyli od *Ekwatora*, oznaczonego przez EQ ; więc iawna jest, że siły bezwzględne MR , odpędzające rzeczą samą pomienione cząsteczki, są wszystkie różne, i wykierowane ku różnym punktom. Miąższność tedy musi utracać postać kulową; ale bądź iaką chce potem inszą weźmie postać, to takowa musi mieć tę własność (297), ażeby siła bezwzględna MR , popędzająca każdą cząsteczkę powierzchni, była prostopadłą téj nowéj powierzchni; więc nowa postać $TVNX$ iaką weźmie przerzeczona miąższność, musi byż taka, żeby siła MR była iéy prostopadłą; więc ta miąższność musi byż

bydź spłaszczona ku osiom X, V , a przeciwnym sposobem musi bydź wydęta w położeniu *Ekwatora*. który zamiałt EQ , przemieni się w TN .

A to właśnie stósuje się do ziemi, która na samym początku czyli to była rościeczna, czyli téż po części brylała a po części rościeczna, zaraz musiała mieć postać spłaszczoną; inaczej, mocą sił środkoboynych, odpowiadających różnym częściom, musiałoby się było wszystko na nię poprzewracać, nim przyszła do postaci spłaszczony, przyzwoitęj ruchowi kołowrotnému.

MO jest prawdziwym kierónkiem ważności, nie téj wprawdzie któręj doznaiemy skutków, ale téj która miałaby miysce gdyby się ziemia nieobracała. MR , jest kierónkiem ważności, któręj skutki widzimy; i w tymto kierónku upadają ciała, położone blisko powierzchni ziemi ku punktowi M . A zatém ważność ninięysza, nienapędza ciał do środka ziemi. Ale ponieważ z doświadczeń pokazało się niezawodnie, że spłaszczenie ziemi jest małe względem promienia *Ekwatora*, przeto punkt S niewiele różni się od punktu C .

A że kąt mMO wypada koniecznie rozwarty, więc stąd łatwo widzieć się daie, że linia MR jest zawsze mnieysza od MO , a to tém bardzięj, im bardzięj punkt M przybliża się do *Ekwatora*, tak iż ważność postępuie umnięyszając się coraż od osiów aż do *Ekwatora*. Więc długość zawieszidła mającego wybiiać minuty wtóre (449), niejest wszędzie równa po wszystkich miyscach ziemi; im bliżęj *Ekwatora*, tém bardzięj umnięyszać się powinna.

Przy samych osiach, gdzie siła środkoboyna, nic nieskutkuie, ważność czyni tak, iakby czyniła gdyby ziemia była nie-

ru-

ruchoma. Przy samym zaś *Ekwatorze*, gdzie siła środkoboyna, jest wbręw przeciwna ważności początkowęj, ważność zmnięysza się na całą ilość siły środkoboynéj. W miyscach pośrzednich, ważność zmnięysza się z dwóch przyczyn; naprzód dla tego, że siła środkoboyna, niebędąc wbręw przeciwna ważności początkowęj, niewyniszcza ięj tylko część, a to tém mnieyszą, im większy jest łuk MT ; a powtóre dla tego, że siła środkoboyna, umnięysza się w proporcji oddalenia punktu M od *Ekwatora*.

O Ruchu Pocisków w miyscu próżném.

468. **N**azwiśko pocisku daie się w pospolitości wszelkiemu ruchadłu, które będąc wyrzucone iakakolwiek siłą i w iakimkolwiek bądź kierónku, jest oraz posłuszne siłie ważności.

Ciało wyrzucone w kierónku iakimkolwiek AB (fig. 41) w miyscu fig. 41 próżném czyli nieodporném, gdyby niebyło poddane skutkóm ważności, zachowałoby na wieki nadany sobie kierónek AB (150), i w nim postępowaloby statecznie zawsze z iednakową szypkością. Ale ruchadło będąc przez się ważne, niezostaie tylko przez ieden moment w kierónku AB . Czynnosc ważności złączona

z szypkością rzucenia, odmiénia za każdym momentém kierónek iego i szypkość, przynaglając go do przebieżenia linii krzywéy, mającéy za stycznią w początkowym punkcie ruchu, linią rzucenia AB .

Zeby sobie uczynić prawdziwe wyobrażenie sposobu, w jaki odbywa się tén ruch, zmyślimy sobie że ACD jest linią którą pocisk przebiega, i że właśnie ninie znajduie się w punkcie F téżże linii. Daymy że takowy pocisk, przebiegł w iednym momencie łuk niezmiérnie mały EF ; przedłużywszy łuk EF wzięty za linią prostą, na ilość $Fg = EF$, iawna jest, podług (150), że w takimże momencie, przebiegłby linią Fg . Ale że oráz i ważność skutkuie; zmyśliwszy ią sobie taką, iżby nadała pociskowi zdolność do przebieżenia w tymże momencie linii Fi , więc iawna jest, że pocisk ruszając z punktu F , i znajdując się bydź poddany czynnościóm dwóch sił Fg i Fi , musi podług (191) przebiegać przekątną FK równoległoboku, zrobionego z linii Fg i Fi iako z boków sobie przy-

le-

ległych. I tymto sposobém ruch odmiénia się co moment.

469. Lubo z tego wyobrażenia sobie ruchu, możnaby bardzo łatwo wnieść naturę, i własności linii krzywéy; atoli, iż tén sposób wyciągłby w niektórych rachunkach całkowania, przeto zdaie nam się bydź radniéy prościéyższymi drogami dochodzić tegoż samego zamiaru; iak następuje.

470. Jeżeli ruchadło zamiast coby było ważne, uważać go będziemy iakoby niémające ważności, i jeżeli zmyślimy sobie, że w tén czas kiedy dyba w linii AB , że mówię w tén czas linia AB (fig. 42) fig. 42. opada pionowo i równolegle sama sobie, podług prawidła własnego ciałóm ważnym; to iawna jest, że pocisk przebiegnie téż samą linią, iaką przebiega naturalnie; albowiem za każdym momentém znajdzie się bydź spuszczoney poniżéy linii AB , o téż samę ilość, na iaką powinién upaść w takimże czasie mocą ważności swoiéy.

To założywszy, daymy że AC oznacza szypkość rzucenia, to jest,

K 2

ta-

taką rozległość do której przebieżenia w pewnym przeciągu czasu np. wiednéy minucie wtóréy, siła wyrzucająca nadałaby ruchadłu zdolność; i że AP jest ilością, o którą ciało swobodne upada na dół w piérwszém minucie wtóréy mocą swoiéy ważności. Jeżeli poprowadzimy linią PD równoległą linii AB , to podług naszego przypuszczenia, linią AB przybędzie do PD , w tymże czasie, w którym pocisk przebieżałby na téyże linii ilość AC ; więc poprowadziwszy linią CM , równoległą linii AP , punkt M będzie takim punktem, gdzie pocisk po upłynięniu iednéy minuty wtóréy znajdować się powinién.

Podobnież, wziąwszy linią AB dwa razy tak wielką iak AC , jawna jest, że po upłynięniu dwóch minut wtóréy, pocisk niémający ważności, znajdowałby się w punkcie B . A jeżeli weźmiemy na linii pionowéy AP , ilość AP , cztery razy tak wielką iak AP , to AP będzie ilością (172), o którą kierónek AB zniży się po upłynięniu dwóch minut wtóréy; więc poprowadziwszy linię BM i PM równoległe linióm AP i AB , punkt M będzie takim punktem, na którym pocisk stanie, po upłynięniu dwóch minut wtóréy. Podobnymże sposobem możnaby okazać, że wziąwszy AO trzy razy tak wielkie iak AC , a AP dziewięć razy tak wielkie iak

iak AP , i poprowadziwszy linię OM ; $P^o M^o$ równoległe linióm AP i AB , punkt M^o byłby takim punktem, na którym stanąłby pocisk po upłynięniu trzech minut wtóréy.

Lecz z tego wykrylenia pokazuje się ród że linię AP^o , AP^i i AP^s są między sobą iak kwadraty czasów; że linię AC , AB , AO albo onym równe PM , $P^o M^o$, $P^s M^s$ są między sobą iak czasy; więc linię AP , AP^i , AP^s są między sobą iak kwadraty linii odpowiadających PM , $P^o M^o$, $P^s M^s$; skąd, iako też i z tego co powiedziało się indziéy (Alg. 301), oczywiście wynika, że linię krzywą jest Parabolą; bo kwadraty rzędnych PM równoległych styczném AB , mają się między sobą, iak odpowiadające im odcinki AP . Dla łatwiejszego wniosku innych własnościów téy linii krzywéy, uczynimy powszechnieyszém poprzedzające wykrylenie.

471. Daymy że linią iakakolwiek AE (fig. 43), oznacza szypkość nadaną, to jest liczbę stóp, iaką przebiegałoby ruchadło za każdą minutą wtórá, gdyby statecznie zachowało tę szypkość; a przy tém w samym momencie ruszenia się iego z punktu A , zmyślmy sobie tę szypkość rozłożoną na dwie inne, iedną AD poziomą, a drugą AF pionową. Jawna jest, że kierónek ważności będąc pionowy, czyli prostopadły na linią AD , czynność ważności niezmiérza ani do umniéyszenia ani

tę do pomnożenia szypkości AD ; a zatem ruchadło w dalszym biegu swoim niechay znajduie się gdzie chce, to zawsze statecznie zachowa tę samę szypkość równoległą z poziomem. Co zaś dotyczy się szypkości w kierunku AF ; kiedy ruchadło mocą swoię szypkości stateczną równoległą z poziomem, ubieży ilość iakąkolwiek AP , to nie znajdzie się byż podniesione do wyfokości PN , którzyby doszło gdyby ważność skutkowała, ale znajdzie się byż w jakim punkcie M niższym od N , a położonym na tęż linii pionowey PN ; bo ponieważ szypkość jego w rozumieniu pionowem, jest wbręw przeciwna szypkości pochodzący z ważności, więc rozległość iakaby przebiegło mocą tęż szypkości pionowey, powinna byż zmniejszona o tyle, ile ciało mocą ważności swoię mogłoby przebieżyć w podobnymże czasie.

Oznaczmy tedy przez V szypkość nadaną w kierunku AZ , to jest liczbę stóp, iaką pocisk przebiegłby iednokształtnie za każdą minutą wtórą mocą takowey szypkości; oznaczmy przez t , czas, to jest liczbę minut wtórych, albo liczbę części minuty

wtórey, którychby potrzebował pocisk, na przebieżenie od punktu A do punktu któregokolwiek N . To mieć będzie $N = Vt$ (154). Niechay będzie p szypkość, iaką nadaie ważność w przeciągu iedney minuty wtórey; to $\frac{pt^2}{2}$,

będzie rozległością, iaką przebieży ciało ważne w liczbie t minut wtórych (174). Więc jeżeli M jest punktem, do którego ciało przybędzie rzeczą samą po upłynięniu czasu t , to mieć będzie $NM = \frac{1}{2}pt^2$.

Przez punkt A poprowadźmy pionową AX ; a przez punkt M linią MQ równoległą styczney AZ ; oznaczmy AQ przez x' ; a QM , równą linii AN przez y' . Mić tedy będzie $x' = \frac{1}{2}pt$, a $y' = Vt$. Z tego ostatniego zrównania wyciągnąwszy wartość ilości t i położywszy ją w pierwszym zrównaniu, będzie $x' = \frac{\frac{1}{2}py'^2}{V^2}$, albo $\frac{V^2}{\frac{1}{2}p} x' = y'^2$.

Lecz podług (176) $\frac{V^2}{2p}$ wyraża wyfokość, z której ciało ważne powinno by upadł dla nabycia szypkości V ; więc oznaczywszy przez h takową wyfokość, będzie $\frac{V^2}{2p} = h$, a zatem $\frac{V^2}{\frac{1}{2}p} = 4h$; więc $4hx' = y'^2$. Więc ka-

żdy punkt M linii krzywey AMC , ma tę własność, że kwadrat rzędney y' albo QM , która jest równoległą styczney AZ , równa się mnogości, wynikający z rozmnożenia odcinka AQ przez linią stateczną $4h$; więc podług (Alg. 301), linia AMC , jest Parabolą, mającą za średnicę linią pionową AX , a za palirzedną, poczwórność wyfokości, od-

powiadająćy szypkości wyrzucenia; i w
którey kąt AQM , iaki czynią rzędne z szre-
dnicą, iest dopełnieniem kąta rzucenia ZAC ;
więc mając wiadomą szypkość rzucenia i
kąt rzucenia, łatwo będzie nakryślić takó-
wą linią krzywą. podług tego co w téy
mierze przepisało się indziej (Alg. 302).

472. Przyśtofuymy teraz różne
punkta téy linii, do linii poziommey
 AC , poprowadziwszy linią MP , pro-
stopadłą na AC . Oznaczmy AP
przez x ; PM przez y ; kąt rzucenia
 ZAC przez a . W tróykacie prostó-
kątnym APN , mieć będziemy $1:AN$
:: wst. $NAP:PN$:: dost. $NAP:AP$;
więc $PN = Vt$ wst. a ; a zaś $AP = VtX$
dost. a ; a że $MN = \frac{1}{2}pt^2$ iak wi-
dzieliśmy wyżej, więc będzie PM
 $= Vt$ wst. $a - \frac{1}{2}pt^2$. A zatem $x = VtX$
dost. a ; a $y = Vt$ wst. $a - \frac{1}{2}pt^2$. Z pier-
wzego zrównania wyciągnąwszy
wartość ilości t , i położywszy ją w
drugim zrównaniu, po uczynioném
zebraniu, i wziąwszy zamiast $\frac{V^2}{2p}$ war-
tość tego wyrażenia, to iest $4h$, be-
dzie $4hy$ dost. $a = 4hx$ wst. a dost. a
 $- xx$; skąd wnoszą się następujące
własności.

473. Ponieważ szypkość nada-
na ruchadłu, musi mieć pewną mia-
rę,

re, przeto skutek iey w rozumieniu
pionowém, powinién się wyniszczyć
przez czynność waźności, po upły-
nięciu pewnego czasu; tak iż iest pe-
wny punkt niby iaka granica, do któ-
réy ciało podnosi się, a potém iuż
na dół opada. Ale że szypkość iego
poziemna nieiest szypkością przy-
spieszoną; więc przybywszy do pun-
ktu B naywyżey wyniesionego, od
niego daléy przebiegać będzie dru-
gie ramie téyże linii krzywéy, a na-
koniec spotka się na nowo z linią
poziemną w drugim punkcie C .

474. Zeby mieć wiadomą od-
ległość AC , która nazywa się *domio-
słością rzucenia* (amplitude du jet),
iawna iest, że do tego nietrzeba wię-
céy, tylko rozumieć $y = 0$. A zatem
będzie $4hx$ wst. a dost. $a - xx = 0$;
skąd wnosi się $x = 0$, i $x = 4h$ wst. a
dost. a . Piérwsza wartość ilości x o-
znacza punkt A , a druga, wyraża wár-
tość linii AC , któryy wymiar wypa-
dnie, przedłużywszy XA o ilość AK
 $= 4h$; spuściwszy z punktu K , pro-
stopadłą KL na AZ , a z punktu L pro-
stopadłą LC na AC , będzie $AC =$
 $4h$ wst. a dost. a .

A zatem mając wiadomą szypkość rzucenia, i kąt rzucenia, doniosłość bardzo łatwo wyrachować się daie. Np. gdyby zadano było wynaléśdź, iakaby była doniosłość, odpowiadająca linii paraboliczney, któraby obiegł pocilk wyrzucony z szypkością 150 ft. na jedną minutę wtórą, w nachyleniu kąta od 36°. Podług (176), znaleźlibyśmy, wysokość h odpowiadającą szypkości 150 ft.,

$$\text{bydź} = \frac{(150)^2}{2 \times 30,2} = 372,5 \text{ ft.};$$

a że wstawia kąta od 36°, wynosi 0,5878 oznaczywszy promień przez 1; a dostawa iest = 0,809; więc mieć będzie $AC = 4h$ wst. a dost. a . = 1490 x 0,5878 x 0,809 = 708,6 ft.; to iest, że ciało wyrzucone, upadłoby na ziemię w odległości wynoszącej 709 ft.

475. Wartość linii $AC = 4h$ wst. a x dost. a nieodmienna się; chociażby zamiast kąta a położyło się iego dopełnienie, bo w takim przypadku mielibyśmy $AC = 4h$ x dost. a wst. a ; co iest oczywista; lecz te dwie wartości to iest a , i $90^\circ - a$, znaydują się bydź równo oddalone od 45° ; więc rzucenia czynione iednakim naboim prochu, w nachyleniach kątów równo oddalonych od 45° dają iednakową doniosłość.

476. Taż wartość $AC = 4h$ wst. a x dost. a , daie także znać, że poczawszy od 0° aż do 45° , doniosłości rosną coraż bardziéy; a pominawszy 45° , coraż bardziéy ubywaia; gdyż łatwo widziéć się daie, że pominawszy tén stopień, wartości kąta a są spełnieniami wartościów odpowiadających niższéy stronie; więc, spomiędzy wszystkich rzucen, wykonanych zawsze iednakową siłą prochu, rzucenie w 45° daie naywiększą doniosłość.

477.

477. Ponieważ w takim razie kąt a wynosi 45° , którego tak wstawia iako téż i dostawa każda z nich = $\sqrt{\frac{1}{2}}$, wziawszy za promień 1; więc idzie za tém, że natenczas doniosłość staie się $AC = 4h \times \sqrt{\frac{1}{2}} \times \sqrt{\frac{1}{2}} = 4h \times \frac{1}{2} = 2h$ więc naywiększa doniosłość, równa się wysokości dwa razy wziętę, która odpowiada szypkości wyrzucenia.

478. Można téż wynaléśdź ténże sam wypadek, na który natrafilimy wyżéy (476), używszy sposobu indziéy przepisanego (36). Tym umyślem trzeba różniczkować wartość ilości AC , poczytawszy h za stateczną, a za odmienną, i różniczkę zrównawszy z zerem. A tak podług tego co się rzekło (22 i 23) znaleźlibyśmy $4hda \text{ dost.}^2 a - 4hda \text{ wst.}^2 a = 0$; skąd wyciąga się $\frac{\text{wst.}^2 a}{\text{dost.}^2 a} = 1$, albo stycz. $a = 1$; więc stycz. $a = 1$; więc kątem żądanym, iest taki kąt, którego by styczna równała się promieniowi, to iest podług (Geom. 276) iest kąt od 45° .

479. Gdyby tedy było z dostateczną pewnością wiadomo, iaką szypkość nadać może pociskowi wiadomemu, pewna zadana ilość prochu, to bardzo łatwo stąd możnaby sobie wnieść doniosłość, zaraz bezsrzednie. Lecz w niedostatku téy pewności, dofyć będzie na iednéy próbie, z której przy

przy pomocy załad poprzedzających, doniosłość odpowiadająca wszelkiemu innemu wyrzuceniu tąż siłą prochu, zawsze da się wynaléśdź.

Jakóž, daymy że wyrzuciwszy pocisk pewną ilością prochu znaną, i w stopniu nachylenia także znanym, odmierzyła się rozległość paraboli czyli doniosłość pocisku; bardzo łatwo potém wnieść sobie będzie można wartość ilości h ; bo oznaczywszy tę doniosłość przez b' , a kąt nachylenia przez a' , będzie $b' = 4h$ wst. a' dost. a' ; więc $h = \frac{b'}{4 \text{ wst. } a' \text{ dost. } a'}$; położywszy tę wartość

ilości h , w wyrażeniu rozległości AC oznaczony przez b , mieć będziemy $b = \frac{b' \text{ wst. } a \text{ dost. } a}{\text{wst. } a' \text{ dost. } a'}$; skąd wnosi się $b : b' ::$

$\text{wst. } a \text{ dost. } a : \text{wst. } a' \text{ dost. } a'$; to jest, że doniosłości odpowiadające różnym nachyleniom, są między sobą iak wstawy rzucenia, rozmnożone przez dostawy onychże.

480. Podług tego co się rzekło (Jeom. 286) łatwo widzieć się daie, że $\text{wst. } a \text{ dost. } a = \frac{1}{2} \text{ wst. } 2a$; więc $b : b' :: \text{wst. } 2a : \text{wst. } 2a'$; to jest, że doniosłości są między sobą iak wstawy podwójności kątów rzucenia.

481. Doniosłość, z którą stółować się zwykły wszystkie inne, jest doniosłość w 45° ; ponieważ tedy w takowym kącie, mamy $\text{wst. } 2a = 1$; więc

więc będzie $b : b' :: 1 : \text{wst. } 2a'$, a zatem $b' = b \text{ wst. } 2a'$; to jest, że doniosłość odpowiadająca iakiemukolwiek kątowi, równa się doniosłości w 45° , rozmnożony przez wstawę podwójności kąta rzucenia.

482. Moc prochu, pospolicie próbować się zwykła w 45° , i słusznie; bo omyłki iakie zdarzyć się mogą w miarzeniu kąta nachylenia, sprawiają najmniejszy skutek w linii doniosłości, około 45° stopnia. Jakóž, w zrównaniu $b = 4h$ wst. a dost. a . rozumiejąc zdarzoną omyłkę względem wartości kąta a , wynoszącą ilość barażo małą da , żeby mieć wartość błędu, wpływającego stąd w doniosłość b ; nie trzeba więcej, tylko różniczkować poprzedzające zrównanie, poczytawszy b i a za odmiennie; a tak będzie $db = 4hda \times \text{dost}^2 a - 4hda \text{ wst}^2 a = 4hda (\text{dost}^2 a - \text{wst}^2 a)$. Więc błąd db będzie tém mniejszy, im mniej różnić się będzie $\text{wst. } a$ od $\text{dost. } a$. Lecz kąt nachylenia im jest bliższy 45° , tém bardziej wstawa a przybliża się do $\text{dost. } a$; więc zbytki lub niedostatki w doniosłości, pochodzące z omyłek w kącie nachylenia, są spomiędzy wszystkich najmniejszy iak tylko bydź mogą, pod 45° .

483. Przystąpmy teraz do wyznaczenia doniosłości armat, wycelowanych ostro przez metal (debut en blanc) to jest, zmyślmy sobie armatę AB (fig. 44) tak ustanowioną, że fig. 44 linia celu CD , znajduje się w położeniu

zeniu poziomém. Kula wystrzelona w kierunku osi ABG , obieży parabolę $BLKF$, która spotka się z linią celu przedłużoną, w dwóch punktach L i F , z których pierwszy jest blisko armaty, a drugi F bardzo odległy. To jest, że kula wypadająca z punktu B , poniżej celu, naprzód wyniesie się nad tę linię, potem ku niemu spuszcza się, aż do spotkania się z nią w punkcie F . Idzie tedy rzecz, o wyznaczenie odległości poziomey DF , albo, zmyśliwszy sobie poziomą BM , i pionową FM , idzie rzecz, o wyznaczenie linii BM .

Oznaczywszy przez a , kąt, jaki czyni z osią linią celu; przez c odległość od osi, do najwyższego punktu głowy D ; spuściwszy prostopadłą BN , będzie $DN = c \text{ wft. } a$, a $BN = c \text{ dost. } a = FM$. Kąt GBM , który tu jest kątem rzucenia, równa się kątowi BED , a zatem $= a$.

To założywszy, ponieważ zrównanie odpowiadające linii krzywicy BKF (472), jest $4hy \text{ dost. } a = 4hx \text{ wft. } a \text{ dost. } a - xx$; więc jawna jest, iż ażeby mieć BM , niestrzeba więcej, tylko położyć w tym zrównaniu, zamiast y wartość jego FM albo $c \text{ dost. } a$, a potem wyciągnąć z

niego wartość ilości x . Będzie tedy $4hc \text{ dost. } a = 4hx \text{ wft. } a \text{ dost. } a - xx$; co daie $x = 2h \text{ wft. } a \text{ dost. } a \pm \sqrt{4hh \text{ wft. } a^2 \text{ dost. } a^2 - 4hc \times \text{dost. } a}$. Ale że kąt a jest bardzo mały, taki iż różnica między dostawą jego a promieniem, jest wcale nieznaczna, więc można napisać $x = 2h \text{ wft. } a \pm \sqrt{4hh \text{ wft. } a^2 - 4ch}$.

Lecz że h jest zawsze ilością bardzo wielką w porównaniu z wymiarami armaty, a ilość $\frac{c}{h \text{ wft. } a}$, jest zawsze ilością bardzo małą

(Alg. 133), tak iż na wartość dostatecznie

przybliżoną ilości $\sqrt{1 - \frac{1}{h \text{ wft. } a^2}}$, można wziąć ilość $1 - \frac{1}{2h \text{ wft. } a^2}$; więc będzie $x = 2h \text{ wft. } a \pm 2h \text{ wft. } a \left(1 - \frac{1}{2h \text{ wft. } a^2}\right)$; skąd

wnoszą się te dwie wartości ilości x , to jest $x = 4h \text{ wft. } a - \frac{c}{\text{wft. } a}$ i $x = \frac{c}{\text{wft. } a}$, z których

ostatnia wartość, wyraża odległość BO , a pierwsza daie odległość BM , to jest doniosłość armaty wycelowanę przez metal.

Jeżeli położymy zamiast h , wartość jego wzwyż wynalezioną (477), na doniosłość armaty wycelowanę przez metal mieć będziemy, ilość $x = 2b \text{ wft. } a - \frac{c}{\text{wft. } a}$; gdzie przez b wyraża się doniosłość w 45° .

A zatem w 12 swię armacie połowey, której doniosłość w 45° wynosi około 1800 ft. ; a kąt linii celu z osią (Jeom. 301) $= 0^\circ 58'$; $c = 4,926 \text{ cal.} = 0,4105 \text{ ft.} = 0,0684 \text{ ft.}$; będzie

$$x = 3600 \times \text{wft. } c^{258'} - \frac{0,0684}{0,0684} \text{ wft. } c^{258'} = 3600$$

$$\times 0,01687 - \frac{0,0684}{0,01687} = 57 \text{ sążni z małym u-}$$

chybieniem. Ta doniosłość różni się bardzo od prawdziwej doniosłości tej armaty wycelowanej przez metal; ale też niemożę być inaczej; bo doniosłość w 45° wynosząca 1800 sążni, której tu użyliśmy do wyrachowania doniosłości odpowiadającej wycelowaniu przez metal, jest daleko mniejsza od tej, iaka wypadłaby w miejscu próżnym; tak iż obrachowanie paraboli, dla wynalezienia tak mocnych doniosłościów w miejscu odpornym, byłoby wcale zawodne. Przyczynę tego w krótkce okażemy.

484. Zrównanie $4hy \text{ dost. }^2 a = 4hx \text{ wft. } a \text{ dost. } a - xx$, zawierające w sobie cztery ilości, fluży też do rozwiązania czterech różnych zagadnień, w których spomiędzy czterech ilościów, byłyby trzy wiadome. My tu zostanowić się niemyślimy, tylko nad Zagadnieniem następującem.

Mając daną siłę prochu, odległość poziomą, i wysokość pionową celu zadanego, iak wynaléśdź nachylenie, iakieby dać trzeba moździerzowi, żeby ugodzić w cel zamiierzony.

Daymv, że M (fig. 45) jest cel zadany. Zmyśliwszy sobie prostopadłą MP ; odległość AP i kąt MAP , trzeba poczytać za wiadome. Jeżeli

te-

tedy jest kąt $MAP = b$, a odległość $AP = c$; to będzie $MP = \frac{c \text{ wft. } b}{\text{dost. } b}$. A

zatem względem punktu M , będzie $x = c$, a $y = \frac{c \text{ wft. } b}{\text{dost. } b}$. Położywszy te

wartości w zrównaniu zawierającym w sobie x i y , mieć będzie $4h \text{ wft. } b \text{ dost. }^2 a = 4h \text{ wft. } a \text{ dost. } a \text{ dost. } b - c \text{ dost. } b$; lecz podług (Jeom. 286) mamy $2a = \text{dost. } a \text{ dost. } a - \text{wft. } a \text{ wft. } a = \text{dost. }^2 a - \text{wft. }^2 a = \text{dost. }^2 a - 1 \mp \text{dost. }^2 a = 2 \text{ dost. }^2 a - 1$; więc $\text{dost. }^2 a = \frac{1}{2} \mp \frac{1}{2} \text{ dost. } 2a$.

A podług (Jeom. 286), $\text{wft. } 2a = \text{wft. } a \times \text{dost. } a \mp \text{wft. } a \text{ dost. } a = 2 \text{ wft. } a \text{ dost. } a$; więc $\text{wft. } a \text{ dost. } a = \frac{1}{2} \text{ wft. } 2a$. Położywszy te wartości w zrównaniu poprzedzającym, będzie $2h \text{ wft. } b \mp 2h \times \text{wft. } b \text{ dost. } 2a = 2h \text{ wft. } 2a \text{ dost. } b - c \text{ dost. } b$, albo $2h \text{ wft. } 2a \text{ dost. } b - 2h \text{ wft. } b \text{ dost. } 2a = 2h \text{ wft. } b \mp c \text{ dost. } b$, albo (Jeom. 286), $2h \text{ wft. } (2a - b) = 2h \times \text{wft. } b \mp c \text{ dost. } b$; więc naostatek $\frac{2h}{\text{wft. } b} \times$

$\text{wft. } (2a - b) = \frac{2h \text{ wft. } b}{\text{dost. } b} \mp c$; skąd wypada wykryślenie następujące.

Postawiwszy na linii AM prostopadłą nieokręśloną AE ; z połowy D linii $AK = 4h$, trzeba postawić na AK prostopadłą DE ,

Tom IV.

L

DE,

DE , przecinającą linią AE w punkcie E , z którego iako ze środka promieniem EA , kryśli się łuk $ANN'K$, a przedłużwszy linią PM , ażeby się spotkała z tymże łukiem w punktach N i N' , jeżeli poprowadzą się linie ANZ , $AN'Z'$, to te linie będą dwóma kierónkami, w których wyrzucione ruchadło z szypkością odpowiadającą wysokości h , może zarówno ugodzić w punkt M . Jakoż łatwo widzieć się daie, że kąt EAD trójkąta prostokątnego ADE , równa się kątowi MAP . A że $AD=2h$, a $AP=c$, więc będzie $ED = \frac{2h \text{ wft. } b}{\text{dof. } b}$ i $ED \mp AP$ albo $EI = \frac{2h \text{ wft. } b}{\text{dof. } b} \mp c$; więc $\frac{2h \text{ wft. } (2a-b)}{\text{dof. } b} = EI$. Lecz w tymże trójkącie ADE , mamy $AE = \frac{2h}{\text{dof. } b}$, więc $AE \text{ wft. } (2a-b) = EI$.

Zmyślmy sobie łuk KNA przedłużony, ażeby spotkał się z linią pionową GE w punkcie G ; a z punktów N i N' , poprowadźmy prostopadłe NL , $N'L'$. W trójkącie NEL , mamy $NE:NL$, albo $AE:EI::1$: wft. NEG ; więc $AE \text{ wft. } NEG = EI$; więc także wft. $(2a-b) = \text{wft. } NEG$; a $2a-b = NEG = NEA \mp b$; więc $a = \frac{1}{2}NEA \mp b$. Lecz z przyczyny, że kąt NAM ma swój wierzchołek przy okręgu, i że AM jest styczną, mamy $NAM = \frac{1}{2}NEA$; nadto kąt $MAP = b$; więc $a = NAM \mp MAP = NAP$; więc punkt N czyni zadofyć Zagadnieniu. Dowiedlibyśmy podobnie, że punkt N' czyni mu także zadofyć; bo w trójkącie $N'EL'$, jest $NE:NL'$ albo $AE:EI::1$: wft. $N'EL'$; albo 1 : wft. NEG ; więc $AE \text{ wft. } NEG = EI$; więc także wft. $(2a-b) =$

$=$ wft. NEG , a $2a-b = NEG = NEA \mp b$; więc $a = \frac{1}{2}NEA \mp b = NAM \mp MAP = NAP$. Gdyby cel znajdował się bydź położony poniżej poziomu działobitni, to b tzebaby zrobić przeczącem.

485. A zatem też samą siłą prochu, w iedenże cel M , zawsze można ugodzić w dwóch kierónkach, byleby linia AP niebyła więkfsza nad DR . Kierónek AN , jest zawsze pożyteczniejszy w tén czas, kiedy bómami domy lub inne przedmioty gnieść i gruchotaćby trzeba. A kierónek CN w tén czas, kiedy nieidzie tylko o wywrócenie mety, tudzież chcąc ażeby pocisk ugodziłwszy w cel, i zerwawszy się, ielcże daléy w nieiakiéy odległości skutkował *na odbitkę* (à ricochet). *

486. Obrachujemy tén czas potrzebny pociskowi do dobieżenia celu zamiérzonego. Zrównanie $x = \sqrt{t} X$ doft. a , daie nam bardzo proste czafu wyrażenie, iakoto $t = \frac{x^2}{V \text{ doft. } a}$. Po-

łożywszy w tén zrównaniu zamiast

L 2

x

* Takie strzélanie nazwalismy wprowadzie czołgającym, w *Xiązce Artyleryi*, stosując się do tego słowa, iako iuż nieco wziętego w użyczenie; ale położony tu wyraz, lepiéy naturę rzeczy zdaie nam się wyrażać.

x wartość jego c , a zamiast V wartość $\sqrt{(2ph)}$, mieć będziemy $t = \frac{c}{\text{dost. } a \sqrt{(2ph)}}$.

Widzieliśmy zaś wyżej, iak wynayduie się h przez doświadczenie; a oraz wiemy że $p = 30,2$. To ogólne wyrażenie czasu, może służyć do umiarkowania zapalników do bóm.

487. Naostatek żeby wiedzieć, iaka jest naywiększa wysokość DB (fig. 43), do której pocisk może się wynieść, należy uważać, że w takim razie DB będąc naywiększością, różniczka jego podług (36) powinna być zerem. Trzeba tedy zróżniczkować równanie $4hy \text{ dost. } a = 4hx \text{ wst. } a \text{ dost. } a - xx$, poczytając same tylko y i x za odmiénne, a zrównawszy dy z zerem, będzie $4hdx \text{ wst. } a \text{ dost. } a - 2xdx = 0$; skąd wyciąga się $x = 2h \text{ wst. } a \text{ dost. } a$. Położywszy tę wartość ilości x w równaniu poprzedzającym, mieć będziemy $y = h \text{ wst. } a = BD$. Wspomniemy tu cokolwiek o strzélaniu na odbitkę.

488. Odbitka, jest ruch przez który pocisk natrafwszy na iakąkolwiek zawadę, podskakuie i odbiia się, zaczynając na nowo ruch podobny owemu, iaki miał z razu. Im

mniéjszy kąt czyni z poziomem kierónek, w którym ruchadło jest wyrzucone, tém sposobniéjszy jest pocisk, (nietykając innych okoliczności), do takowych podskoków na odbitkę; bo w takim razie siła rzucenia, prawie cała skutkuje w rozumieniu poziomém, i niemoże być wyniszczona przez odpór powietrza i inne przeszkody, aż dopiéro w daleko znaczniéjszym przeciagu czasu. Gdyby pocisk był niesprężysty, gdyby powierzchnia na którą pada, była pozioma a niegiętka, to odbitka niemożaby mieć miéysca; albowiem szypkość pocisku przybywszy do C (fig. 46), w kierónku iakimkolwiek MC , rozkładalaby się na dwie inne, z których jedna QC prostopadła powierzchni, zostalaby prosto zgoła zniszczoną, bez żadnego powrotu, z przyczyny że niema żadney sprężystości, a druga szypkość PC pozostalaby, odłączwszy na stronę tarcie i odpór powietrza, tak iż ciało pośliznęłoby się wzdłuż linii CZ .

489. Ale jeżeli w punkcie C (fig. 47), w którym ruchadło spotyka się z powierzchnią, znayduie się iaka wyzina CE ; to ruch MC , rozkłada się na ruch QC , prostopadły powierzchni CE téżże wyziny, i na drugi PC podaiący się tak iak powierzchnia, mocą którego, ruchadło wezmie swój biég w kierónku PE , i pominąwszy punkt E , będzie mogło obieżyć nową linią krzywą téżże natury, iakąby obiegło, gdyby

było wyrzuczone z punktu E w kierunku CE z tąż samą sztywnością; tak iż wznieście się aż do pewnej wysokości, i znowu na powrót spótkają się z tąż powierzchni wierzchnią punkcie L , skąd będzie jeszcze mogło podobnyż ruch i dalej zawiaśnąć, jeżeliby znajdowało się w podobnychże okolicznościach.

490. Odbitka tedy o której dopiero mówiło się, zależy od położenia zawady, na którą trafi ruchadło. Ale jeżeli zawada będzie giętka albo ruchoma, iakoto jest ziemia, woda i. t. d. to odbitka może mieć miejsce nawet na płaszczynie doskonale poziomej. Jakóż (fig. 48), mocą sztywności pionowej QC , ruchadło zmierza do wkopania się, i w rzeczy samej wkopuje się więcej lub mniej podług natury zawady, gdy tym czasem mocą sztywności PC ryje ziemię i robi bródę, której głębokość póty pomnaża się, póki sztywność pionowa QC niezostanie zniszczona. A natenczas mocą sztywności pozostałej w rozumieniu poziomem, ubija przed sobą materią zawadzającą, i uprzęta ją, dla utworzenia sobie drogi w tę stronę, z której doznaie najmniejszego odporu; w tym ubijaniu materii, wydrążenie bródki, staie się tém względem ruchadła, czém była powierzchnia CE (fig. 47) w przypadku podobnym. A że (nietykając innych okoliczności), łatwość wydobywania się oczywście jest tém większa, im mniej będzie całkowita głębokość bródki, i że takowa sztywność zawiśła od sztywności pionowej QC

QC , która będzie tém mniejsza, im mniej będzie kąt MCP , albo im mniej będzie kąt rzucenia RAZ ; więc iawna jest, iako łatwość tego ruchu na odbitkę zależy od tego, aby kąt rzucenia był mały.

491. Odbitka wiele téż jeszcze zawiśła od postaci pocisku. Jeżeli *np.* rzecz idzie o odbitkę na wodzie, pociskiem postaci kulowej, chcąc ażeby miała miejsce, to sztywność MC powinna być taka, ażeby sztywność pionowa QC została piérwéj strawiona czyli zniszczona, nimby zanurzyła się cała średnica pionowa; bo iak ta już ráz zanurzy się, to odpór wody natychmiast skutkuje równo z oboiéj strony kierunku ruchadła, tak iż więcej niemoże być zwrócone, chyba czynnością ważności, a ta z natury swoiéj sprzeciwia się odbitce.

492. Ponieważ wkopanie się dzieie się następnie, więc łatwo widzieć się daie, że w przeciagu takowego wkopywania się, środek pocisku obiega linią krzywą; bo kieronek w którym skutkuje odpór odmienna się nieustannie. *Np.* kiedy środek C (fig. 49) przebiegłszy torém iakimkolwiek PC , zmierza do ruchania się w przedłużeniu CI niniejszego swego kierunku, jeżeli zmyślimy sobie dwie styczne BR , DS równoległe temu kierunkowi, to iawna jest, że tylko część BVL doznawać będzie odporu; a

jeżeli ciało, jest postaci kulowéy, to odpór CK , złożony z wszystkich odporów czyniących przeciwko różnym punktom części BVL , mieć będzie kierunek, zmierzający do podniesienia ciała nad CI ; tak iż zamknąwszy równoległobok $CIEK$, CE będzie torém, iakiego ciało trzymać się będzie przez moment, zamiast CI , ważność odłożywszy na stronę.

493. Naostatek jeżeli ruchadło i zawada są giętkimi, jeżeli są sprężystymi, to te okoliczności mogą także dopomódz do ułatwienia odbitki. Obierzmy sobie na przykład, przypadek bardzo prosty; dajmy że samo tylko ruchadło jest giętkie i sprężyste, pozwólmy oraz że ta sprężystość jest doskonała, a nadto odłączmy na stronę ważność. W tym momencie kiedy ruchadło wyrzucone w kierunku AC (fig. 50), dotknie się powierzchni, szypkość jego rozkłada się na szypkość poziomą QC , która zostaje statecznie nieodmienną, jeżeli niema tarcia ani odporu z strony tego miejsca, w którym znajduje się ruchadło. Co się zaś dotyczy szypkości prostopadłej czyli pionowej PC , takowa tłoczy ciało, a nietrawięc się tylko następnie, gdy tym czasem szypkość pozioma trwa zawsze, iawna jest, że środek C przybliża się do płaszczyzny HZ stopniami coraz mniejszemi; gdy tym czasem stopnie, któremi pomyka się równoległe z płaszczyzną HZ , zostają nieodmiennie. Więc za każdym momentem zmyśliwszy sobie zamknięty równoległobok, któregooby poziomny bok, miał się do boku pionowej, iak się ma szypkość pozioma, do szypkości pozostałej w rozumieniu pionowém; przekątna takowego równoległoboku, która powinna okazywać tor środka odpowiada-

dający każdemu momentowi, będzie za każdym momentem różna i różnie położona, tak iż środek C zbliżać się będzie do HZ , obiegając linią krzywą przez czas tłoczenia. Które kiedy już ustanie, środek C , przez ieden moment ruhać się będzie po linii styczney, równoległej płaszczyźnie HZ ; a potem sprężystość rozprężając się, powróci nazad ciała stopnie szypkości, któremi środek zmierzać będzie do oddalenia się od płaszczyzny, tymże sposobem, iakim przybliżył się do niéy pod czas tłoczenia, i obieży drugie ramię RO pierwszemu RC doskonale równe. Naostatek przybywszy do punktu O , odległego od HZ na ilość równą promieniowi IC , ruhać się będzie w kierunku styczney OT , podobnież położonéy iak AC ; to jest, że uderzenie ukośne ciała sprężystego w płaszczyznę niegiętką i niewzruszoną, (odłożywszy na stronę ważność) wykonywa się w ten sposób, że kąt odbitności (reflexion) równa się kątowi padłości; każdy zaś z tych dwóch kątów mierzy się przez kąt, iaki czynią z płaszczyzną poziomą linie styczne z końcami C i O linii krzywéy, którą obiega środek pod czas utłoczenia i powrotu sprężystości; ta linia krzywa jest tém mniejsza, im takowe utłoczenie i powrót do sprężystości są bliższe przeciągu momentalnego.

494. Jeżeli zechcemy mieć wzgląd na ważność, i rozumieć będziemy że ciało ruha się w kierunku BD ; to takowe, obieży część DC paraboli, której linia AC byłaby stycznią, aż do spotkania się z płasz-

plaszczynną; a gdy ustanie tłoczenie, to obieży znowu drugą część OS paraboli, piérwzjęy części doskona- le równą, i tak położoną iak tamta.

495. Tarcie pomaga także do łatwości odbitki, sprawując w ruchadle kołowrot, przy pomocy którego, tém łatwięy przeła- muie zawady; co pokaże się lepięy, gdy mó- wić będziemy o tarcii. Takie tedy są przy- czyny i głównięsze okoliczności sięgające się do strzelenia *na odbitkę*.

Co się zaś tycze natury linii krzywęy, iaką obiega pocisk wkopując się, i co do stó- funku zachodzącego między kątem padłości a kątem odbitności, w tęg mierze trzebaby mieć wiadome prawidło odporu tego mięy- fca, w którym wkopuie się pocisk; a takó- we prawidło nieieft nam wiadome, tylko w rościekach właściwie rzeczonych. Lecz po- nieważ zrównania, mogące służyć do usta- nowiienia takowego ruchu w rościekach, zda- ią się byđz niezgodne do scałkowania sposo- bami znaiołmi, przeto niemyślmy tu ści- śley tęg materyi rozbięrać.

*O Ruchu Pocisków w mięyscach
odpornych.*

496. **W**idzieliśmy dopięro, że w mięyscu nieodporném, linia krzywa którą pociski przebie- gają iest Parabolą; i że mając wia- domą tylko iednę doniosłość pod kątem także wiadomym, można łat- two

two wynalęsdź inną doniosłość, od- powiadającą wszelkiemu innemu da- nemu nachyleniu. W mięyscu zaś, przynajmnięy znacznie odporném, rzeczy mają się inaczęy; linia krzy- wa wypada zawilfza, i doniosłości nietak łatwo wnoszą się iedne z drugich.

497. Lubo zdawałoby się że powietrze, około 850 razy mnięy gęste aniżeli iest woda, niepowinno- by z tęg przyczyny ruchowi poci- sków czynić znacznego odporu; atoli zbytuczna szypkość z iaką po- spolicie pociski Artyleryczne wy- rzuczone bywaią, niepozwała o tęg bynajmnięy wąpić, ażeby tęg od- pór niemiął znakomitego stófunku z wagą pomięzionych pocisków; a zatém iawna iest, iż koniecznie nań trzeba mieć wzgląd, chcąc z iednéy doniosłości wiadomęy, wnięść sobie doniosłość odpowiadającą inżemu nachyleniu.

498. Nim przystąpimy do usta- nowiienia téoryi w tęg materyi, zo- baczmy piérwęy, czego nas uczy doświadczenie o tym odporze.

Próby

Próby wykonane w la Fère w Miesiącu
Czerwcu R. 1740, armatą 24fwą,
nabitą gftami prochu.

KĄTY rzucenia		Donioſtości doſwiadczone	Jakie powinny by- ły bydz donioſtości w miéyſcu próżném; uważając donioſtość pod 15 ^o iakoby wy- konaną także w miéyſcu próżném.	
ſtopnie		ſażnie		ſażnie
4	—	820	—	467
15	—	1675	—	1675
20	—	1740	—	2153
25	—	1825	—	2566
30	—	1910	—	2901
35	—	2020	—	3148
40	—	2050	—	3300
45	—	2200	—	3350

Trzecia kolumna téy Tablicy zaſadza ſię na formule $b = 4h$ wſt. a doſt. $a = 2h$ wſt. $2a$ (575 i 480). Rozumiejąc $a = 15^o$, $a = 1675$, znajduie ſię bydz $h = 1675$. A zatém poprzedzająca formuła przemienia ſię w tę $b = 3350 \times$ wſt. $2a$; tak iż biorąc z kolei $a = 20^o$, $a = 25^o$ i. t. d. wypadłyby z rachunku te liczby które znajdują ſię bydz położone w trzeciéy kolumnie.

To założywszy, przyſtósowanie drugiéy i trzeciéy kolumny jedna do drugiéy, ſtanowi widocznie znaczny odpór z ſtrony powietrza. Jakóż iſtd, wziąwszy donioſtość pod 15^o iakoby wykonaną w miéyſcu próżném, moc prochu tym ſpóſobém bierze ſię za mniéyſzą, aniżeli ieſt w ſaméy rzeczy; albowiem iawna ieſt, że trzeba było więkſzéy mocy, do ſprawienia donioſtości na 1675 ſq. w miéyſcu odpórném, aniżeli w miéyſcu próżném. Idzie więc za tem że donio-

nioſtość wniesiona ſtąd, ażeby odpowiadała 4 ſtopnióm w miéyſcu próżném, nietylko muſi wypadać mniéyſza, iakby wypadała w témże miéyſcu próżném, wykonana prawdziwą ſiłą prochu, ale może bydz nawet mniéyſzą od téy, która naſtąpi w miéyſcu odpórném, ieżeli błąd wynikający z tego przypuſzczenia względém mocy prochu, ieſt znakomity; iak tu w rzeczy ſaméy widzieć ſię daie, gdzie donioſtość w miéyſcu próżném, niewynosi tylko 467 ſq., gdy tym czaſém w miéyſcu odpórném pokazała ſię bydz wielka na 820 ſq. 2re Lubo ſtąd iawna ieſt, że uważając donioſtość pod 15^o iakoby wykonaną w miéyſcu próżném, że mówię tym ſpóſobém moc prochu bierze ſię daleko mniéyſza, aniżeli ieſt w rzeczy ſaméy, atoli z przyſtósowania między ſobą innych donioſtościów pokaznie ſię, że odpór powietrza, donioſtości doſwiadczone znacznie poodmieniał. Jakóż z trzeciéy kolumny wniesć ſobie można, że donioſtości wykonane mocą prochu tak oſzacowaną iak wyżej, to ieſt mocą daleko ſłabſzą od rzetelnéy, przecięż powinnyby były bydz znacznie więkſze od doſwiadczonych. Rzecz tedy ieſt bynajmniéy niewątpliwa, (przynajmniéy w nabojach wielkich), że odpór powietrza tak dalece odmienia donioſtości, iż na fundamencie tego poſpolitego mniemania, iakoby pociski obiegały parabolę, nie można ſobie wnoſić donioſtościów iedne z drugich, bez wydania ſię na popełnienie daleko znaczniéyſzych błędów, aniżeli ſą te wartości, które miał bydz wynalezione.

499. Zobaczmy teraz iakim ſpóſobém teoria, może naſ nauczyć, wynalezienia z donioſtości wiadoméy,

méy, innéy doniofłości, odpowiadają-
cém wszelkiemu innému nachyleniu.
Zmyślmy sobie, że linia ABC
fig. 51. (fig. 51), jest żadaną linią krzywą,
i że ruchadło właśnie ninie przebie-
ga łuczek niezmiernie mały Mm .
Bez czynności odporu i ważności,
w następującym momencie toż ru-
chadło przebiegłoby linią mq , poło-
żoną w przedłużeniu łuku Mm . Daj-
my że w przeciagu tegóż momentu,
dla odporu, spóźniłoby się na ilość qn ,
a mocą ważności, zniżyłoby się na
ilość nm' ; to punkt m' będzie pun-
ktém na którym ruchadło stanie w
drugim momencie. Poprowadźmy
linią qr równoległą pionowéy MP ,
i ns , równoległą pozioméy AC .
Oznaczmy AP przez x ; PM przez
 y ; łuk AM przez s ; a oraz rozumié-
my że R i p , oznaczają odpór i wa-
żność ruchadła w rościeku; to jest
szypkości, iakieby sprawiły te siły w
przeciagu jednéy minuty wtóréy,
gdyby za każdym momentém równo
czyniły przez tęż minutę wtóra-
To na wyrażenie szypkościów, spra-
wionych w przeciagu jednego mo-
mentu, mielibyśmy Rdt i pdt (163).

Zmyśl-

Zmyślmy sobie umniéyszenie szypk-
kości, pochodzące z odporu, które tu może-
my sobie oznaczyć przez qn , zmyślmy ie
sobie mówię rozłożone na dwa inne, iedno
pionowe qs , a drugie poziomne qo ; mieć bę-
dziém $nq : sq :: Rdt$ do umniéyszenia szyp-
kości, sprawionego przez odpór w rozumié-
niu pionowém; mieć także będziém $nq : sn$
 $:: Rdt$ do umniéyszenia szypkości w roz-
umiéniu poziomém. Lecz poprowadziwszy
linią Mt równoległą linii AC , mamy nq
 $: sq : sn :: Mm : mt : Mt :: ds : dy : dx$; więc
umniéyszenie szypkości w kierónku qs , bę-
dzie wyrażone przez $\frac{Rdydt}{ds}$, a w kierónku
 sn , przez $\frac{Rdxdt}{ds}$. Więc jeżeli do piérwszego
umniéyszenia, przydamy czynność ważności
 pdt , mieć będziém $\frac{Rdydt}{ds} + pdt$, i $\frac{Rdxdt}{ds}$, na
umniéyszenia szypkości, w rozumiéniu pio-
nowém i w rozumiéniu poziomém.

Lecz ciało przebiegając łuk Mm , pomy-
ka się równolegle z linią PM , na ilość tm
albo dy , a równolegle z linią AP na ilość
 Mt albo dx ; więc szypkością iego równole-
głą linii PM , będzie $\frac{dy}{dt}$, a szypkością ró-
wnoległą linii AP , będzie $\frac{dx}{dt}$. Więc kiedy
będzie przebiegać łuk mm' , takowémi szypk-
ściami byłyby ilości $\frac{dy}{dt} + d\left(\frac{dy}{dt}\right) i \frac{dx}{dt} + d\left(\frac{dx}{dt}\right)$,
jeżeli coraż rosną; więc $-d\left(\frac{dy}{dt}\right) i -d\left(\frac{dx}{dt}\right)$.
są umniéyszeniami czyli ubytkami pomiénio-
nych

nych szypkościów. Mić tedy będzie $\frac{Rdydt}{ds}$

$$\mp p dt = -d\left(\frac{dy}{dt}\right), \text{ i } \frac{Rdxdt}{ds} = -d\left(\frac{dx}{dt}\right) \dots$$

Dwa zrównania, których scałkowanie, okaże nam ruch i linią krzywą. Zobaczymy to w niektórych przytóżowaniach.

500. Jeżeli odporu niema żadnego, to będzie $p dt = -d\left(\frac{dy}{dt}\right)$, i $0 = -d\left(\frac{dx}{dt}\right)$; co po scałkowaniu, daie nam $pt = C - \frac{dy}{dt}$, i $C = \frac{dx}{dt}$. Zeby wynalésdz wartości tych dwóch statecznych, daymy że AZ iest linią rzucenia; kąt ZAC oznaczmy przez a ; a szypkość rzucenia przez V ; mić będzie V dost. a , na poziomą szypkość początkową; a VX wft. a , na pionową szypkość także początkową. Więc stateczne C i C' powinny bydź takie, ażeby kiedy iest $t=0$, było $\frac{dx}{dt} = V$ dost. a , a $\frac{dy}{dt} = V$ wft. a . Będzie tedy $0 = C - VX$ wft. a , a $C = V$ dost. a . Więc $pt = VX$ wft. $a - \frac{dy}{dt}$, a V dost. $a = \frac{dx}{dt}$. Więc scałkowawszy na nowo, będzie $y = Vt$ wft. $a - \frac{1}{2}pt^2$, i $x = Vt$ dost. a .
Cál-

Cálki, którym nieprzydaią się stateczne; bo w tén czas kiedy $t=0$, y i x staią się także zerami, iak bydź powinno. Jeżeli w piérwším z tych dwóch zrównań, polożymy wartość ilości t , wyciągnoną z drugiego zrównania, to mić będzie $y = \frac{x \text{ wft. } a}{\text{dost. } a} - \frac{\frac{1}{2}p x^2}{V^2 \text{ dost. } a^2}$; albo oznaczwszy przez h wyfokość odpowiadającą szypkości V , będzie $y = \frac{x \text{ wft. } a}{\text{dost. } a} - \frac{x^2}{4h \text{ dost. } a^2}$, zrównanie ze wżzech miar toż samo, które wżwyż wynalésłiśmy w podobnymże przypadku (472).

501. Daymy teraz że odpór iest proporcjonalny kwadratóm szypkościów, podług prawidła należącego do odporu rościeków (375). Na fundamencie tego co się rzekło (382), mić będzie $nDSu^2 dt$, na ilość ruchu, iaką odpór wyniszcza w przeciągu momentu dt ; a zatém oznaczwszy przez M miąższość pocisku, mić będzie $\frac{nDSu^2 dt}{M}$ na wyrażenie szypkości utraconey wiednym momencie, albo na wartość, którą in-

Tom IV. M dziey

dzięć oznaczyliśmy byli przez Rdt ;
więc $R = \frac{nDsu^2}{M}$; zróbmy $\frac{nDS}{M} = \frac{p}{k^2}$,
i położymy zamiast u wartość jego
 $\frac{ds}{dt}$, a mieć będziemy $R = \frac{p}{k^2} \times \frac{ds^2}{dt^2}$.

Nafze tedy dwa równania ogólne (499),
przemieniają się w te, $\frac{pdyds}{k^2dt} \mp pdt = -d\left(\frac{dy}{dt}\right)$,
i $\frac{pdxds}{k^2dt} = -d\left(\frac{dx}{dt}\right)$. Dla prostszego wy-
rażenia rozumiemy dt być staćne, co
nam da $\frac{pdyds}{k^2} \mp pdt^2 = -ddy$, i $\frac{pdxds}{k^2} = \dots$
 $-ddx$. Położywszy w pierwszym z tych
dwóch równań wartość ilości ds wycią-
gnięną z drugiego równania, mieć będziemy
 $-\frac{dyddx}{dx} \mp pdt^2 = -ddy$, albo $pdt^2 - -$
 $= \frac{dyddx - dxddy}{dx} = -dx \times d\left(\frac{dy}{dx}\right)$. A że zró-

wnanie $\frac{pdxds}{k^2} = -ddx$, będąc rozmnożone
przez k^2dt^2 , daie $pdxdsdt^2 = -k^2dt^2ddx$.
Więc położywszy zamiast pdt^2 , wartość jego
 $-dx \times d\left(\frac{dy}{dx}\right)$, mieć będziemy $-dx^2 d\left(\frac{dy}{dx}\right) ds =$
 $-k^2dt^2ddx$. Lecz znowu $ds = \sqrt{(dx^2 \mp dy^2)}$
 $= dx \sqrt{(1 \mp \frac{dy^2}{dx^2})}$; więc naostatek będzie -
 $dx^3 d\left(\frac{dy}{dx}\right) \times \sqrt{(1 \mp \frac{dy^2}{dx^2})} = k^2dt^2ddx$, albo
 $d\left(\frac{dy}{dx}\right) \times \sqrt{(1 \mp \frac{dy^2}{dx^2})} = k^2dt^2 \times \frac{ddx}{dx^3}$. I toć
jest

jest równanie, które trzeba scałkować, żeby
mieć linią krzywą iaką przebiega pocisk.

502. Z przyczyny że dt jest sta-
teczne, druga część równania mo-
że być łatwo scałkowana i daie
 $-\frac{k^2dt^2}{2dx^2}$. Zobaczymy teraz iakby scał-
kować część pierwszą.

503. Uważmy że $\frac{dy}{dx}$ wyraża sty-
czną kąta, iaki czyni linią krzywa
w każdym punkcie z linią poziomą.
Zróbmy $\frac{dy}{dx} = \frac{zx}{1-zx}$; to z będzie sty-
czną połowy tego kąta. Jakóż po-
dług tego co się rzekło (Jeom. 286),
ieżeli a oznacza kąt iakikolwiek, to
będzie $wft. 2a = 2wft. a$ dost. a . i dost. $2a$
 $= dost.^2 a - wft.^2 a$; więc $\frac{wft. 2a}{dost. 2a}$, albo
stycz. $2a = \frac{2 wft. a dost. a}{dost.^2 a - wft.^2 a}$, albo rozdzie-
liwszy przez $dost.^2 a$, będzie stycz. $2a$
 $= \frac{2 wft. a}{dost. a} = \frac{2 stycz. a}{1 - stycz.^2 a}$.

504. To złożywszy, ieżeli zrobimy
w rzeczy samej $\frac{dy}{dx} = \frac{2z}{1-zz}$, to mieć bę-
M a dzień

dziem $d\left(\frac{dy}{dx}\right) = \frac{2(1+zz)}{(1-zz)^2} dz$; i $\sqrt{(1+\frac{dy^2}{dx^2})}$

$$= \sqrt{(1+\frac{4z^2}{(1-zz)^2})} = \sqrt{\frac{1+2z^2+z^4}{(1-zz)^2}} = \frac{1+zz}{1-zz}$$

Nasze tedy równanie przemienni się w to,
 $\frac{2(1+zz)^2}{(1-zz)^3} dz = k^2 dt^2 \frac{ddx}{dx^3}$. Lecz podług (103), całką

pierwszcy części, jest $\frac{z+z^3}{(1-zz)^2} + \int \frac{dz}{1-zz}$,

iako to można sobie sprawdzić przez różni-

czkowanie; podług tego zaś co się rzekło (108

i III), znaleźlibyśmy $\int \frac{dz}{1-zz} = \frac{1}{2} \log. \frac{1+z}{1-z}$,

więc będzie $\frac{z+z^3}{(1-zz)^2} + \frac{1}{2} \log. \left(\frac{1+z}{1-z}\right) = C$

$$\frac{k^2 dt^2}{2dx^2}$$

505. Wynajdźmy naprzód stateczną C .
 Oznaczmy przez l kąt rzucenia. W punkcie
 rzucenia mieć będziemy $ds : dx :: 1 : \text{dost. } l$; a
 zatem $dx = ds \text{ dost. } l$; więc $dx^2 = ds^2 \text{ dost. } l^2$.
 Niechayby było V szypkością rzucenia; to w
 samym punkcie rzucenia, będzie $ds = V dt$. Mić

tedy będziemy $dx^2 = V^2 dt^2 \text{ dost. } l^2$; a zatem $\frac{dt^2}{dx^2}$

$$= \frac{1}{V^2 \text{ dost. } l^2}$$

Oznaczmywszy przez h wyśo-

kość, z której pocisk powiniénby upaść w

mieyscu próżném, żeby nabył mocą wagi

swoięy iaką ma w powietrzu, szypkości rzu-

cenia V , mieliśmy $V^2 = 2ph$ (176). Wić

$$\frac{dt^2}{dx^2} = \frac{1}{4ph \text{ dost. } l^2}$$

Położywszy tę wartość

w naszym równaniu, a oraz wziąwszy $\frac{1}{2} l$

zamiast z , mieć będziemy $\frac{\text{stycz. } \frac{1}{2} l + \text{stycz. } \frac{1}{2} l}{(1 - \text{stycz. } \frac{1}{2} l)^2} +$

$$+ \frac{1}{2} \log. \frac{1 + \text{stycz. } \frac{1}{2} l}{1 - \text{stycz. } \frac{1}{2} l} = C - \frac{k^2}{4ph \text{ dost. } l^2}; \dots$$

zrównanie, dające wartość stateczny C .

506. Powróćmy teraz do na-
 szęy całki, i połóżmy w nię zamiast
 dt^2 , wartość iego wyciągnioną z zrów-

wnania $pdt^2 = -dx d\left(\frac{dy}{dx}\right)$, które, z

przyczyny że $\frac{dy}{dx} = \frac{2z}{1-zz}$, przemié-

nia się w to, $pdt^2 = -dx \times d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)$.

Mić tedy będziemy $\frac{z+z^3}{(1-zz)^2} + \frac{1}{2} \log. \left(\frac{1+z}{1-z}\right)$

$$= C + \frac{k^2 d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{2pdx};$$

skąd wyciąga się

$$\frac{2pdx}{k^2} = \frac{-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{z+z^3}{(1-zz)^2} - \frac{1}{2} \log. \left(\frac{1+z}{1-z}\right)}$$

Takie więc jest równanie, które
 trzeba scałkować, żeby mieć linią
 krzywą, iaką obiega pocisk w miéy-
 scu odpórném, kiedy gęstość mate-
 ryi odpórnéy jest nieodmiénna.

507. To równanie nieda się
 w powszechności scałkować sposo-
 bami znanymi, sposoby téż pospo-

litego przybliżenia, niemożę tu mieć mięysca, iak tylko w przypadku, na którym nam naymnięy zależy, to iest w takim przypadku, kiedyby szypkość była nieznaczną. Kiedy szypkość iest bardzo mała, to z przyczyny ilości C natęczas bardzo wielkię, można zaniedbać całą część odmienną mianownika, przez co zrównanie wyśloby na

$$\frac{2pdx}{k^2} = -\frac{1}{C} d\left(\frac{2z}{1-zz}\right).$$

Podług tegóż przypuszczenia, wartość ilości C , wypada $C = \frac{1}{4ph \text{ doft}^2 I}$; tak iż sta-

ie się $dx = -2k \text{ doft}^2 I \times d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)$; zrównanie, którego całką iest $x = C' - 2h \text{ doft}^2 I$

$\times \frac{2z}{1-zz}$. Lecz kiedy iest $\frac{2z}{1-zz}$ albo $\frac{dy}{dx} = \text{fycz. } I$, to powinno byđ $x = 0$; więc $0 = C' - 2h \text{ doft}^2 I \times \text{fycz. } I$; a $C' = 2h \text{ wft. } I \text{ doft. } I$; więc $x = 2h \text{ wft. } I \text{ doft. } I - 2h \text{ doft}^2 I \times \frac{2z}{1-zz}$

$= 2h \text{ wft. } I \text{ doft. } I - \frac{2hdy}{dx} \times \text{doft. } I$; skąd wyciąga się $\frac{x^2}{2} = 2hx \text{ wft. } I \text{ doft. } I - 2hy \text{ doft}^2 I$; a za-

tę $4hy \text{ doft}^2 I = 4hx \text{ wft. } I \text{ doft. } I - xx$; zrównanie toż samo, które znaleźliśmy byli do mięysca nieodpornego (472); tak iż kiedy szypkość iest bardzo mała, to linia krzywa iest Parabolą, iak było w mięyscu proźnem.

508. Jeżeli szypkość, niebędąc bardzo małą, iest przecięż taka, izby C było znacznie większe, od naywiększey wartości ilości $\frac{z+z^3}{(1-zz)^2} + \frac{1}{2} \log\left(\frac{1+z}{1-z}\right)$; to w takim razie można całkować przez przybliżenie, wykonawszy rozdzielenie podług (Alg. 135) licznika $-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)$, przez mianownika $C - \frac{z+z^3}{(1-zz)^2}$

$-\log\left(\frac{1+z}{1-z}\right)$, wziętego za ilość dwustopniową, której pierwszym wyrazem byłoby C .

A potęm ilości $\frac{2z}{1-zz}$, $\frac{z+z^3}{(1-zz)^2}$, i $\log\left(\frac{1+z}{1-z}\right)$ zebrawszy w rzed, sposobem w Algebrze przepisanym, na wartość ilości $\frac{2pdx}{k^2}$, mieli-

byśmy następstwo ilościów iednostopniowych, łatwych do całkowania, które składać będą rzed tē znakomicięy ubywaiający, im będzie większe C . Ale nad tym rodzaiem przybliżenia, zastanawiać się tu niebędziemy, tē bardzieję, że nietylko rościaga się do małych liczby przypadków, ale też iż te nawet przypadki, zawierac się będą w następuiaćem przybliżeniu.

509. Rozłóżmy nasamprzód w rzed, ilość $\frac{1}{2} \log\left(\frac{1+z}{1-z}\right)$; a mieć będziem

$$(87), \frac{1}{2} \log\left(\frac{1+z}{1-z}\right) = z + \frac{z^3}{3} + \frac{z^5}{5} + \frac{z^7}{7} + \frac{z^9}{9} + \frac{z^{11}}{11} \text{ i.t.d.}$$

Rozmnożmy tę ilość przez $(1-zz)^2$, a mnogość dodaymy do

do licznika ilości $\frac{z+z^3}{(1-zz)^2}$; co nam da

$$\frac{2z - 2z^3 + \frac{4}{3}z^5 + \frac{8}{15}z^7 + \frac{8}{315}z^9 + \frac{8}{693}z^{11} \text{ i. t. d.}}{(1-zz)^2}$$

Nafze tedy zrównanie przemienni się w to

$$\frac{2pdx}{k^2} = \frac{-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2z - 2z^3 + \frac{4}{3}z^5 + \frac{8}{15}z^7 \text{ i. t. d.}}{(1-zz)^2}}$$

co można zebrać na $\frac{2pdx}{k^2} = -d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)$

$$C - \frac{2z}{1-zz} \left(1 + \frac{\frac{2}{3}z^2 + \frac{4}{15}z^4 + \frac{4}{315}z^6 \text{ i. t. d.}}{1-zz}\right)$$

To założywszy, gdyby ilość $1 + \frac{\frac{2}{3}z^2 + \frac{4}{15}z^4 \text{ i. t. d.}}{1-zz}$, była stateczna,

albo gdyby bez narażenia się na pełnienie błędów daleko większych, aniżeli są te które w praktyce zdarzyć się mogą, można było rozumieć, że ilość $1 + \frac{\frac{2}{3}z^2 + \frac{4}{15}z^4 \text{ i. t. d.}}{1-zz}$ równa się

pewny ilości statecznej a , to zrównanie dałoby się scałkować bardzo łatwo; bo w takim razie mielibyśmy

$$\frac{2pdx}{k^2} = \frac{-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2az}{1-zz}}, \text{ gdzie druga}$$

część

część jest różniczką logarytmową. Zobaczymy tedy iak daleko można sobie pozwolić w poczytaniu ilości

$$1 + \frac{\frac{2}{3}z^2 + \text{t. d.}}{1-zz} \text{ za stateczną.}$$

511. Ponieważ z , oznacza styczną połowy kąta, iaki czyni linia krzywa w którymkolwiek punkcie z poziomem, przeto największą jego wartością w ramieniu odziemiem, jest styczną połowy kąta rzucenia; tak iż np. jeżeli kąt rzucenia ma 25° , to wyraż $\frac{\frac{2}{3}z^2}{1-zz}$ albo $\frac{2z}{1-zz} \times \frac{1}{3}z$, który jest

daleko większy od następujących, byłby wyrażony przez styczn. $25^\circ \times \frac{1}{3}$ styczn. $12^\circ 30'$; lecz ta ilość wychodzi około na 0,034; więc w całej rozległości ramienia odziemnego, ilość $1 + \frac{\frac{2}{3}z^2 + \frac{4}{15}z^4 \text{ i. t. d.}}{1-zz}$ nieodmieniałaby się, iak

tylko od 1,034 aż do 1. Więc przynajmniej aż do 25° , można bez grubego błędu rozumieć, że $1 + \frac{\frac{2}{3}z^2 + \frac{4}{15}z^4 \text{ t. d.}}{1-zz}$ jest ilością stateczną.

512. Zeby wiedzieć iakiej ilości statecznej nayprzyzwoicię użyćby można zamiast $1 + \frac{\frac{2}{3}z^2 + \text{t. d.}}{1-zz}$, uważam, iż ponieważ szypkość rzucenia jest bardzo wielka, przeto ramię odziemne, w większej fwoiej części AC (fig. 52), wypada znacznie prostopłoi- fig. 52.
niowe, a zatem z , w całej rozległości

ści AC powinno zachować wartość swoją początkową z małym uchybieniem. Więc nayprzyzwoicięj będzie zrobić $z = \frac{1}{2}$ styczn. l .

513. A tak, w rzuceniach wykonanych pod stopniami małego przechodzącymi 25° , zrownanie $\frac{2pdx}{k^2}$

$$= \frac{-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2az}{1-zz}}$$

wyraża linią krzywą z

dostateczną dokładnością, przynajmniej co do części odziemnnej, rozumiejąc byż $a = 1 \mp \frac{1}{3}$ styczn.² $\frac{1}{5}l \mp \frac{4}{15}$ styczn.⁴ $\frac{1}{5}l$ i. t. d.

$$\frac{1 - \text{styczn.}^2 \frac{1}{5}l}{1 - \text{styczn.}^2 \frac{1}{5}l}$$

514. Co się dotyczy ramięcia kuziemnego; lubo z pominięwszy punkt D , gdzie nachylenie jest także samo jak w punkcie A , powinno mieć wartości coraz większe, atoli błąd któryby wyniknął z naszego przypuszczenia, niewpływa tak bardzo w drugie ramię, jak w pierwsze. Albowiem w takim razie z będąc ilością przeczącą, mianownik $C - \frac{2z}{1-zz}$ ($1 \mp$ t. d.) zamiast wyrażania różnicy między dwiema ilościami, wyraża sumę onychże, a zatem błąd zachodzący w tym mianowniku, wpływa najmniej w wartość ułamka. Więc byleby linia krzywa w punkcie upadku E , nieczyniła z poziomem kąta bardzo wielkiego, to zrównanie

$$\text{nie } \frac{2pdx}{k^2} = \frac{-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2az}{1-zz}}, \text{ może zawsze słu-}$$

żyć do całej linii krzywéy.

515. Rozbierzmy teraz szczególniej, co takowe przybliżenie może sprawić w doniosłościach.

$$\text{Wartość } \frac{2pdx}{k^2} = \frac{-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2z}{1-zz}} \text{ (} 1 \mp \text{ t. d.)}$$

stająca się najmniejszą iak tylko byż może w ten czas, kiedy $z = 0$, to jest w samym wierzchołku linii krzywéy, daie znać, że $\frac{2px}{k^2}$ jest różnicą, między pewną ilością stateczną, a między cał-

ką ilości $\frac{d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2z}{1-zz}} \text{ (} 1 \mp \text{ t. d.)}$, to jest,

$$\text{że } \frac{2px}{k^2} = C - \int \frac{d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2z}{1-zz}} \text{ (} 1 \mp \text{ t. d.)}$$

Więc w miarę tego, iako nasze przybliżenie, ilość położoną pod znakiem \int da nam wielką lub małą, doniosłość przeciwnym sposobem wypadać będzie mała lub wielka. 516.

$$516. \text{ Lecz w wyrażeniu } \frac{-d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C - \frac{2az}{1-zz}}$$

ilości a naznaczamy tu taką wartość, która w ramieniu odziemném, jest rzetelnie większa nad czynnika, zamiast którego kładzie się, a zatem która powiększa ilość położoną pod znakiem f ; więc w ramieniu odziemném, przybliżenie nasze, zmięrza do wskazania nam doniosłościów mniejszych, iakby wypadać powinny, przypuściwszy gęstość materii odpornéj wszędzie iednokształtną.

517. W ramieniu kuziemném, gdzie z jest ilością przeczącą, zrównanie przemienia się w to

$$\frac{2px}{k^2} = C + f \frac{d\left(\frac{2z}{1-zz}\right)}{C + \frac{2z}{1-zz} (1 + t. d.)}$$

fig. 52. w którym, wartość ilości a ielcze jest na-
zbyt wielka od punktu B (fig. 52) aż do punktu D , gdzie nachylenie powraca nazad do tegoż stópnia iak było w punkcie A , więc i tu przybliżenie nasze daje nam doniosłość ielcze zamałą. Lecz pominąwszy punkt D , ilość a jest bardzo mała, przez co ilość położona pod znakiem f staje się bardzo wielką, więc tu już powiększa się doniosłość.

Z tém wszystkiém, ponieważ wartość statecznéj C stanowi się tylko przez przybliżenie, przeto takowa wartość iéy, fluży po

po większėj części do nadgrozienia tego, toby przypuszczona wartość ilości a , mogła sprawować obłędnego; tak iż nawet w nachyleniach kątów znacznie wielkich, doniosłości wypadac będą ogółem dość doskonałe, przypuściwszy gęstość materii odpornéj wszędzie iednokształtną.

518. Niebyłoby nam rzeczą bardzo trudną, to przybliżenie przywiésdź ielcze do ściśléyszéj dokładności, dawszy inszą postać mianownikowi wartości dx ; ale odkładamy to sobie na koniec niniejszego tomu; bo chociażbyśmy tym sposobém zrównanie służące do doniosłościów w miéyscu iednokształtnie odporném, uczynili doskonałszém, iednakże wypadek nielepiéy przeto zgadzálby się z doświadczeniém, gdybyśmy oraz niepodali sposobu wprowadzenia w rachunek odmiéniającéj się gęstości. Co teraz odwiódloby nas zbyt daleko od zamiaru naszego.

519. Przystąpmy tym czalém do ostatecznego zrównania. Daymy namprzód statecznéj C i czynnikowi a , postać naywygodniéyszą do liczebnego rachunku. Mamy a

$$= 1 + \frac{\frac{2}{3} \text{stycz}^2 + \frac{1}{15} I + \frac{4}{15} \text{stycz}^4 + \frac{1}{105} I + \frac{8}{105} \text{stycz}^6 + \frac{1}{105} I \text{ t. d.}}{1 - \text{stycz}^2 + I}$$

Takowéj wartości a , możemy dać inszą postać

stać $a = 1 + \frac{2 \text{ftycz. } \frac{1}{2} I}{1 - \text{ftycz.}^2 \frac{1}{2} I} \times (\frac{1}{3} \text{ftycz.} \frac{1}{2} I + \frac{1}{15} \text{ftycz.}^3 \frac{1}{2} I + \frac{1}{105} \text{ftycz.}^5 \frac{1}{2} I \text{ i. t. d.})$; a że $\frac{1}{15} \text{ftycz.}^3 \frac{1}{2} I + \frac{1}{105} \text{ftycz.}^5 \frac{1}{2} I$ i. t. d.); a że $\frac{2 \text{ftycz.} \frac{1}{2} I}{1 - \text{ftycz.}^2 \frac{1}{2} I} = \text{ftycz. } I$, więc mieć będziemy $a = 1 \text{ftycz.} \frac{1}{2} I \times (\frac{1}{3} \text{ftycz.} \frac{1}{2} I + \frac{2}{15} \text{ftycz.}^3 \frac{1}{2} I + \frac{1}{105} \text{ftycz.}^5 \frac{1}{2} I \text{ i. t. d.})$. Co się tyczy stałecznej C , znaleźliśmy wyżej $C = \frac{\text{ftycz.} \frac{1}{2} I + \text{ftycz.}^3 \frac{1}{2} I}{4ph \text{ doft.}^2 I} + \frac{1}{2} \log. \left(\frac{1 + \text{ftycz.} \frac{1}{2} I}{1 - \text{ftycz.}^2 \frac{1}{2} I} \right)$; a zatem tę ilość rozłożywszy w rząd, i rozumując sposobem podobnym owemu, iakięgo użyliśmy wyżej (509 i dalej) względem z , znajdziemy byż $C = \frac{4ph \text{ doft.}^2 I}{k^2} + \frac{2 \text{ftycz.} \frac{1}{2} I}{1 - \text{ftycz.}^2 \frac{1}{2} I} \left(1 + \frac{2}{3} \text{ftycz.}^2 \frac{1}{2} I + \frac{4}{15} \text{ftycz.}^4 \frac{1}{2} I + \text{t. d.} \right)$; to jest $C = \frac{4ph \text{ doft.}^2 I}{k^2} + a \text{ftycz. } I$.

520. To założywszy, mieć tedy będziemy $\frac{2pdx}{k^2} = - \frac{d \left(\frac{2z}{1-zz} \right)}{C - \frac{2az}{1-zz}}$, zrównanie, którego całkę podług (100), jest $\frac{2px}{k^2} = C' + \frac{1}{a} \log. \left(C - \frac{2az}{1-zz} \right)$.

Zeby mieć stałeczna C , uważam fig. 52. że w punkcie rzucenia A (fig. 52), powinno byż $x = 0$; lecz w punkcie A , ma-

mamy $\frac{2z}{1-zz} = \text{ftycz. } I$, więc $0 = C' + \frac{1}{a} \log. (C - a \text{ftycz. } I)$, a zatem $C' = - \frac{1}{a} \log. (C - a \text{ftycz. } I) = \frac{1}{a} \log. \frac{k^2}{4ph \text{ doft.}^2 I}$ położywszy zamiast stałecznej C wartość onęże. Więc $\frac{2px}{k^2} = \frac{1}{a} \log. \frac{4ph \text{ doft.}^2 I}{k^2} - \frac{1}{a} \log. \left(C - \frac{2az}{1-zz} \right)$. Więc oznaczywszy przez e liczbę, której logarytmem byłoby 1, mieć będziemy $e^{\frac{2apx}{k^2}} = \frac{4ph \text{ doft.}^2 I}{k^2} X \left(C - \frac{2az}{1-zz} \right)$, a zaś $\frac{2z}{1-zz} = \frac{1}{a} \left(C - \frac{2apx}{4ph \text{ doft.}^2 I} X e^{\frac{2apx}{k^2}} \right)$. Lecz mamy $\frac{dy}{dx} = \frac{2z}{1-zz}$; więc $dy = \frac{Cdx}{a} - \frac{k^2 dx}{4aph \text{ doft.}^2 I} e^{\frac{2apx}{k^2}}$. Scałkó- wawszy na nowo, i wynalazłszy stałeczna przy pomocy tego warunku, aże- by y było zerem, kiedy x jest zerem, mieć będziemy $y = \frac{Cx}{a} + \frac{k^4}{8a^2 p^2 h \text{ doft.}^2 I} \left(1 - e^{\frac{2apx}{k^2}} \right)$, albo położywszy zamiast C wartość onego $y = \left(\text{ftycz. } I + \frac{k^2}{4aph \text{ doft.}^2 I} \right) x$.

$$\pm \frac{k^4}{8a^2p^2h \text{ doft}^2 I} \left(1 - e^{\frac{2apx}{k^2}}\right). \quad \text{Takie}$$

więc jest ostateczne zrównanie, wynikające z pierwszego przybliżenia, przy pomocy którego, można dochodzić doniosłościów, odpowiadających szypkościom, zacząwszy od najmniejszych, przynajmniej aż do takich, iakie wskazują próby wzwyż położone w Tablicy (498).

521. Jeżeli odpór jest mały, i szypkość wyrzucona także niewielka, to natenczas największą wartością ilości $\frac{2apx}{k^2}$ będzie ma-

ły ułamek, dla czego zamiast ilości $e^{\frac{2apx}{k^2}}$ można wziąć podług (90) ięj wartość przybliżoną $1 + \frac{2apx}{k^2} + \frac{2a^2p^2x^2}{k^4} + \frac{4a^3p^3x^3}{3k^6}$ i. t. d.

Zrównanie tedy przemięni się w to, $y = x$ stycz. $I \pm \frac{k^2x}{4aph \text{ doft}^2 I} - \frac{4aph \text{ doft}^2 I}{apx^3}$ i. t. d.; które wychodzi na $y = x$ stycz. $I - \frac{4h \text{ doft}^2 I}{6k^2h \text{ doft}^2 I} - \frac{4h \text{ doft}^2 I}{apx^3}$ i. t. d.

A gdyby nie było wcale żadnego odporu, tak iżby wypadało $\frac{p}{x^2 k^2} = 0$, tobyśmy mieli $y = x$ stycz. $I - \frac{4h \text{ doft}^2 I}{al}$

albo $4hy \text{ doft}^2 I = 4hx$ wst. I doft. $I - xx$; zrównanie zgoła także samo, iakie znaleźliśmy byli wyżey (472); co też tak być powinno.

522. Liedy odpór, lubo niezgoła równający się zerowi, ale przecięż jest taki, iż $\frac{k^2}{2ap}$ powinno być większe nad x , gdzie przez x rozumie się doniosłość, to linią krzywą można wynaleśdź przy pomocy rzędu $y = x$ stycz. $I - \frac{x^2}{4h \text{ doft}^2 I} - \frac{apx^3}{6k^2h \text{ doft}^2 I}$ i. t. d.

doftatecznie przedłużonego, w miarę małości ułamka $\frac{2apx}{k^2}$. Ale jeżeliby ułamek $\frac{2apx}{k^2}$ nie wypadł dość mały, to zawsze króćey i niezawodnię będzie użyć zrównania wykładniczego, wzwyż podanego.

523. Zobaczmy zaraz, że w próbie uczynioney pod 15^o (zob. Tab. pod l. 498), mamy $\frac{2ap}{k^2} = 0,0016597$; a że taż sama próba daie $x = 1675$, więc będzie $\frac{2apx}{k^2} = 2,78$ z

małym uchybięniem; a zatem do wyrachowania doiościów przywiedzionych w przedzconey Tablicy, niemożemy użyć rzędu

$y = x$ stycz. $I - \frac{x^2}{4h \text{ doft}^2 I} - \frac{apx^3}{6k^2h \text{ doft}^2 I}$ i. t. d. który w tym razie byłby rosnący.

524. Zobaczmy teraz iak daleko ta teoria zgadza się z doświadczeniem. Przez p rozumieliśmy ważność pocisku w powietrzu; albo raczey szypkość iakieby nabył pocisk w przeciągu iedney minuty wtórey, upadając w miejscu próznem, ale z umniejszeniem

niem wagi, takię objętości powietrza, iakię zabięra mięysce tężę pocisk (312). Niechay będzie $2r$ śrzednica kuli; $r : c$ stósunek śrzednicy do okręgu; to na objętość kuli mięć będzię $\frac{4}{3}cr^3$. Więć iężeli D ięst gęstością powietrza, a D' gęstością kuli, to mięć będzię $\frac{4}{3}D'cr^3$ na miąższość kuli, a $\frac{4Dcr^3}{3}$ na miąższość takię objętości powietrza, iakię mięysce zabięra kula,

Niechay będzie p' szypkością, iaką nadię ważność cięła swobodnemu, w przecięgu iędnę minuty wtórej; to $p'dt$ wyrażęć będzie szypkość odpowiadającą iędnęmu momentowi; a zatęm wagę kuli w mięyscu próżnięm, ięst $\frac{4D'cr^3}{3} p'dt$, a wagę objętości powietrza, iakię mięysce zabięra kula, ięst $\frac{4Dcr^3}{3} p'dt$; więć $\frac{4cr^3}{3} p'dt (D' - D)$; wyrażęć będzie wagę kuli w powietrzu; więć rozdzieliwszy przez miąższość $\frac{4cr^3}{3} D'$ kuli, wypadnię $p'dt \left(\frac{D' - D}{D'} \right)$ na szypkość, iakię w rzeczy samę nabywa kula w powietrzu, w przecięgu iędnęgo momentu; więć mamy $p'dt \left(\frac{D' - D}{D'} \right) = p'dt$ albo $p = \frac{D' - D}{D'} p'$.

Przyrodna ważność powietrza, ięst 850^{ta} częścią takiężę ważności wody, a ważność żelaza lanęgo, ma się do ważności wody :: 7,114 : 1; więć $D' : D :: 6047 : 1$; więć $p = \frac{6046}{6047} p'$. Lęć że tę ułamek bardzo ma-

to różni się od iędnosci, przeto możemy wzięśdź $p = p' = 30.2 \text{ ft.} = 5,03333 \text{ sq.}$, ilość której logarytmęm ięst, $\log. p = 0,7018556$.

Rozumięliśmy znowu bydź $\frac{nDS}{M} = \frac{p}{k}$.

Lęć podług (382), $n = \frac{1}{2}$, a podług (396) $S = \frac{1}{2} S'$; gdzie przez S' oznaczę się powięrszchnia największego koła kuli. Nadto $S' = cr^2$; więć $S = \frac{1}{2} cr^2$. Widzięliśmy zaś dopięro wyżę, że $M = \frac{4}{3} cr^3 D$; więć używwszy

tych wartościów, mięć będzię $\frac{nDS}{M} = \frac{p}{k^2} = \frac{1}{2} \times \frac{D}{D'} \times \frac{1}{2r}$. Mamy zaś $\frac{D}{D'} = \frac{1}{6047}$, $2r = 5,444 \text{ cal.} = 0,453666 \text{ ft.} = 0,075611 \text{ sqz.}$

Skąd wnosi się $\log. \frac{p}{k^2} = 6,9139057$.

525. Wynaydźmy naprzód siłę prochu, to ięst, wysokość h odpowiadającą szypkości kuli w samym wylocie z armaty. Pięrwsza próba spomiędy tych co wyżę położyły się w Tablicy, była wykonana w 4^o, to ięst w nachyleniu kąta bardzo małego, której do naszęgo zamiaru bytby najzgodnięyszy, gdybśmy mogli bydź zapewnionęmi, że kula wypadłszy z kanału, trzyma się doskonale kięronku powięrtęgo w nachyleniu z poziomęm na 4^o; ale że nawet mała omyłka w mięrzniu tęgo kąta, ma zawżę znaczny stósunek z samymże kątięm, przeto moc prochu z nięgo wniesiona, mogłaby bydź bardzo obiędna. A zatęm kąt od 15^o zda nam się bydź do tęgo zgodnięyszy, której i dla małości swoięy pozwala mam przywoicie użyć rachunków naszęch, i oręż ięst dosyć znaczny, na sprawieńie tęgo, ażeby niepewność, mogęca zachodzić wżględęm prawdziwego kięronku kuli, od-

niem wagi, takię objętości powietrza, iakię zabiera mięysce ténże pocisk (312). Niechay będzie $2r$ średnica kuli; $r : c$ stosunek średnicy do okręgu; to na objętość kuli mieć będzie $\frac{4}{3}cr^3$. Więć jeżeli D jest gęstością powietrza, a D' gęstością kuli, to mieć będzie $\frac{4}{3}D'cr^3$ na miąższość kuli, a $\frac{4Dcr^3}{3}$ na miąższość takię objętości powietrza, iakię mięysce zabiera kula,

Niechay będzie p' szypkością, iaką nadaie ważność ciału swobodnemu, w przeciągu iednéj minuty wtóréj; to $p'dt$ wyrażać będzie szypkość odpowiadającą iednému momentowi; a zatém wagą kuli w mięyscu próżném, iest $\frac{4D'cr^3}{3} p'dt$, a wagą objętości powietrza, iakię mięysce zabiera kula, iest $\frac{4Dcr^3}{3} p'dt$; więc $\frac{4cr^3}{3} p'dt (D' - D)$; wyrażać będzie wagę kuli w powietrzu; więc rozdzieliwszy przez miąższość $\frac{4cr^3}{3} D'$ kuli, wypadnie $p'dt \left(\frac{D' - D}{D'} \right)$ na szypkość, iakię w rzeczy samęj nabywa kula w powietrzu, w przeciągu iednego momentu; więc mamy $p'dt \left(\frac{D' - D}{D'} \right) = p'dt$ albo $p = \frac{D' - D}{D'} p'$.

Przyrodna ważność powietrza, iest 850^{ta} częścią takięjże ważności wody, a ważność żelaza lanego, ma się do ważności wody :: 7,114 : 1; więc $D' : D :: 6047 : 1$; więc $p = \frac{6046}{6047} p'$. Lecz że tén ułamek bardzo ma-

to różni się od iedności, przeto możemy wziąść $p = p' = 30.2 \text{ ft.} = 5.03333 \text{ ft.}$, ilość której logarytmem iest, $\log. p = 0.7018556$.

Rozumieliśmy znowu byź $\frac{nDS}{M} = \frac{p}{k}$.

Lecz podług (382), $n = \frac{1}{2}$, a podług (396) $S = \frac{1}{2}S'$, gdzie przez S' oznacza się powierzchnia największego koła kuli. Nadto $S' = cr^2$; więc $S = \frac{1}{2}cr^2$. Widzieliśmy zaś dopiero wyżej, że $M = \frac{4}{3}cr^3 D$; więc używszy

tych wartościów, mieć będzie $\frac{nDS}{M} = \frac{p}{k^2} = \frac{1}{2} \times \frac{D}{D'} \times \frac{1}{2r}$. Mamy zaś $\frac{D}{D'} = \frac{1}{6047}$, $2r = 5.444 \text{ cal.} = 0.453666 \text{ ft.} = 0.075611 \text{ ft.}$

Skąd wnosi się $\log. \frac{p}{k^2} = 6.9139057$.

525. Wynaydźmy naprzód siłę prochu, to iest, wysokość h odpowiadającą szypkości kuli w samym wylocie z armaty. Piérwsza próba spomiedzy tych co wyżej położyły się w Tablicy, była wykonana w 4° ; to iest w nachyleniu kąta bardzo małego, który do naszego zamiaru byłby najzgodniejszy, gdybysmy mogli byź zapewnionemi, że kula wypadłszy z kanału, trzyma się doskonale kierunku powziętego w nachyleniu z poziomem na 4° ; ale że nawet mała omyłka w mierzeniu tego kąta, ma zawsze znaczny stosunek z samymże kątem, przeto moc prochu z niego wniesiona, mogłaby byź bardzo obłądna. A zatém kąt od 15° zda nam się byź do tego zgodniejszy; który i dla małości swoięj pozwala mam przywoiccie użyć rachunków naszych, i oraz iest dosyć znaczny, na sprawie nie tego, ażeby niepewność, mogąca zachodzić względem prawdziwego kierunku kuli,

odpowiadającego temu kątowi, niewpływała znacznie w miarę téy ilości którey szukamy.

Weźmy tedy doniosłość 1675 sa. odpowiadającą 15 stopnióm; to jest rozumiemy bydz $x = 1675$. A natenczas, w zrównaniu $y = x \left(\text{stycz. } I \mp \frac{2apx}{4aph \text{ doft}^2 I} \right) \dots$

$$\mp \frac{k^4}{8a^2 p^2 h \text{ doft}^2 I} \left(1 - e^{\frac{2apx}{k^2}} \right), \text{ jeżeli zrobiemy } y = 0, \text{ a } x = 1675, \text{ to wartością } h, \text{ będzie ilość wynikająca z zrównania } 0 = 1675 \left(\text{stycz. } I \mp \frac{2ap}{4aph \text{ doft}^2 I} \right) \mp \frac{k^4}{8a^2 p^2 h \text{ doft}^2 I} \times \left(1 - e^{\frac{2ap}{k^2} \times 1675} \right).$$

Ilość $\frac{k^2}{p}$ mamy wiadomą; Styczna téż I i doft. I , łatwo mogą być wynalezione przy pomocy Tablic; niezostaje nam tedy do wyrachowania tylko a . To założywszy na przód, mieć będziemy.

Lo. stycz. $15^\circ 0' = 9,4280525$		Stycz. $15^\circ 0' = 0,26795$
log. doft. $15 = 9,9849438$		lo. stycz. $7. 30 = 9,1194291$
Więc mając $a = 1 \mp$ Stycz. $I \left(\frac{1}{3} \text{ stycz. } \frac{1}{2} I \mp \frac{2}{15} \text{ stycz. } \frac{2}{3} I \mp \text{ t. d.} \right)$, postąpimy dalej w rachunku w ten sposób.		
log. stycz. $\frac{1}{2} I = 9,1194291$		log. $\frac{2}{15}$ stycz. $\frac{2}{3} I = 6,4832260$
dop. log. $3 = 9,5228787$		Więc $\frac{1}{3}$ St. $\frac{1}{2} I \mp \frac{2}{15}$ stycz. $\frac{2}{3} I$
log. $\frac{1}{3}$ stycz. $\frac{1}{2} I = 8,6423078$		$= 0,04389 \mp 0,00030$
I znowu.		$= 0,04419$
log. stycz. $\frac{2}{3} I = 7,3582873$		Log. $0,04419 = 8,6453240$
log. $2 = 0,3010300$		Log. stycz. $I = 9,4280525$
dop. log. $15 = 8,8239087$		Więc log. stycz. $I \times \left(\frac{1}{3} \text{ stycz.} \right)$

$\left(\frac{1}{3} \text{ stycz. } \frac{1}{2} I \mp \frac{2}{15} \text{ stycz. } \frac{2}{3} I \right) = 8,0733765$		Log. $\frac{k^2}{4ap} = 2,4789224$
co odpow. liczbie $0,01184$		Dop. l. doft. $I = 0,0301124$
Więc $a = 1,01184$		Log. $\frac{4ap \text{ doft}^2 I}{k^2} = 2,5090348$
Log. $a = 0,0051119$		Log. $\frac{2ap}{k^2} = 2,7799524$
To założywszy		L. $\frac{8a^2 p^2 \text{ doft}^2 I}{k^4} = 5,2889872$
mamy log. $\frac{k^2}{p} = 3,0860943$		Więc $\frac{k^4}{8a^2 p^2 \text{ doft}^2 I} = 194530$
Dop. log. $a = 9,9948881$		Do te- } $\frac{k^2}{4ap \text{ doft}^2 I} = 2,5090348$
Dop. log. $2 = 9,6989700$		go lo. } $\log. 1675 = 3,2240148$
Więc log. $\frac{k^2}{2ap} = 2,7799524$		Log. $\frac{1675 k^2}{4ap \text{ doft}^2 I} = 5,7330496$
a log. $\frac{2ap}{k^2} = 7,2200476$		Więc $\frac{1675 k^2}{4ap \text{ doft}^2 I} = 540816$
log. $1675 = 3,2240148$		Naoftatek l. sty. $I = 9,4280525$
log. $\frac{2ap}{k^2} \times 1675 = 0,4440624$		log. $1675 = 3,2240148$
co odpow. liczbie $2,780112$		Log. $1675 \text{ stycz. } I = 2,6520673$
Nadto log. $\frac{k^2}{2ap} = 2,7799524$		
Dop. log. $2 = 9,6989700$		

Więc $1675 \text{ stycz. } I = 448,815$. A zatem nafze zrównanie przemienia się wto, $0 = 448,815$

$$\mp \frac{540816}{h} \mp \frac{19430,27}{h} \left(1 - e^{2,780112} \right).$$

Lecz ogótém e^b , wyraża liczbę, której b byłoby logarytmém hiperbolicznym, a zatem podług (88) liczbę, która miałaby za logarytm pospolity $b \times 0,4342945$; więc rozmnożywszy $2,780112$ przez $0,4342945$, mieć będziemy $1,2073873$ na logarytm pospolity ilości $e^{2,780112}$, który odpowiada licz-

bie $16,120829$; więc $0 = 448,815 \mp \frac{54016}{h}$

$\frac{194530,27 \times 16,120829}{h}$, albo $o = 448,815$
 $\frac{2400643}{h}$; więc $h = \frac{2400643}{448,815} = 5348,85/q$;
 ilość, której logarytmem jest, $\log. h = 3,7282603$.

526. Stąd tedy pokazuje się, że kula 24ftowa wystrzelona 9ftami prochu, wypada z wylotu z szykkością początkową, odpowiadającą wysokości 5348,85/q. albo 32093 ft. Lecz ciało spadające w miejscu próżnym z takiej wysokości, nabyłoby szykkości 1393 ft. na jedną minutę wtórą (176); więc naboy zawierający w sobie 9 ftów prochu, nadaie kuli 24ftowej w samym wylocie onęże, szykkość wynoszącą 1393 ft. na jedną minutę wtórą

527. Skąd pokazuje się iód potwierdzenie tego co powiedziało się wyżej (421) o mocy prochu zre. Wielka różnica zachodząca z téj przyczyny w oszacowaniu mocy prochu. Jakóż, gdybyśmy uważali doniołość w 15^o jakoby zaszła w miejscu próżnym, na wysokość h mielibyśmy 1675 sq, zamiast że tu na téż wysokość mamy 5349 sq. Ze lubo, przyrównawszy do siebie drugą i trzecią kolumnę Tablicy wyżej położony (498), w doniościach pod 20^o, nieznamy tylko 413 sq. różnicy, między doniością doświadczoną, a tą która by winnaby była nastąpić w miejscu próżnym, gdyby doniołość w 15^o mogła także być uważona jakoby w miejscu próżnym; atoli różnica między doniością doświadczoną, a tą którą by w rzeczy samej nastąpiła w miejscu próżnym, jest nierównie większa. Bo ponieważ siła prochu zamiast 1675 sq. mierzy się przez 5348,85 sq.; więc łatwo stąd daie się wnieść przy

przy pomocy formuły 2h wst. 2a, że doniołość pod 20^o w miejscu próżnym wynosiłaby 6876 sq. A że w powietrzu znaleźliśmy ją bydź = 1740; więc odpór powietrza, zmniejszył doniołość na $\frac{1}{4}$ téj doniołości, jakaby miała miejsce bez takowego odporu.

528. Zobaczmy teraz co nam da teorya na doniołości w 4tym i 20tym stopniu. Tym umyślem powrócmy do zrównania $y = x$ (stycz. I

$$+ \frac{k^2}{4aph \text{ dost}^2 l} + \frac{k^4}{8a^2 p^2 h \text{ dost}^2 l} (1 - e^{\frac{2apx}{k^2}}).$$

Zeby mieć doniołość, trzeba rozumieć $y = 0$, a dopiero wnieść sobie wartość ilości x , z tego zrównania, x (stycz. I $+ \frac{2apx}{4aph \text{ dost}^2 l}$

$$+ \frac{k^4}{8a^2 p^2 h \text{ dost}^2 l} (1 - e^{\frac{2apx}{k^2}}) = 0. \text{ Ale że}$$

to zrównanie niemoże bydź zwyczajnym sposobem rozwiązane, przeto trzeba z kolei próbować różnych liczb zamiast x , aż póki która z nich nieuczyni zadosyć warunkowi zrównania. Małość kąta od 4^o, pozwala nam rozumieć $a = 1$; przez co poprzedzające zrównanie wychodzi na, x (stycz. 4^o $+ \frac{2px}{4ph \text{ dost}^2 4^o}$

$$+ \frac{k^4}{8p^2 h \text{ dost}^2 4^o} (1 - e^{\frac{2px}{k^2}}).$$

Znaleźliśmy iuż wyżej wartość ilości $\frac{k^2}{p}$, tudzież ilości h . Tablice zaś pospolite daia nam wartość styczney od 4^o i dostawy od 4^o. A zatem rozumiejąc $x = 820$, i tę wartość położywszy w zrównaniu, znajdzie-

dziemy na wypadek twierdzący $5sq.$; co da-
ie znać, że w odległości na $820sq.$, rzędna
znayduie się bydz podniesiona na $5sq.$, po-
wyżey linii poziomey, a zatem widze, że
doniosłość musi bydz większa nad $820sq.$
Jeżeli dalcy zamiast $820sq.$ próbować be-
dziemy z kolei 840 i $860sq.$ to znajdziemy
wypadki coraż mnieysze twierdzące; aż na-
ostatek sprobowałszy $862sq.$ zobaczymy, iż
ta liczba prawie czyni zadostyc. Teorya te-
dy na doniosłość w 4^o daie $862sq.$; a do-
świadczenie 820 ; więc różnica zachodzi tyl-
ko o $\frac{1}{20}$ doniosłości. Gdy tym czafem w
mieyscu próżném na takową doniosłość mie-
libyśmy $1489sq.$

W obrachowaniu doniosłości pod 20^o
mamy $a = 1,02165$, a $\log. a = 0,0093021$.
Wziąwszy z Tablic wartość styczney od
 20^o , i dostawy od 20^o , a oraz używszy wár-
tościów ilości $\frac{k^2}{p}$ tudzież ilości h , wyżey
wynalezionych, i położywszy ie w zrówna-
niu $0 = x$ (stycz. $I + \frac{4aph \text{ doft}^2 I}{2apx}$ - - - -

$+ \frac{k^4}{8a^2 p^2 h \text{ doft}^2 I} (1 - e^{-\frac{k^2}{2apx}})$, pokazałoby
się, że próbując zamiast x doniosłości doświad-
czoney 1740 , wypadek wynikałby twierdzą-
cy, wynoszący około $85sq.$; a próbując da-
lcy z kolei liczb 1780 , 1800 , 1820 , i 1840 ,
znalezlibyśmy, iż dopiero ta ostatnia liczba
daie nam wypadek zero. Teorya tedy, daie
 $1840sq.$, na doniosłość w 20^o ; która różni się
od doświadczoney około na $\frac{1}{17}$ doniosłości.

W mieyscu próżném zamiast 1840 , mie-
libyśmy 6876 . Skąd iawna jest, iak blisko ta
te-

teorya zgadza się z doświadczeniem, lubo
tu ieszcze niejest tak ściśle wzięta iakby bydz
mogło (517). Prawda że doniosłości tu wy-
rachowane, wypadaią mocniejszye, iakby się
zdawało iż bydz powinny (517); ale wktót-
ce zobaczymy tego przyczynę, która nam
zadostc uczyni.

529. Odbywwszy tym podobne rachun-
ki dla wynalezienia doniosłościów w 25 , 30 ,
 35 , 40 i 45^o , znalezbymy z kolei $a = 1,03514$;
 $a = 1,05378$; $a = 1,075958$; $a = 1,10730$; $a = 1,14777$;
skąd potém pownosilyby się doniosłości, takie
iakie tu daia się w Tablicy niżey położoney.

Wreszcie, ponieważ wyrachowanie wár-
tości a , przy pomocy rzędu wyżey rozłożo-
nego (519) może wypadać bardzo żmudne,
kiedy kąt I będzie nieco przywiększy, prze-
to dla łatwości radnię będzie użyć następu-

iącý formuły $a = \frac{I}{2 \text{ doft. } I} + \frac{1}{2}$ dotycz. I

$\log. \frac{I}{\text{stycz. } (45^o - \frac{1}{2}I)}$, albo $a = \frac{1}{2}$ Siecz. $I +$

$\frac{1}{2}$ dotycz. $I. \log. \text{stycz. } (45^o - \frac{1}{2}I)$. Ten loga-
rytm rozumié się bydz hiperboliczny. Ta zaś

formuła wnosi się stąd, że $C = \frac{I}{4ph \text{ doft}^2 I} + a \times$

$\frac{I}{k^2}$ stycz. I , iak było (519); i że $C = \frac{I}{4ph \text{ doft}^2 I}$

$+ \frac{\text{stycz. } \frac{1}{2}I + \text{stycz. } \frac{3}{2}I}{(1 - \text{stycz.}^2 \frac{1}{2}I)} + \frac{1}{2} \log. \frac{1 + \text{stycz. } \frac{1}{2}I}{1 - \text{stycz. } \frac{1}{2}I}$,

iak było (505).

530. Naostatek, dla lepszego ieszcze po-
równania téy teoryi z doświadczeniem, ob-
rachujemy doniosłość armaty wycelowanéy
przez metal. Wypadek, który wyżey (483)
znalezlibyśmy na takową doniosłość, iest bardzo
daleki od doświadczenia, czego przyczynę
iuz

już dobrze teraz poymuiemy. Moc prochu tamtemu rachunkowi odpowiadająca, była wniesiona z tego przypuszczenia, iakoby wszystko wykonywało się w miéyscu prożném, a zatem iest daleko mnieysza od rzetelnéy mocy prochu; a nastépnie musi téż dawać daleko mnieyszą doniosłość armaty wycelowanéy przez metal czyli pod oko. Lecz iezeli poszukamy téy doniosłości przez naszę teorią, to nierownie lepiéy przybliżymy się do prawdy. Obrachujemy tedy pomiénioną doniosłość do armaty 24fwéy, nabitéy 9 ftami prochu.

Kąt iaki czyni linia celu z osią armaty, w dziale 24fwym Francuzkiém, iest od $1^{\circ}11'$. A zatem ilość a można tu rozumieć równą jedności, iako téż i dostawę l . Rozumieć także będziemy, że odległość BL (fig. 44), w której linia krzywa spotyka się z linią celu, iest bardzo mała w porównaniu doniosłości szakanéy; co téż w samey rzeczy tak się znayduje. To założywszy, mamy $l = 1^{\circ}11'$; a zrównanie z którego ma bydź wniesiona doniosłość x , będzie to, $0 = x \left(\text{stycz. } 11^{\circ}11' + \frac{k^2}{4ph} \right) + \frac{k^4}{8p^2h} x$
 $(1 - e^{\frac{2apx}{k^2}})$.

Spróbówawszy naprzód liczby 300 $sq.$ na wartość ilości x , znaleźlibyśmy wypadek twierdzący, wynoszący około 1 $sq.$; co daie znać że doniosłość pod oko powinna bydź cokolwiek więkfsza nad 300 $sq.$; próbuiąc zaś liczby 320, trafilibyśmy na wypadek przeczący, to iest — 0, 4 $sq.$; skąd należy sobie wniesć, że doniosłość pod oko, zawiera się między 300 i 320 $sq.$. A zatem spróbówawszy liczby 314, znajdziemy że ta liczba

czyni zadolyć warunkowi zrównania; tak doskonale iak można żadać. Doświadczenie téż w rzeczy samey na takową doniosłość pod oko armaty 24fwéy, nabitéy 9 ftami prochu, daie 300 $sq.$

531. Pozbierawszy to wszystko co poprzedziło, mieć będziemy takie wypadki, iakie tu kładą się w następującéy Tablicy.

T A B L I C A

Doniosłościów doświadczonych, i doniosłościów obrachowanych do armaty 24fwéy, nabitéy 9 ftami prochu, używając doniosłości doświadczoney w 15° do naznaczenia mocy prochu, podług teoryi przystósowanéy do miéysca odpornego.

Podług Doświadczenia,		Podług teoryi i podług 1go przybliżenia.	Podług teoryi Parabolicznéy w miéyscu prożném.
Nachylenie	Doniosłości	Doniosłości	Doniosłości.
4 ^o 0'	820 $sq.$	862 $sq.$	1489 $sq.$
15 ^o 0'	1675 —	1675 —	3349
20 ^o 0'	1740 —	1840 —	6876
25 ^o 0'	1825 —	1956 —	8191
30 ^o 0'	1910 —	2011 —	9265
35 ^o 0'	2020 —	2038 —	10053
40 ^o 0'	2050 —	2035 —	10526
45 ^o 0'	2200 —	1992 —	10698
Doniosłość pod oko			
I II	300	314	442

532. Ta Tablica pokazuje iasnie wielką różnicę między doniosłościami rzetelnemi, a między temi, iakieby wypadły gdyby niebyło odporu.

533. Co się dotyczy doniosłościów wyrachowanych, porównawczy je z doniosłociami rzetelnymi, trzeba przyznać, że w nich teorya tak dobrze zgadza się z doświadczeniem, iak tylko można żądać po pierwszym przybliżeniu. Jakóż *10d* nie nowina jest widzieć doniosłości pod iednymże nachyleniem stopnia, różniące się o 40. 50 i o więcej nawet sążni iedne od drugich, zwłaszcza w doniosłociach bardzo wielkich, iak są ni- nięysze.

534. *2re* Z téy Tablicy pokazuje się, że doniosłości aż do 40go stopnia, nielicząc go, są wszystkie większe od doświadczonych. A lubo doniosłości wyrachowane podług tego pierwszego przybliżenia, ściśle biorąc, nienależy żeby były także same, iakie są doświadczone, przecież niepowinny różnić się iedne od drugich tak daleko iak tu widzimy; ta różnica zawsze grzesząca zbyt- kiem aż do 40^o pokazuje oczywiscie, że doniosłość w 15^o oszacowana na 1675 *sq.* jest nazbyt wielka, przynajmniej, przypuści- wszy nieodmienną gęstość materyi odpornéy.

Jakóż, w rzeczy samey różnica między doniosłocią, iakąby dało zrównanie scalkowane iak nayściśley, a między doniosłocią wypadającą z tegoż zrównania scalkowanego naszym sposobem, jest wcale nie- znaczna; i tém bardziéy zdawałoby się bydz potrzebne umnięyszenie w doniosłoci 1675 *sq.* że *10d* różnica między doniosłociami doświadczonemi od 15^o aż do 20^o, porówna- na z różnicą między doniosłociami od 20^o aż do 25^o, jest mnieysza aniżeliby się zda- wało że bydz powinna. *2re* Ze nietrzeba tylko bardzo malo zmnięyszyć téy donio- ści, żeby znacznie przybliżyć do doświad- czenia doniosłoci grzeszące zbytkiem; ale
my

my tu niemyślimy przedsiębrać doskonalsze- go pogodzenia rachunków z doświadczenia- mi; bo chcąc to wykonać z doniosłociami przenoszącemi 26ty stopień aż do 30tego, trzebaby mieć wzgląd na różność gęsto- ści powietrza. Czém zabawiać się niebę- dziemy aż dopiéro przy końcu Tomu tera- źnięyszego.

535. Lubo moc prochu wyrachowana z doniosłoci doświadczoney w 15^o, zmierzca do powiększenia inszych doniosłociów, prze- cięż widzimy tu że doniosłość doświadczo- na w 45^o, jest większa od doniosłoci wy- rachowaney, i że począwszy niedaleko od 30^o a zbliżając się coraż do 45^o doniosłoci wyrachowane, coraż mnieyszą ilością, prze- noszą doniosłoci doświadczone.

536. To pochodzi naturalnie od zmnię- yszającéy się gęstości powietrza, im kula co- raż podnosi się wyżej. Bo tym sposobem, coraż doskonaley nadgradza się bład wynika- jący z wynalezionéy mocy prochu, drugim błędem, wynikającym z przypuszczenia wzię- dzie iednostaynéy gęstości; nadgradza się mó- wię coraż doskonaley iedno drugiem od 30^o aż około do 42^o. Pominawszy zaś ten sto- pień, bład wynikający z przypuszczenia sta- tecznęy gęstości, staje się większym od błę- du pochodzącego z wyrachowaney mocy prochu.

537. Wreszcie chociażbyśmy bądź iak chce uważali, ubywanie gęstości w różnych wyfokosciach, to iednak zawsze trudno jest niedorozumiewać się iakiéy omyłki pod 45^o. Jakóż daie się widzieć w tych doniosłociach doświadczonych, że począwszy od 25^o, róż- nice między niemi z kolei następujące są te, 85 *sq.*, 110 *sq.*; 30 *sq.*; 150 *sq.*; to jest, że są ro- snące i twierdzące aż około do 35^o; ubywa-
ia-

iące zaś ale twierdzące od 35° do 40°, a potem rosnące i znowu twierdzące od 40° aż do 45°. Gdy tym czasem zdawałoby się, przypuściwszy to mniemanie, które też i doświadczenie potwierdza, że doniosłość w 45° jest większa od doniosłości w 40°, zdawałoby się mówić, iż różnica między niemi powinna wypadać przynajmniej mniejsza, aniżeli między 40 i 35°; jestto albowiem reguła powszechna, że im bardziej ilość iaka przybliża się do największości, tym mniejszemi stopniami rosnąć powinna. Jest tedy niemała przyczyna domniemania się, że doniosłość w 45°, jest daleko mocniejsza, aniżeliby względem innych być powinna, gdyby się do nię była nieprzyniła inna okoliczność, iak tylko sama odmiana nachylenia. Prawda że mając względ na odmiennosć gęstości, zbytek doniosłości w 45°, nad doniosłość w 40°, powinién być większy aniżeli w przypuszczeniu stateczney gęstości, atoli wszelako niezdaie się ażeby mógł przenosić zbytek doniosłości w 40°, nad doniosłość w 35°.

538: Odmiennosć gęstości powietrza, wytlómaczyłaby nam podobno lepiej, dla czego największa doniosłość, która podług pierwszego przybliżenia przypada bardzo blisko 40go stopnia, podług doświadczenia przypada wyżey; tak iż kąt odpowiadający największey doniosłości w powietrzu, jeżeli niejest w 45°. to przynajmniej podług tych doświadczeń zdaje się być umieszczony między 40 i 45°. W przypuszczeniu gęstości stateczney, i takię, któraby była 85otą częścią gęstości wody, kąt największey doniosłości wypadłby jeszcze mniejszy od tego iaki nam wskazuje nasza teoria. Ale odmiennosć gęsto-

sci

ści może ten kąt przybliżyć ku 45° a lubo doniosłość doświadczona w 45°, jest największą spomiędzy wszystkich położonych w Tablicy, atoli niemożna wątpić, ażeby doświadczenia z pilnością odbyte około 35°, 40°, i 45° stopniów, niewykazały takowey doniosłości znacznie poniżej 45° stopnia.

539. Uczyńmy sobie teraz przybliżone oznacowanie gęstości powietrza w górney części linii krzywey. Tym końcem powrócmy do zrównania $y = x$ (stycz. I - -

$$\pm \frac{k^2}{4aph \text{ dost}^2 I} \pm \frac{k^2}{8a^2 p^2 h \text{ dost}^2 I} (1 - e^{\frac{2apx}{k^2}}).$$

Zeby mieć największą rzędną, trzeba podług (36) różniczkować wartość ilości y , i wypadłą różniczkę zrównać z zerem. Bę-

$$\text{dziem tedy mieć } 0 = dx \left(\text{stycz. I} \pm \frac{k^2}{4aph \text{ dost}^2 I} \right)$$

$$- \frac{k^2 dx}{4aph \text{ dost}^2 I} (e^{\frac{2apx}{k^2}}); \text{ skąd wyciąga się}$$

$$e^{\frac{2apx}{k^2}} = \frac{\text{stycz. I} \pm \frac{k^2}{4aph \text{ dost}^2 I}}{\frac{k^2}{4aph \text{ dost}^2 I}} = \frac{b}{k^2}$$

$$= \frac{4apbh \text{ dost}^2 I}{k^2}, \text{ zrobiwszy stycz. I} \pm \frac{k^2}{4aph \text{ dost}^2 I}$$

$$= b. \text{ Więc } \frac{2apx}{k^2} \log. e, \text{ albo prosto } \frac{2apx}{k^2} =$$

$$\log. \frac{4apbh \text{ dost}^2 I}{k^2}, \text{ a } x = \frac{k^2}{2ap} \log. \frac{4apbh \text{ dost}^2 I}{k^2}$$

Położywszy tę wartość w wartości ilości y , bę-

$$\text{dzie } y = \frac{b k^2}{2ap} \log. \frac{4apbh \text{ dost}^2 I}{k^2} \pm \frac{k^2}{8a^2 p^2 h \text{ dost}^2 I} X$$

$$\left(1 - \frac{4apbh \text{ dost}^2 I}{k^2} \right).$$

518

540. Ponieważ już wynaleźliśmy wy-
żey wartości ilościów $\frac{k^2}{p}$, a , h , i. t. d. przeto

teraz już nam łatwo będzie wyrachować,
naywiększe wysokości y , do których pocisk
powinién się był podnieść w rzuceniach wy-
żey w Tablicy wyrażonych (498). Tym
tedy sposobem wyrachowaliśmy je, i złoży-
liśmy z nich Tablicę niżej położoną.

541. Podług tego rachunku i przy po-
mocy tego co rzekło się indziéy (341), łat-
wo będzie można wynaleśdź sobie gęstość
powietrza, w iakiéy znajdował się pocisk po-
minąwszy naywyższy punkt linii krzywéy;
Któreto liczby przytósłowawszy do formu-
ły tamże podanéy (341), znaleźlibyśmy wy-
padki zawarte w następującéy Tablicy.

T A B L I C A

Naywiększych wysokościów do których po-
winna była podnieść się kula w próbach
wzwyż przytoczonych (498), i gęsto-
ści powietrza w tychże wysokościach.

Kąty Rzucenia	Naywiększe Wysokości	Gęstość powietrza w tychże wysoko- ściach, kiedy w pun- kcie rzucenia jest = 1
4	—	—
15	—	—
20	—	—
30	—	—
35	—	—
40	—	—
45	—	—
—	19,5 \sqrt{a}	—
—	173,5	0,995
—	269,9	0,975
—	376,8	0,945
—	492	0,905
—	614	0,855
—	741,6	0,805
—	869,5	0,755

542. Namiéśmy przynajmniéy
cokolwiek o wyrażeniu czasu. Mie-
liśmy wyżey (504) zrównanie $\frac{x+z^3}{(1-zx)^2}$

$\mp \frac{1}{2} \log. \left(\frac{1+z}{1-z} \right) = C - \frac{k^2 dt^2}{2dx^2}$, które
rozłożone w rząd, iak było (509 i
daléy), wychodzi na $k^2 dt^2 = 2dx^2 X$
 $\left(C - \frac{2ax}{1-zx} \right)$. A że znaleźliśmy by-

li $C - \frac{2ax}{1-zx} = \frac{k^2}{4ph \text{ doft}^2 l} e^{\frac{2apx}{k^2}}$, więc
mieć będziemy $k^2 dt^2 = \frac{2k^2 dx^2}{4ph \text{ doft}^2 l} e^{\frac{2apx}{k^2}}$,

albo $dt = \frac{dx e^{\frac{apx}{k^2}}}{\text{doft} \cdot l \sqrt{(2ph)}}$; a zatém $t =$

$\frac{k^2}{ap \text{ doft} \cdot l \sqrt{(2ph)}} (e^{\frac{apx}{k^2}} - 1)$, przydawszy
takową stateczną, ażeby kiedy $x=0$,

było także $t=0$. Jeżeli ilość $\frac{apx}{k^2}$ jest

bardzo mała, to na wartość iéy, mo-
żna wziąśdź wartość przybliżoną $1 \mp \frac{apx}{k^2}$

$\mp \frac{a^2 p^2 x^2}{2k^4} \mp \frac{a^3 p^3 x^3}{6k^6}$ i. t. d. a natenczas,

czas byłby wyrażony przez $t = \frac{1}{\text{doft} \cdot l \sqrt{(2ph)}} X$

$\left(x \mp \frac{apx^2}{2k^2} \mp \frac{a^2 p^2 x^3}{6k^4} \right)$ i. t. d).

543. Więc iód jeżeli $\frac{p}{k^2}$ czyli od-
pór, wcale równa się zerowi, to bę-
dzie $t = \frac{x}{\text{dof. } \sqrt{(2ph)}}$; co doskonale
zgadza się z ilością wyżéy wynale-
zioną (486). 2^{re} Jeżeli $\frac{p}{k^2}$ nieieft
 $= 0$, ale iednakże ilość $\frac{apx^2}{2k^2}$ wypada
bardzo mała względém x , to w ta-
kim razie, z małym tylko uchybie-
niém, będzie $t = \frac{x}{\text{dof. } \sqrt{(2ph)}} \times (1 \mp$
 $\frac{apx}{2k^2})$; skąd pokazuje się, że czas, z
małym uchybiénim, będzie propor-
cyonalny rozległości przebieżonéy.

544. Pzyftósnymy to do doświadczeń
wykonanych w Strażburgu 18 Siępnia
1766, Postawiono na bitéy drodze wiodą-
céy do Fort-Louis armatę 12 *fiwq* połową,
w taki sposób, że ós iéy wykiérówna w
linii poziemnéy *AH* (fig. 53), znajdowała się
bydź podnieśóna na 14 *ft.* 4 *cal.* nad poziom
łaki; to iest, że upadek kuli *DC* wynosił 14 *ft.*
4 *cal.*; i znalazło się, że doniośłość pośrze-
dnia *BC* (naboiém zawierającym w sobie
4 *fty* prochu) wynosiła 176 $\frac{1}{2}$ *sq.* Przeprowa-
dzono potém téż armatę na inšzy punkt *A'*,
podnieśóny nad poziom łaki tylko na 3 *ft.*
9 *cal.* i wystrzeliwszy takimże naboiém, wy-
mierzyło się doniośłości *B'C*, 95 *sq.*

To

To na przód założywšzy, ponieważ
wysokości z których kula w obu przypad-
kach spadać miała, są bardzo małe, przeto od-
pór w szypkości pionowéy nieinogł zrobić
znaczny odmiany, a zatém trwałości tych
upadków, czyli trwałości doniośnościów,
powinny były mieć się między sobą, iak
pierwiaſtki kwadratowe wysokościów. to
ieft: $\sqrt{(14.33333)} : \sqrt{(3.75)} :: 1.95 : 1$. Lecz
doniośności mają się do siebie :: 176.5 : 95
albo :: 1.86 : 1; więc podług doświadcze-
nia stófunek zachodzący między czafami,
w rzeczy saméy mało się różni od stófunku
między doniośnościami. Zobaczmy co nam
teorya pokaże.

Stófunek między czafami, podług teo-
ryi, powinién bydź tén, $176 \frac{1}{2} (1 \mp \frac{p}{2k^2} \times 176 \frac{1}{2})$

: $95 (1 \mp \frac{p}{2k^2} \times 95)$, iezeli ilość $\frac{176 \frac{1}{2} p}{2k^2}$ iest

małym ułamkiem. Lecz przez rachunek po-
dobny owemu (524), znaleźlibyśmy, że (ro-
zumiejąc kule 12 *fiwq.* którey średnica = 4,321 *cal.*
albo 0,060013 *sq.*, znaleźlibyśmy mowie, że

$\frac{p}{k^2} = 0,0010333$; więc $\frac{p \times 176 \frac{1}{2}}{2k^2} = 0,0912$, a $\frac{p \times 95}{2k^2}$

= 0,0489; więc czasy mają się między sobą
:: $176 \frac{1}{2} \times 1,0912 : 95 \times 1,0489$; stófunek takiż
sam, iak 1,94 : 1, który małego różni się od stó-
funku między doniośnościami, a oráž bardzo
przybliża się do stófunku między pierwiaſtkami
kwadratowými wysokościów; iak bydź
powinno.

545. A stąd pokazuje się, iżby zawiódł
się bardzo, któryby sobie wnosil z tych do-
świadczeń, że odpór powietrza w ruchu po-
cisłku niesprawuje znaczny odmiany. Pra-
wda

wda ze tu stółunek między czafami, wypad-
da, z małym uchybieniem prawie takież sam,
iako w miejscu próżnym, ale też i teorya od-
poru uczy nas, iż w tym razie, powinién w
rzeczy saméy wypadać takież sam z małym
uchybieniem. Niemożna tedy stąd wnosić so-
bie, żeby powietrze nie miało czynić dość
znacznego odporu.

546. Zeby zaś dóysdz w tymże przy-
padku wielkości tego odporu, nietrzeba wię-
céy (520), tylko w zrównaniu $y = x$ (stycz. I

$$\pm \frac{k^2}{4aph \text{ doft}^2 I} \pm \frac{k^4}{8a^2 p^2 h \text{ doft}^2 I} (1 - e^{k^2}),$$

położyć — 14,3333 ft. albo — 2,3888 sq. za-
miał y ; a 176,5 sq. zamiast x ; tudzież zero
zamiast stycz. I; 1, zamiast doft. I, iako też
1 zamiast a ; a potem wyrachować wartość

ilości h , położywszy także zamiast $\frac{k^2}{p}$ wár-

tość onego, wynikającą z poprzedzającego
rachunku (514). Tym sposobem znalazliby-
my $h = 3646 \text{ sq.}$; którym (176) odpowiada szy-
pkość rzucenia, wynosząca 192 sq, albo 1142 ft.
na jednę minutę wtórą. Skutek zaś momental-

ny odporu, oznaczony przez $\frac{n D s u^2 dt}{M}$ albo
przez $\frac{p}{k^2} u^2 dt$, (z przyczyny że (501) zrobi-

liśmy $\frac{n D s}{M} = \frac{p}{k^2}$), będzie wyrażony przez
0,0010333 $u^2 dt$; albo, położywszy zamiast u wár-
tość tego 192 sq. (ponieważ ilości wchodzące
w wyraz $\frac{p}{k^2}$ wymiérzyliśmy byli na sążnie),
skutek momentalny odporu będzie wyrażo-
ny

ny przez 0,0010333 $\times (192)^2 \times dt$ albo przez
38,1 dt. A że skutek momentalny ważności,
wynosi 30,2 dt albo 5,03 dt; więc skutek mo-
mentalny, czyli skutek początkowy odporu,
ma się do skutku momentalnego ważności
:: 38,1 : 5,03 albo :: 7,6 : 1 albo :: $7\frac{3}{4}$: 1; to jest,
że skutek odporu w pierwszym momencie,
równał się wadze kuli powtórzonéy $7\frac{3}{4}$ razy.

547. Ponieważ upadek kuli dzieje się
tu z wyłokości 14 ft. i 4 cal. albo 2,3888 sq; na
co potrzeba czasu jednéy minuty wtóréy, z
uchybieniem tylko bardzo małym; więc ro-
zumiejąc odpór skutkuiący przez ten czas
bardzo któtki biegu kuli, iakoby trwający
bez żadnéy odmiany, takowy odpór na od-
ległości 192 sq. które kula w tymże przecią-
gu czasu powinna przebieżyć bez odporu,
musiałby sprawić umniężenie wynoszące
2,3888 sq. $\times 7\frac{3}{4}$, to jest około 18 sq. Jakóż,
roznica między prawdziwą doniosłością 176 $\frac{1}{2}$ sq.
a między doniosłością 192 sq. iaka powinna
nastąpić bez odporu, wynosi 15 $\frac{1}{2}$ sq.; co z do-
świadczeniem zgadza się doskonale, bo od-
pór w rzeczy saméy przez czas pierwszéy
minuty wtóréy, lubo bardzo mało, iednak-
że musiał się umniężyc względem tego i-
aki był na początku.

548. Gdybyśmy chcieli przyrównać
wyrażenie czasu, wyżéy wynalezione (542),

to jest $t = \frac{apx}{k^2 (e^{k^2} - 1)}$, do doniosłościów
wyżéy w Tablicy wynalezionych (498),
i porównać go z trwałościami doniosło-
ściów, iakieby wypadły w miejscu pró-
żnym, używając takieży saméy mocy pro-
chu iak w miejscu odporném, to znalazli-
byśmy je takie iak następują w niżej po-
łożonéy Tablicy. TA-

N A U K A T A B L I C A

*Ztrwałosciami doniosłościów w powietrzu
i w miejscu próżném, moc prochu rozumie-
jąc byłą taką, iaka wynalazła się wyżej
(525) z próby uczynioney w 15^o, ob-
rachowanemu do armaty 24 fwey na-
bitęy gftami prochu.*

Nachylenie	Trwalosc donio- słościów w po- wietrzu.	Trwalosc donio- słościów w miéy- scu próżném.
0	5.4 min. wtór.	6.4 min. wtór.
15	16.2	23.9
20	20	31.9
25	23.9	39
30	27	46.1
35	29.7	52.9
40	31.6	59.2
45	35.7	65.2
<i>Doniosłość pod oko</i>		
I II.	I 1535	I 1.9

549. W tém wszystkim co poprze-
dziło, ważność rozumieliśmy byłą state-
czną, i kierónki czynności iéy przeciwko
ruchadłu, w każdym punkcie linii krzywey
uważaliśmy iakoby równoległe. Co wpra-
wdzie nie jest tak, ściśle rzeczy biorąc, ale
skutki mogące wynikać z odmienney wa-
żności i z iéy kierónków, są tak małe, i
tak dalece niedochodzące nieuchronnych o-
myłek praktycznych, iż byłoby rzeczą wca-
le zbytęzną nad tém zastanawiać się.

Jakóž ród, w próbach wyżej przyto-
czonych (498), naywiększa doniosłość wy-
nosi 2200 *sq.*: co czyni około jednę milę ta-
ką, iakich 25 wchodzi na stopień; bo takowa
mila zawiera w sobie 2283 *sq.* Więc ta donio-
słość, podcina względem szródku ziemi, łuk od
2' 29"; więc kierónki ważności w punkcie

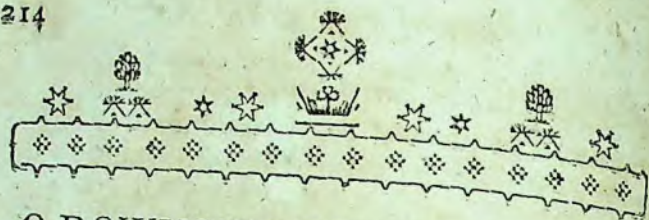
124

rzucenia i w punkcie upadku, czynią kąt
zaledwie wynąszający 2' 29". 21^{re} Naywiększa
wysokość, do której pocisk może się pod-
nieść, mocą prochu odpowiadającą tym pró-
bóm, (rozumiejąc gęstość stateczną), jest
1400 *sq.* naywięcéy, iako to można sobie
wnieść stąd, co się powiedziało wyżej (176
i 525). Ale że im bardziéy podnosi się po-
cisk, tém bardziéy gęstość umniéysza się,
przeto pozwólmy, iżby się podniósł ieszcze
przez połowę wyżej, to jest aż do 2100 *sq.*;
co nawet zdaie się przechodzić wszelkie po-
dobieństwo; te 2100 *sq.* czyniłyby około na
jedną milę. Ponieważ ważność oddalając
się nad powierzchniá ziemi, umniéysza się
w stósfunku odwrotnym kwadratu odległości;
więc idzie za tém, (rozumiejąc promień zie-
mi długi na 1432 mil), że ważność w pod-
niesieniu w górę na jedną milę, mieć się
będzie do ważności na powierzchni ziemi
:: (1432)² : (1433) albo :: 1 : 1,0014; to jest,
że w takowém podniesieniu, ważność zmniéy-
sza się około na $\frac{1}{708}$; i to tylko dopiéro w
tym momencie, gdy pocisk dóydzie swoiéy
naywiększey wysokości, i w takim przy-
padku, kiedyby podniósł się pionowo.



O 4

O



O RÓWNOWADZE I O RUCHU W SILNIACH.

550. **P**owŹechnym zamiarém Silniów, iest, ażeby czynność sił podawała się przez nie gdzie potrzeba. W użyciu Silniów, niezawŹe bywa tén cël, ażeby powiêkszyç czynność, do iakiéy siła poruszaj¹ca bylab³y zdóln¹, gdyby bezsrzednie czyni³a przeciw ruchad³u; czasém nieidzie tylko o to, ażeby takow¹ czynność podaç w pewnym jakim kierónku; i taki *np.* iest zamiar *klubów nieruchomych*. Indziéy niebywa potrzeba, tylko ruchad³o tak ustatkówaç, ażeby przebiega³o rozleg³oŹci umiarkówane pod³ug pewnych warunków, stóŹui¹cych się czyto do czasu czy té¿ do innych okolicznoŹci b¹d¿ iakichkolwiek; mówię pod³ug warunków, które niezawŹe wyci¹gaj¹, ażeby si³a poruszaj¹ca, przechodz¹c dok¹d, razem té¿ i powiê-

wiêksza³a się; w filniach zegarowych mamy tego wiele przyk³adów.

551. Liczba i natura filniów odmiéniaj¹ się pod³ug zamiarów iakie sobie w nich zak³adamy. Ale żeby wytkn¹ç ich skutki, niepotrzeba nam dla tego wŹyŹtych rozwa¿aç. Niechayby by³y iak się spodoba wielok³adne, lub odmiénne, to przecie¿ nieŹ¹ tylko zebraniem doŹyç niewielkiéy liczby filniów prostych. Tych tedy nasamprzód opiszemy w³aŹnoŹci. A potém poka¿emy w ró¿nych przyk³adach, iak te w³aŹnoŹci maj¹ byd¿ przyŹtoŹówane do oszacówania skutków w filniach wielok³adnych.

Liczbê filniów prostych, zbierzemy tu na piêç; i takiémi s¹: *Sznu-ry, Drag, Kluba, Winda, i P³aszczyszna nachylona.*

Nieuwa¿aj¹c tych Silniów tylko wzglêdem Równowagi, mo¿naby je zebraç na dwie, a nawet tylko na iedn¹, to iest, mo¿naby wŹyŹtkie zawrzêç w *dragu*. Ale w przypadkach ruchu, natura ka¿dêy, daie okaza³¹ do uwag ka¿dêy w³aŹciwych, króre przeto wyci¹gaj¹, ażebyŹmy zosobna o nich mówili. **O**

552. **R**ozumić naprzód będziemy, że sznury są ciałami doskonałe giętkiemi; na inżém miejscu zaś zobaczymy, wiaki sposób trzeba mieć wzgląd na niedostatek w nich takowéy doskonałéy giętkości. Uważać tu także na początku będziemy sznury iakoby nieważne; ale wkrótce potém zobaczymy, iak mamy mieć wzgląd i na ich ważność. Na fundamencie tego dwoiakiego przypuszczenia, łatwo widzieć się daie, że większa lub mniejsza średnica sznurów, wcale nic nieczyni w skutkowniu sił; można zawsze zamiast sznurów, wystawić sobie w myśli nie przechodzącą przez oś wółka sznurowego, i rozumieć że siła przyłożona do sznura, skutkuje tylko iedynie za sprawą takowéy nici.

553. Używaią sznurów, dla podania gdzie potrzeba czynności sił, bądźto bezśrzednie, bądź też przyłożwszy sznury do filniów. Ale ażeby można sądzić o skutkach sił przyłożonych do filniów przy pomocy sznurów, trzeba wprzód mieć wiadome skutki, do których są zdolne też siły, czyniące przy pomocy tylko samych sznurów.

554.

554. Zmyślmy tedy sobie namprzód trzy siły P, Q, R , (fig. 54) fig. 54. czyniące iedne przeciw drugim za pośrednictwém sznurów AP, AQ, AR , złączonych z sobą węzłem A ; a rozumiejąc kierónki AP, AQ, AR , bydz wiadome, ustanówmy warunki potrzebne do tego, ażeby te trzy siły czyniły sobie wzajemnie równowagę, i wynaydźmy łósfunki zachodzące między témiz siłami.

Jawna jest tód, że wszystkie powinny znajdować się na iednéyże płaszczynie. Bo gdyby iedna z nich np. siła P niebyła położona na téyże płaszczynie co dwie inne, to zawsze możnaby ją sobie zmyślić, iakoby rozłożoną na dwie siły, z których iedna byłaby na téy płaszczynie, a druga byłaby prostopadłą téyże płaszczynie, a zatém prostopadłą każdéy z dwóch sił R i Q ; owa tedy siła z żadnéy miary nicby nieczyniła do sprzeciwienia się tym dwóm; więc niebyłoby nic takiego co by ją zniszczyć miało; a zatém niebyłoby i równowagi. *zre* Te trzy siły będąc położone na iednéyże płaszczynie, żeby sobie czyniły równowagę, trzeba, ażeby iedna z nich którakolwiek np. siła P sprawowała dwie usilności, iedną równą i przeciwną sił Q , a drugą równą i przeciwną sił R .

Lecz iezeli przedłużywczy RA i QA , obierzemy sobie linią iakąkolwiek AD , na oznaczenie siły P , i iezeli na AD iako na przekątnéy, zrobimy równoległobok $ACDB$, któ-

któregoby boki AB , AC znajdowały się na przedłużeniach linii QA i RA , to podług (193), dwa boki AB , AC wyrażać będą dwie siły, które czyniąc spólnie w takowych kierónkach, sprawiłyby ténże sam skutek co siła P . Wiéć AB i AC są dwiema uśilnościami, iakiemi w rzeczy samey siła P sprzeciwia się dwóm siłóm Q i R ; wiéć ażeby była równowaga, trzeba żeby siła Q mogła być wyrażona przez BA , a siła R przez CA ; co rozumie się, jeżeli siła P była wyrażona przez AD . Musi tedy być $P : Q :: AD : AB$, i $P : R :: AD : AC$, to jest, $P : Q : R :: AD : AB : AC$. Taki tedy powinień zachodzić stósunek między trzema siłami P , Q , R , kiedy mają zostawać między sobą w równowadze.

555. Ponieważ dwie siły Q i R powinny być, równe dwóm siłóm AB , AC z których składa się siła P , wiéć można powiedzieć, że kiedy jest równowaga między trzema siłami, to dwie z nich którekolwiek, powinny mieć ténże sam stósunek z trzecią, iaką mają dwie siły składające z siłą złożoną.

556. Wiéć (201), mieć także będzie $P : Q : R ::$ wśt. BAC : wśt. $CAD : DAB$, albo $::$ wśt. RAQ : wśt. RAS : wśt. QAS , przedłużywszy PA ku S ; to jest, że kiedy trzy siły czynią sobie równowagę, to każda z nich jest wyrażona przez wstawę kąta, zawártego między kierónkami

mi dwóch innych, przedłużónemi jeżeli tego potrzeba; albo téż ieszcze, z trzech sił zostających między sobą w równowadze, każda jest wyrażona przez wstawę tego kąta, przez który przechodzi kierónek iéy przedłużony. Bo kąty RAP , QAP są spełnieniami kątów RAS , QAS , a zatem mają téż same wstawy.

557. Lubo odłączywszy na fronę wagę sznurów, i uważając ie iakoby doskonale giętkie, zdawałoby się ogołóm, iż długość ich małego wpływa w skutek iaki ma być sprawiony; atoli zdarza się bardzo wiele takich przypadków, w których, względu na takową długość niemożna poczytać za rzecz obojętną.

Np. kiedy mularz uiąwszy się sznura węzłowatego ABD , przymocnionego do punktu A (fig. 55), chce się oddalić od pionowey AE , dla iakiéy naprawki po prawey albo po lewéy stronie téżye pionowey, to pomocnik ciągnie go przy pomocy sznura BC , którym naprowadza się sznur węzłowaty do położenia ABD ; a w tém położeniu, uśilność iakiéy powinień użyć pomocnik, ma się do wagi mularza $::$ wśt. ABD : wśt. ABC (556), albo przedłużywszy pionową BB , $::$ wśt. ABO : wśt. ABC ; ale gdyby sznur węzłowaty zamiast punktu A był przywiązany do inzego punktu A' , bliźszego punktowi B , to siła iakiéy potrzebowałby pomocnik, miałaby się do wagi mularza $::$ wśt. $A'BO$: $A'BC$. Lecz łatwo widzieć się daie, że kąty ABC , $A'BC$ będąc rozwártými, wśt. $A'BC$ jest mnieysza od

od wst. ABC , a że znowu wst. ABO jest mniejsza od wst. $A'BO$, więc idzie za tem że pomocnik musiałby użyć większej usilności, gdyby sznur był w punkcie A' aniżeli kiedy jest przymocniony w punkcie A . Z téż samy przyczyny także widzieć jest, że pomocnik uiąwszy się sznura BC , tém mniejszy sily potrzebować będzie im dłuższy będzie sznur BC .

558. Zastanówmy się jeszcze nad drugim przypadkiem, w którym długość sznura zamiast pożytku, zaszkodziłaby owszém. Dajmy iż armata ma być wyciągnięta na górę KI (fig. 56), i że pierwszy kón iuz stał na wierzchu I ; jeżeli AC jest długością postrónka, i jeżeli na tym kierunku obierzemy sobie część AO na oznaczenie usilności z jaką ciągnie ów kón. to łatwo widzieć się da, że skutek czynności w kierunku AO , nie jest cały użyty do ciągnięcia armaty, ale że jedna iey część skutkuje w kierunku AB postrónka przedłużonego AL , druga część AB czyni prostopadle względem tego postrónka; że siła skutkująca w kierunku AB , tylko służy do ciągnięcia armaty; siła zaś AH jest i owszém szkodliwa, iako zmierzająca do obalenia drugiego kónia. Lecz gdyby postrónek zamiast długości AC , miał większą iako np. AG ; to natenczas linie CD i GF każda równając się wysokości pierśi kónskich, iawna jest, że usilność ciągnięcia AO' rozłożona iak wyżej. sprawiłaby mniejszy skutek w kierunku AB , a większy skutek AH' w kierunku AH ; bo usilność AO ma się do usilności AH w pierwszym przypadku :: wst. BAH : wst. BO , albo AO : AH :: wst. BAH : wst. BAO ; lecz z téż przyczyny $AH' : AO' ::$ wst. BAO' : wst. BAH' albo wst. BAH ; skąd łatwo wnosi się, że AH'

: AH :: wst. BAO' : wst. BAO ; więc usilność zmierzająca do obalenia drugiego kónia będzie tém większa, im dłuższy będzie postrónek. A tak lubo byloby pożytecznie w nieiaki sposób, dawać postrónkom pewną długość, ażeby konie po spoczynku, wciągnięciu na górę lepięcy zawziąszć się mogły, atoli robić ie zbyt długie byłoby rzeczą tém nieprzywoitszą, że konie bardzię strudzone ku wierzschowi góry aniżeli indziey, mnię są sposobne do oparcia się téy usilności, która do tego zmierza żeby ie obaliła.

559. Ponieważ trzy sily P, Q, R (fig. 54) mające zostawać w równowadze, są oznaczone przez AD, AB, AC , albo (co na iedno wychodzi) przez boki AD, AB, BD trójkąta ABD , którego kąty ABD, BDA, DAB równają się kątom CAQ, RAS, QAS , wskazującym kierónki tychże sil, więc iawna jest, że wszelkie zagadnienia tyczące się wartościów i kierónków sil, mających zostawać w równowadze, zawisły od Trygonometrii.

Np. gdyby były zadane wartości trzech sil P, Q, R , a przy tém byłoby zapytano, iak mają być wykierowane, żeby zostały w równowadze; to nierebababy, tylko podług (Jeom. 308) rozwiązać trójkąt DAB , którego są zadane trzy boki; a kąty wypadające z tego rozwiązania, pokazałyby, iakie kąty czynić między sobą powinny, kierónki sil pominionych.

Gdy-

Gdyby były zadane dwie siły P i Q , i kąt PAQ powstający z ich kierónków, albo onego spełnienie $QAS = DAB$; to natenczas mając wiadome dwa boki AD , AB i kąt zawarty między niemi DAB , można by podług (Jeom. 310) wyrachować bok DB , to jest wartość siły R , i kąt BDA , któremu równający się kąt SAR , jest kątem, jaki czynić ma kierónek siły R z kierónkiem siły P . Gdyby były zadane tylko same kąty, jakie mają czynić między sobą trzy kierónki zadane, to podług (Jeom. 271) niemożnaby wynaléśdź bezwzględnych wartościów odpowiadających trzem siłóm, ale tylko stósunki zachodzące między niemi. W innych zaś wszelkich przypadkach, na fundamencie wyżej ustanowionego podania (559), zawsze można wynaléś to czego się szuka, byleby mieć trzy rzeczy dane.

560. Gdyby zamiast dwóch sił Q i R , przyłożonych do dwóch sznurów, gdyby mówię, te dwa sznury były nieruchomie przywiązane w punktach Q i R , lub winnych jakichkolwiek, położonych na kierónkach tychże sznurów; to linii AB , AC , będą wyrażeniami usilnościów, jakie wytzymują przerzeczone punkta.

fig. 54. 561. W (fig. 54) rozumieliśmy trzy sznury bydź nieruchome, umocnione w samym węzle A . Ale gdyby siła P (fig. 57) była przyłożona do sznura, opatrzonego kółkiem w swo-

swoim końcu, przez które przechodziłby sznur QAR ; to natenczas niebyłoby wolno dać trzem sznuróm jakichkolwiek kierónków. Jakóż w takim razie, niedosyć jest, ażeby usilność AB była wy kierowana w linii QA i równała się siłie Q , co też rozumié się o usilności AC względem R , ale nadto potrzeba, ażeby kółko nieślizgało się; ta zaś okoliczność wyciąga ażeby kąt QAS równał się kątowi SAR ; to jest, że siła P powinna bydź tak wy kierowana, ażeby kąt QAR dzieliła na dwie równe połowy. Wreszcie zawsze będzie $P:Q:R::$ wst. QAR wst. SAR : wst. QAS ; ale że $SAR = QAS = \frac{1}{2}QAR$, więc poprzedzające następstwo stósunków przemienia się, na $P:Q:R::$ wst. QAR : wst. $\frac{1}{2}QAR$: wst. $\frac{1}{2}QAR$; tak że dwie siły R i Q muszą bydź sobie równe.

562. Gdyby sznur QAR , zamiast cò był ciągnióny przez dwie siły Q i R , przeciwnym sposobém znajdował się bydź przy mocnióny w dwóch punktach nieruchomych Q i R (fig. 58), to oczywiście wszystkoby wyszło na jedno; to jest, że kiedyby równowaga miała mieć miejsce, to trzeba ażeby siła P dzieliła kąt QAR na dwie równe połowy; siła zaś P może mieć taką

Tem IV. P wár

wartość iaka się spodoba, byleby dwa punkta nieruchome Q i R , były zdolne do dania wszelkiego odporu choćby największego.

563. Zmyśliwszy sobie sznur QAR obracający się około dwóch punktów nieruchomych Q i R za ruchem kółka pociągniętego od siły P , to punkt A podług (Alg. 225) w takowym ruchu obiegać będzie ellipsę, w której szrodpałami byłyby punkta Q i R , a większa oś BC równałaby się długości RAR ; lecz widzieliśmy w (Alg. 235), że prostopadła na tę linię krzywą, dzieli kąt QAR na dwie połowy; więc można powiedzieć, że sznur QAR niechby znajdował się w jakim chce położeniu, to siła P zawsze zostanie w równowadze, jeżeli ciągnie w kierunku prostopadłym punktowi A ellipsy BAC , w którym schodzą się dwie części QA i RA .

564. Jeżeli siła P jest jakim ciężarem fig. 59. (fig. 59), to natenczas niepotrafi utrzymać równowagi, tylko szczególnie w iednym położeniu; to jest, kiedyby punkt A znajdował się być położony w takim punkcie ellipsy, któremu odpowiadałaby stycznica pozioma; a zatem żeby wynaléśdź położenie punktu, w którym ciężar P zostawałby w równowadze, trzeba nakryślic ellipsę BAC , co niepodlega żadney trudności; a jótém poprowadziwszy średnicę poziomą HS , trzeba przytknąć do ellipsy stycznica, równoległą téżże średnicy, albo któraby czyniła z rzędną AQ , kąt równający się dopełnieniu kąta HDB ; co także jest rzeczą łatwą, podług przepisu (32).

565. Gdyby sznur RAQ , będąc ciągniemy przez dwie siły R i Q (fig.

(fig. 60) przechodził ponad punkt fig. 60. nieruchomy A , to dwie siły R i Q podobnież powinny sobie być równe; utłoczenie zaś w takim razie punktu A , będzie wykierowane w linii, dzielący kąt QAR na dwie połowy, i mieć się będzie do iedney z dwóch sił, iak się ma wstawka kąta QAR , do wstawy odpowiadający połowie tegóż kąta.

566. Zrozumiawszy dobrze to wszystko co poprzedziło, niemoże być nic łatwiejszego, iak wynaléśdź sobie warunki równowagi, mający zachodzić między tak wielu siłami iak się spodoba, przyłożonemi do różnych sznurów, złączonych z sobą iednym albo wielu węzłami.

567. Rozumiemy nasamprzód, że każdy węzeł niełączy tylko trzy sznury, i że wszystko znajduje się na iedneyże płaszczynie, takiéy iak pokazuje (fig. 61). Owóż mamy fig. 61. iakby można uważać równowagę, a z niéy wnieść sobie stófunki zachodzące między siłami. Siła P wywiera swoię uśilność przeciwko sznuróm AT , AB . Przedluźmy tedy ich kierónki, a obrawszy sobie AF

na oznaczenie siły P , zrobmy na AF iako na przekatną i na przedłużeniach AE , AD iako na bokach, równoległobok $ADFE$; to ufilność T iaką wytrzymaie hak, musi bydź wyrażona przez AE , a wyteżenie sznura BA będzie wyrażone przez AD ; tak iż oznaczywszy takowe wyteżenie przez a , mieć będziemy $P : T : a :: AF : AE : AD$, albo $P : T : a ::$ wft. DAE : wft. FAD : wft. FAE , albo $P : T : a ::$ wft. TAB : wft. PAB : wft. TAP .

Zmyślmy sobie ufilność AD przyłożoną w punkcie B , w linii BI , któraby równała się linii AD , i w iednéjże linii była z nią położona; to BI wywiiera ufilność przeciwko siłi Q , i przeciwko sznurowi BC ; więc przedłużywszy iak wyżej, sznury QB i CB , i zamknąwszy równoległobok $GBHI$, BH będzie wartością, iaką powinna mieć siła Q , a BG będzie wyteżeniem sznura CB . A zatem oznaczywszy to wyteżenie przez b , z téjże przyczyny, mieć będziemy, $a : Q : b ::$ wft. GBH : wft. IBG : wft. IBH , albo $a : Q : b ::$ wft. QBC : wft. ABC : wft. ABQ .

Zmyślmy sobie znowu ufilność BG przyłożoną w punkcie C w linii CK , któraby równała się linii BG , i w iednéjże linii była z nią położona; to CK wywiiera ufilność przeciwko siłom S i R . Więc przedłużywszy RC i SC , i złożywszy równoległobok $MCLK$ iak wyżej, CM będzie wartością, iaką powinna mieć siła R , a CL będzie wartością siły S . A zatem z téjże przyczyny, mieć

mieć będziemy, $b : R : S ::$ wft. MCL : wft. KCL : wft. MCK , albo $b : R : S ::$ wft. RCS : wft. BCS : wft. BCR . Gdybyśmy zaś chcieli mieć bezsrzednie stosunek zachodzący, między wyteżeniem T , ramienia sznurowego którego-kolwiek TA , a między wyteżeniem innego ramienia także którego-kolwiek *np.* CS , to łatwo znalazłszy go możemy w sposób następujący.

Spomiędzy następstw stosunków wzwyż położonych, weźmiemy tylko te, które się tyczą wyteżeń ramion sznura $TABCS$; a mieć będziemy $T : a ::$ wft. PAB : wft. TAP ;

$a : b ::$ wft. QBC : wft. ABQ ;

$b : S ::$ wft. RCS : wft. BCR ;

Te stosunki rozmnożone porządnie, dadzą $T : S ::$ wft. $PAB \times$ wft. $QBC \times$ wft. RCS : wft. $TAP \times$ wft. $ABQ \times$ wft. BCR . Gdybyśmy zaś chcieli mieć stosunek, między wyteżeniem T a między wyteżeniem b , to nietrzebaby, iak tylko dwie pierwsze proporcye rozmnożyć; toż o innych. Zeby znowu mieć stosunek między siłami; nietrzeba więc, tylko z wyżej położonych następstw stosunków, wyciągnąć stosunek zachodzący między dwiema siłami po sobie następującymi, a między pośredniem wyteżeniem sznura; co nam da $P : a ::$ wft. TAB : wft. TAP ;

$a : Q ::$ wft. QBC : wft. ABC ;

$Q : b ::$ wft. ABC : wft. ABQ ;

$b : R ::$ wft. RCS : wft. BCS ;

Rozmnożywszy te cztery proporcye porządnie, po zebraniu, mieć będziemy, $P : R ::$ wft. $TAB \times$ wft. $QBC \times$ wft. RCS : wft. $TAP \times$ wft. $ABQ \times$ wft. BCS . Chcąc zaś mieć stosunek między P i Q , to tylko dwie pierwsze proporcye trzeba rozmnożyć. Skąd pokazuje się, iakby sobie trzeba postąpić z większą liczbą sił, iako też w wynaydowaniu stosunków, między wyteżeniami sznurów a samymi siłami. P 3 568.

568. Gdyby siły P i Q dzieliły na dwie części równe kąty TAB , ABC i. t. d. to natenczas kąty TAP , PAB byłyby sobie równe, iako też i kąty ABQ , QBC i. t. d.; skąd i oraz z siódeków wzwyż założonych wno- si się, że wszystkie części sznura $TABC$ są równo wyteżone.

569. Gdyby zamiast sił P, Q, R , (fig. 61), były dane nieruchome punkta A, B, C , (fig. 62), to natenczas (565) tłoczenie skrajnych części sznura na takowe punkta nieruchome, byłoby tak wywierowane, iżby dzieliło każdy kąt na dwie równe połowy; i wyteżenia wszystkich części TA, AB i. t. d. sznura $TABC$ byłyby sobie równe (568). Więc jeżeli (fig. 63) wyteżają sznur, przyłożony do obwodu wielokąta lub linii krzywéy, iakichkolwiek, to wyteżenie wszędzie równo podawać się będzie, tak iż te dwie siły powinny być sobie równe.

570. Kiedy liczba sznurów złączonych jednym węzłem, i położonych na iednéyże płaszczynie będzie większa nad trzy, a kiedy są położone na różnych płaszczynach,

znach, jeżeli ich będzie więcéy nad cztery; to w takim razie, mając dane kierónki sznurów, niemożna naznaczyć bezwzględnie siódeków między siłami i między wyteżeniami sznurów; to jest, że jeżeli pewna liczba sił, (byleby niebyła mnieysza od téy, iak dopiéro przepisała się wyżej), trzymała równowagę w kierónkach wiadomych, to zamiast tych sił można użyć innych, mających téż same kierónki, a które będąc między sobą w różnych siódekach od piérwizych, niemniey się przeto zostawać będą w równowadze.

Np. Jeżeli cztery sznury AP, AQ, AR, AS (fig. 64) mają kierónki swoje na iednéyże płaszczynie, wziąwszy AB na oznaczenie siły P , i przedłużwszy sznur SA ku C , jeżeli zmyślimy sobie ufilność AB , złożoną z dwóch innych AC, AD , z których piérwsza równałaby się i byłaby wbrew przeciwna sił S , to niebędziemy mieć żadnego warunku któryby wytykał, iaki powinién być kierónek AD , czynności mającéy przeciwić się ufilności złożonéy z dwóch sił Q i R ; nic nam mówię niewytyka takowego kierónku, tyle tylko wiemy, że będąc przedłużony, powinién przechodzić przez kąt QAR ; warunek, któremu oczywiście można uczynić zadość niezmierną liczbą sposobów. Zaczém obrawszy sobie podług upodobania kierónek AD , byleby zgodził się z warunkiem

dopiero przereczonym, jeżeli na linii AB jako na przekątnej i na kierónkach AC, AD jako na bokach, zamkniemy równoległobok $ACBD$; i znowu jeżeli na AD jako na przekątnej, i na przedłużeniach AE, AF kierónków dwóch sił Q i R , zamkniemy drugi równoległobok $AEDF$; to natenczas wzięwszy AB na oznaczenie wartości siły P , można wzięsz AC na wartość siły S , AF na wartość siły R , a AE na wartość siły Q ; bo siła AB tak czyni, jakby czyniły dwie siły AC, AD , z których pierwsza, żeby zostawała w równowadze z siłą S , powinna być $= S$; a co do drugiej AD , takowa czyni, jak dwie siły AF, AE , które żeby zostawały w równowadze z siłami R i Q , powinny im być równe każda każdemu. Lecz iawna jest, że dawszy uśilności AB inną wartość, a zachowawszy kierónki sił S, Q i R , uśilności AD, AF i AE mieć także będą inne wartości, atoli takie, że nadszawszy je tym siłom, na których kierónkach znajdują się, te siły zostawałyby w równowadze; więc w takim przypadku, zostawszy kierónki nieodmiennie, można te siły ustanowić w równowadze, niezmierną liczbą sposobów.

571. Toż samo ma się rozumieć, kiedy sznury roschodzące się z jednego wezła, były położone na różnych płaszczyznach, i znajdowały się w większej liczbie nad cztery. Ale kiedyby niebyło ich więcej jak cztery, to mając dane kierónki, stófunki między siłami iakie do tych sznurów mają być przyłożone, już byłyby określone. Al-

Albowiem przez dwa którekolwiek AP, AS z tych sznurów (fig. 65), można zawsze zmyślić sobie fig. 65. płaszczyznę, która będąc dostatecznie przedłużona, spotka się z płaszczyzną RAQ , odpowiadającą innym dwóm sznuróm, w linii DAE iakiękolwiek, ale której położenie, wyznaczają kierónki czterech sił. Natenczas jeżeli przedłużymy kierónek SA , i obrawszy AB na oznaczenie siły P , jeżeli na AB jako na przekątnej, i na kierónkach AD, AC jako na bokach, zamkniemy równoległobok $DACB$, to mieć będziem AC na wartość siły S , a zaś AD na wartość uśilności, iaką wywiiera siła P przeciwko dwóm siłóm Q i R spólnie czyniącym. Więc przedłużymy linię QA i RA położone na téyże płaszczyznie co AD , jeżeli na AD jako na przekątnej, i na przedłużeniach AF, AG , jako na bokach, zamkniemy równoległobok $AFDG$; to AF i AG będą wartościami, iakie daćby potrzeba siłóm Q i R .

572. Wreszcie w iakimkolwiek bądź przypadku, czyto sznury są położone na jednéyże płaszczyznie czy nie są; z przyczyny że równowaga wyciąga, ażeby każdy

wę-

węzeł zostawał nieruchomy, jeżeli siła czyli wyteżenie każdego sznura przyłożonego do tegoż węzła, rozłoży się na trzy inne siły, wzajemnie sobie prostopadłe, albo na trzy siły równoległe trzem liniom wzajemnie sobie prostopadłym; to podług (283) potrzeba, ażeby względem każdego węzła, summa sił równoległych każdej z pomienionych linii, była zerem, (nieprzepominając o tem, że przez sumę sił, rozumie się summa sił czyniących w iednym rozumieniu, mniej summa sił czyniących w rozumieniu przeciwnem). Gdyby sznury złączone iednym węzłem, znajdowały się na iednéjże płaszczyźnie, to dosyćby było, rozłożyć tylko na dwie siły, równoległe dwóm liniom wzajemnie sobie prostopadłym, i na téjże płaszczyźnie poprowadzonym. Na tym fundamencie, zawsze mieć można wszystkie warunki ściągające się do równowagi, byleby sznury były nieruchomie między sobą połączone.

573. Zeby się to pokazało w prostym przykładzie, daymy że na tymże fundamencie, trzeba nam wynaléśdź stófunek między trzema siłami zostającemi w równowadze, przy pomocy trzech sznurów złączonych iednym węzłem (fig. 66).
 fig. 66. Pozwólmy na moment, że AG , AB , AF , są liniami, które mogą nam oznaczać takowe trzy siły; ażeby mieć tém mniej rozłożeń do czynienia, rozłożmy dwie siły Q i R , iak wyrażono w figurze, to jest każdą z nich

nich na dwie inne, tak iż iedna byłaby położona w kiéronku siły P , a druga byłaby prostopadła temuż kiéronkowi. Natenczas w trójkątach prostokątnych BAC , TAI , oznaczywszy promień przez 1, mieć bedziém $BC = AI = AB \text{ wst. } QAC$; $FI = AE = AF \text{ wst. } RAC$; $AC = B \text{ dost. } QAC$; $AI = AF \text{ dost. } FAL$. Więc na fundamencie zasady wzwyż założonéj, będzie $AB \text{ wst. } QAC - AF \text{ wst. } RAC = 0$; i $AB \text{ dost. } QAC + AF \text{ dost. } RAC - AG = 0$. Piérwsze z tych dwóch zrównań, daie $AB \text{ wst. } QAC = AF \text{ wst. } RAC$; a zatém $AB : AF :: \text{wst. } RAC : \text{wst. } QAC$, to jest, $Q : R :: \text{wst. } RAC : \text{wst. } QAC$; co doskonale zgadza się z wywodem wyżej okazanym (556).

Jeżeli z piérwzego zrównania wyciągniemy wartość ilości AF , i położymy ją w drugim, to mieć bedziém, $AB \text{ dost. } QAC + \frac{AB \text{ dost. } RAC \text{ wst. } QAC}{\text{wst. } RAC} - AG = 0$; albo $AB \text{ dost. } QAC \text{ wst. } RAC + AB \text{ dost. } RAC \text{ wst. } QAC = AG \text{ wst. } RAC$.
 Lecz podług (Jeom. 286), $\text{dost. } QAC \times \text{wst. } RAC + \text{dost. } RAC \text{ wst. } QAC = \text{wst. } (QAC + RAC) = \text{wst. } QAR$;
 więc

więc AB wst. $QAR = AG$ wst. RAC ;
to jest, $AB : AG ::$ wst. $RAC : QAR$,
albo $Q : P ::$ wst. $RAC : wst. QAR$;
co podobnież zgadza się z przerze-
czonym wywodem (556).

574. Zobaczymy teraz jaką odmianę
może sprawić ważność sznurów w czynno-
ściach sił. Niech będzie tak wiele sił jak się
fig. 67. (spodoba (fig. 67) przyłożonych do iednegoż
sznura $TABCS$, niemającego ważności, cią-
gniętego w końcach od dwóch sił T i S ,
albo przymocniętego do dwóch punktów
nieruchomych T i S . Jeżeli przedłużą się
dwa sznury skrajne TA , CS , ażby się spo-
tkały w punkcie V , to iawna jest, że usil-
ność złożona z osobnych wyteżeń tych
dwóch sznurów skrajnych, powinna prze-
chodzić przez punkt V . A ponieważ ma
mieć miejsce równowaga, więc siła złożo-
na z trzech sił P , Q i R , tudzież z wyte-
żeń dwóch sznurów pośrednich AB i BC ,
powinna także przechodzić przez punkt V ;
bo żeby zachodziła równowaga, trzeba aby
takowa siła złożona, była równa i wbrów
przeciwna sile złożonéy z wyteżeń dwóch
sznurów TA i CS . Lecz siła złożona z
trzech sił i z wyteżeń dwóch sznurów po-
średnich, niejest co innego, tylko siła zło-
żona szczególnie z trzech sił, z przyczyny że
każdy z dwóch sznurów AB i BC , sam przez
się niema żadnéy czynności, a zatem też nie-
może nic skutkować przeciwko wszelkiéy czę-
ści układu, bądź któreykolwiek; więc siła zło-
żona z wszystkich sił P , Q , R , przyłożonych
do sznura, przechodzi przez przedłużenie V
dwóch skrajnych sznurów.

575.

575. Widzieliśmy (197 i daléy),
iак wynayduie się takowa siła złożo-
na; ale jeżeli sznury są równoległe,
iак bywa, kiedy siły P , Q , R są iakié-
mi ciężarami; to natenczas, z przy-
czyny że siła złożona, musi byđ
równoległa składającym, kieronek
iéy wynaydzie się tém łatwiéy, po-
prowadziwszy przez punkt V lini-
ią równoległą iednému z kierónków
tych ciężarów, to jest linią pionową.

576. Niechay tedy będzie (fig. 68)
tak wiele ciężarów iак się spo-
doba, przyłożonych do iednegoż
sznura nieważnego; przedłużywszy
dwa sznury skrajne i przez punkt
 V wzajemnego spotkania, popro-
wadziwszy pionową VX , równo-
wagę tego całego układu, można
przemienić w myśli, na równowa-
gę między trzema siłami przyło-
żonémi do trzech sznurów, złączo-
nych węzłem V , gdzie siła wykie-
rowana w linii XVZ jest summą
wszystkich ciężarów. A stąd iako
téż i z tego co powiedziało się wy-
żéy (556) wnieść sobie trzeba, że
wyteżenie T ma się do wyteżenia
 S , iак wstawia kąta XVS do wsta-
wy kąta TVX .

577.

577. Teraz uważając sznur ważny, iako-
by zgromadzenie niezmierny liczby małych
ciężarków jednokształtnie rozłożonych po oli
tego sznura, widzieć się daie, że jeżeli przez S
fig. 69. (fig. 69) oznacza się punkt, w którym siła jest
przyłożona do sznura, a przez T punkt, w
którym sznur jest przyłożony do jakiejś siłki,
to czynność siły, skutkująca przeciwko pun-
ktowi T , skutkuje w kierunku linii TV sty-
cznej z linią krzywą, w jaką uktada się sznur
mocą ważności swojej, i że ta czynność nie-
równa się czynności siły S , tylko w ten czas,
kiedy pionowa poprowadzona przez punkt V ,
w którym stykają się dwie styczne skrajne,
dzieli kąt TVS na dwie równe połowy; i
że ogółem czynność siły S , iakaby miała
miejsce gdyby sznur nie był ważny, ma się
do czynności skutkującej ninie z wagą przy-
tomną, iak się ma wstawia kąta TVX do wsta-
wy kąta SVX .

578. Uważmy tu, że ściśle bio-
rąc, chociażby niewiedzieć iak wiel-
kości siły użyto się do wyteżenia sznu-
ra, to iednakże nigdy doskonale pro-
sto wyciągnąć go niepotrafi, chybaby
to było w kierunku pionowym. Ja-
kóż, daymy że na sznurze nieważnym
fig. 70. RAP (fig. 70), utrzymuje się waga
 Q , przy pomocy dwóch sił równych
 P i R , których kierónki przybliżały-
by się niezmiernie blisko do kąta od
 180° . To mieć będziemy $Q : P ::$
 $CAD : \text{wst. } CAB$ (556), albo (prze-
dłużywizy DA), $:: \text{wst. } CAS : \text{wst.}$
 $\frac{1}{2}CAD;$

$\frac{1}{2}CAD$; lecz kąt CAS jest niezmiernie
mały podług przypuszczenia, a
 $\frac{1}{2}CAD$ przybliża się niezmiernie do
kąta prostego, więc Q powinno być
niezmiernie małe względem P ; więc
nawet natenczas; kiedyby waga Q by-
ła niezmiernie mała, dwie części sznu-
ra, ieszcze czynią kąt między sobą.
A stąd wnieść sobie można, że siła
bardzo mała Q , sprawia bardzo
wielkie wyteżenie w sznurach AP ,
 AR , kiedy kąt RAP z nich powsta-
jący, jest zbytecznie rozwartny.

579. Tym sposobem można wytłuma-
czyć, dla czego nadymając przy pomocy rur-
ki Aa (fig. 71) w iaką obwiykę giętką aEB fig 71.
 Ca , do której końca B byłaby przyprawna
waga P , dla czego mówię samo dmuchnięcie
dość niewielkie, jest wystarczające na pod-
niesienie wagi P , chociażby dołyć znaczny.

Jakóż, można uważać każdą połowę aCB ,
 aEB przerznięcia pionowego téy obwiyki,
iakoby sznur popychany w każdym punkcie
od siły prostopadłéy (297), równającéy się
tłoczeniu, iakie sprawia wewnątrznie po-
wietrze przeciwko ścianóm téyże obwiyki.
Siła złożona z tych wszystkich tłoczeń, po-
winna mieć kierónek FED (574), to jest, po-
winna przechodzić przez punkta, w których
spotykają się styczne przytknione do końców
tego sznura, i powinna mieć się do usilności
skutkującéy w kierónku $BD :: \text{wst. } aDB$
albo $\text{wst. } aDu : \text{wst. } FDa$. Lecz kąt aDu
jest bardzo mały; więc usilność bardzo ma-
ła czyniaca w kierónku F , sprawia usil-
ność

ność bardzo wielką w kierunku BD . Z tądże przyczyny utłoczenie części aEB ; sprawa usilność bardzo znaczną w kierunku BF ; waga tedy P będzie pociągana od dwóch sił bardzo znacznych w kierunkach BD i BF , które będą tym więcej skutkować, im będzie mniejszy kąt FBD ; bo usilność z nich powstająca, tym bardziej przybliży się do zrównania się z ich sumą.

O Klubach i o Puzdrach klubnych
(*Polyplastus*).

580. **P**ostać kluby, jest wszędzie dobrze znaioma, przeto opisać ją tu, byłoby rzeczą zbyt częną. Wszelkie różne rodzaje klub można zebrać na dwa gatunki; to jest jedne są *nieruchome* a drugie *ruchome*.

figura 72. 73. Kluba nieruchoma (fig. 72. 73) jest ta, w której siła i ciężar, albo zawada iaką ma do przelamania, są oboje do nię przyłożone w kierunkach stycznych z okręgiem tądże kluby. Kluba *figura 74. 75.* ruchoma (fig. 74. 75); jest ta, w której ciężar czyli zawada, jest przyłożona do środka, albo w kierunku przechodzącym przez środek lub przez oś kluby.

581. Klubę rozważając ogółem, ta filnia jest sposobna do dwoiakeru ruchu; pierwszy jest, kiedy sznur przecho-

chodzący przez szykę kluby, to jest opasujący onę, może swoje miejsce odmienić, ciała samę kluby z miejscą nieporuszając; drugi ruch jest, kiedy ciało kluby może odmienić swoje położenie. A zatęm równowaga w tąd filni zależy od dwóch warunków wcale osobnych ieden od drugiego; pierwszy jest, ażeby wyteżenia dwóch części sznura opasującego klubę, niszczyły się wzajemnie; dla tego powinny być sobie równe, krzywość kluby niechayby była iaka chce (569). Drugi zaś warunek, wnosi się z pierwszego w sposób następujący.

582. Z dwóch wyteżeń opasujących klubę, wynika przeciwko ciału tąd filni usilność, której wartość wynaydzie się, wziąwszy na kierunkach sznurów, rachując od punktu spotkania (fig. 72. 73. 74), części równe IA , IB , i zrobiwszy równoległobok $IA-DB$; w króym przekątna ID , wyrażać będzie usilność, skutkującą przeciwko ciału kluby, kiedy linia IA oznacza wyteżenie sznura OP (fig. 72 i 73) albo OG (fig. 74). Lecz z przyczyny stycznych IR , IO , tudzież linii IB , IA , łatwo widzieć się daie, że linia ID przedłużona, przechodzi przez środek C kluby; więc jeżeli ciało kluby nie jest przytwierdzone nieruchomie, to usilność ID niemoże być zniszczona, tylko w tąd czas, kiedy zawada iakokolwiek, mająca sprzeciwiać się ru-

chowi kluby, będzie położona na jakim punkcie linii IC zmiierzający do środka C , w punkcie spotkania się dwóch sznurów opasujących klubę. A zatem jeżeli klubę jest wyznaczona do obracania się w kapturze CG , przymocnionym do punktu zewnętrznego G (fig. 73), jeżeli ten kaptur może obracać się około punktu G , to nastąpi równowaga, byleby kaptur CG był wykiérowany w linii CI . Podobnie, jeżeli ciało kluby, będąc opasane sznurém umocnionym w punkcie G (fig. 74), jest ruchome, to niebędzie równowagi tylko w ten czas, kiedy ufilność przyłożona do środka C , albo do kaptura przymocnionego w tym środku, dzielić będzie na dwie połowy kąt złożony z dwóch sznurów OG , RQ ; i w takim przypadku, ufilność będzie się miała do wyteżenia każdego z dwóch sznurów OG , $RQ :: ID : IA : IB$.

583. Podług tego, łatwo jest wynaléśdź stófunek między wyteżeniami każdego z dwóch sznurów opasujących klubę, między ufilnością stąd wynikającą przeciwko ciału kluby, a zatem między ufilnością, do jakiej jest zdólna klubę ruchoma (fig. 74). Wyteżenie każdego sznura oznaczywszy przez linię IA , albo iéy równą IB , ufilność skutkująca przeciwko ciału kluby, będzie wyrażona przez ID . Lecz w trójkącie IAD , mamy $IA : ID ::$ wst. IDA : wst. IAD , albo $::$ wst. CIQ : wst. OAD
al-

albo wst. PIQ : więc można powieździć ogołém, że w równowadze sprawionej przy pomocy kluby prostéy, nieruchoméy albo ruchoméy i ód Wyteżenia dwóch sznurów opasujących klubę, albo siły przyłożone do tych sznurów są sobie równe. 2^o. Ze każda z tych sił, ma się do ufilności skutkującej przeciwko środkowi kluby, iak się ma wstawę połowy kąta złożonego z tych dwóch sznurów, do wstawy kąta całego.

A tak w klubie nieruchoméy (fig. 72. figura 73), siła Q nieprzynosi innego przednieyższego 72. 73. pożytku, iak tylko ten, że kieronek iéy czynności, można odmienić podług upodobania. Lecz w klubie ruchoméy (fig. 74. figura 74. 75), siła Q , sprawuje dwojaki pożytek; bo można i kieronek odmienić i pomnożyć skutek iéy czynności. Ale to trzeba uważać, że przez odmianę kierónku, ufilność skutkująca przeciwko środkowi, staie się różna; tak iż jest ieden pewny kieronek, w którym takowa ufilność wypada naywiększa iak tylko można; a to natenczas kiedy dwa sznury OG , RQ , są równoległe sobie, iak zobaczymy zaraz.

584. Poprowadziwszy promienie OC , CR (fig. 74) i cięciwę OR , fig. 74. trójkąt OCR , mieć będzie swoje boki prostopadłe bokóm trójkąta BID , a zatem oba będą podobne sobie, co daie $IB : ID :: CR : OR$, to jest, Q
 Q_2

: $P::CR:OR$; więc ogołóm, wyteżenie iednego z dwóch sznurów, ma się do ufilności iaką wytrzymaie śródek, iak promień kluby, do ciężwy tu ku opasanego sznurém. Lecz iawna jest, że takowy stófunek jest naywiększy iak tylko można, i wychodzi na 1 do 2, kiedy sznury są sobie równoległe (fig. 75); więc w klubie ruchoméy, siła wypada w tén czas naymniéysza iak tylko można, kiedy sznury są sobie równoległe; i w takim przypadku równa się połowie wagi iaką utrzymuje śródek kluby.

585. Dotąd równowagę w klubie przypisowaliśmy tęg okoliczności, że z wzajemnego spotkania się dwóch sił przyłożonych sposobém stycznym do okręgu kluby, wynika siła iedyna, którę kierónek przechodzi przez śródek tęgże kluby; gdzie została zniszczona, w klubie nieruchoméy (fig. 72), przez odpór osi kluby, rozumiejąc ją nieporuszoną, albo przez odpór kaptura (fig. 73), albo naostatku przez odpór wagi (fig. 74), która pomiénionę siłę jest równa i wbręw przeciwna. Ale jeżeli w tęg filni, tylko sama siła rozumie się bydź czynna

na, a waga i ufilność przyłożona do kaptura, sprawiają tylko urząd odporu, to zdawałoby się rzeczą naturalniéyszą, wystawić sobie czynność siły, iakoby rozkładaiącą się na dwie ufilności, z których iedna byłaby równa i wbręw przeciwna ufilności przyłożonę do drugiego sznura stycznego, a druga byłaby równa i wbręw przeciwna ufilności przyłożonę do śródeka kluby.

Np. W klubie nieruchoméy (fig. 76) i figura w klubie ruchoméy (fig. 77), wziąwszy na 76. 77. kierónku AQ siły Q , rachując od punktu A , w którym spotyka się z sznurém AF , część iakąkolwiek AB na oznaczenie tęg siły, i zrobiwszy na AB iako na przekątnę równoległobok $ADBI$, którego boki AI , AD znajdowałyby się na przedłużeniu linii FA , i na linii AC przechodzący od punktu spotkania A do śródeka C ; to natęczas możnaby sobie w myśli wystawić siłę Q , rozłożoną na dwie ufilności AI i AD . A że ma bydź równowaga, więc trzeba ażeby ufilność AI równała się wyteżeniu sznura FP (fig. 76) albo sznura FG (fig. 77), a ufilność AD , ażeby równała się tęg, iaką wytrzymaie, śródek w (fig. 76), albo ażeby równała się wadze P w (fig. 77); lecz na fundamentie załad rodanych do rozkładania (201), mamy $AB:AD:AI::$ wst. $DAI:$ wst. $BAI:$ wst. BAD , albo $::$ wst. $FAC:$ wst. $FAE:$ wst. EAC , co wychodzi na toż samo, iak widzieliśmy wyžęy (583); więc t. d. W powszechności, zawsze wypadnie tęgże sam

sam stółunek, czyto uważać się będzie równowaga iakoby sprawiona przez złożenie sił, czyli też uważać się będzie, iako skutek wynikający z rozłożenia. Jeżeliby sznury były równoległe, iak w (fig. 75), to siłę Q trzeba by rozłożyć na dwie siły równoległe CB i OL , podług tego, iak już przepisało się wyżej (208).

fig. 78. 586. Więc jeżeli waga P (fig. 78), jest utrzymywana od siły Q , przy pomocy wielu klub ruchomych, każda z nich będąc opasana sznurów, którego ieden koniec byłby przymocniony do punktu nieruchomego, a drugi do kaptura klub przyległej, to siła mieć się będzie do wagi, iak się ma mnogość; wynikająca z rozmnożenia wzajemnego przez się wszystkich promieni klub ruchomych, do mnogości wynikającej z rozmnożenia cięciw, odpowiadających łukom opasany sznurami.

Jakóż, jeżeli oznaczymy przez N i M obciążenie szrodków dwóch klub N i M , które oraz są wyrażeniami wyteżeń dwóch sznurów, przywiązanych do szrodków N i M , promienie zaś jeżeli oznaczymy przez r , r' i r'' , a cięciwy klub N , M , L przez s , s' i s'' ; to mieć będziemy (584), $Q : N :: r : s$; $N : M :: r' : s'$; $M : L$, albo $P :: r'' : s''$; więc rozmnożywszy te proporcje porządnie, i wyługówawszy czynników spólnych dwóm wy-

razem pierwszego stółunku, będzie $Q : P :: rr'r'' : ss's''$. A jeżeli sznury są równoległe, przez co wypadą $s = 2r$; $s' = 2r'$; $s'' = 2r''$, to będzie $Q : P :: rr'r'' : 2r \times 2r' \times 2r'' :: r : 2 \times 2 \times 2$; to jest, że siła ma się do wagi, iak się ma iedność do liczby Q , wyniesioney do stopnia, oznaczonego przez liczbę klub nieruchomych; np. przy pomocy trzech klub, siła Q , utrzymowałaby wagę, wartującą ośm razy tyle co sama.

587. Ale to rozporządzenie klub, nie jest naywygodniéj; sposobiciéy używać się zwykło takie ^{figura} iakie wskazują *figury* 79, 80, 81, 79, 80, 82, 83, 84; wiele klub ruchomych i ^{81, 82,} nieruchomych w tén sposób rozporządzonych, że wszystkie opasanie ^{83, 84} ténże sam sznur, nazywają *puzdrem*. Wszystkie kluby nieruchome, bywają osadzone w iednym kapturze, a znowu wszystkie ruchome w drugim. Ich szrodki, czasem dają się na różnych punktach przerzeczonego kaptura, iak w (fig. 79, 80, 81, i 82); a ^{fig. 79,} czasem iak w (fig. 83) wszystkie są ^{80, 81,} położone na iednéjże osi. ^{82, 83.}

588. Pomimo wszelkiéy różności w tych szczególnych rozporządzeniach, zawsze można wynaléśdź zachodzący stółunek między siłą a wagą, na tym fundamencie: *Sila ma*

Q 4

się

się do wagi, iak promień albo wstaw
od 90° do summy wszystkich wstaw,
odpowiadających kątów, iakie czynią
z linią poziomą każdy z sznurów
przytykających do kluby ruchomej.

figura
79. 80. Jakóż. jeżeli na każdym z tych sznu-
rów (fig. 79, 80). weźmiemy części równe
im, *np* i. t. d. na oznaczenie ich wytyczeń, i
jeżeli na każdéj z tych linii iako na prze-
kątne zrobimy równoległobok, którego dwa
boki byłyby pionowe, a drugie dwa pozie-
mne, to zamiast uważania wagi *P*, iakoby
była utrzymowana przez bezśrednie wyty-
żenia sznurów, można ją uważać, iakoby
utrzymowaną przez spólną czynność sił po-
ziemnych *ik*, *no* i. t. d. i sił pionowych *il*,
nq, i. t. d. Ale że pierwsze z nich, iako pro-
stopadłe kierunkowi czynności wagi, bynaj-
mniéj nieprzyczyniają się, do przemożenia
tęjże wagi, i w równowadze poniszczą się
wzajemnie; więc waga *P*, nieutrzymuje się
tylko przez siłę złożoną z sił pionowych, to
jest, przez sumę sił pionowych *il*, *nq*, i. t. d.
Lecz w trójkątach prostokątnych *iml*, *npq*,
i. t. d. mamy $im : il :: 1 : wst. iml$; np albo
 $im : nq :: 1 : wst. npq$, i tak daléj. mówiąc
o innych sznurach; więc $il = im \text{ wst. } iml$; nq
 $= np \text{ wst. } npq$; więc naostatek $Q : P :: im$
 $: im \text{ wst. } iml + im \text{ wst. } npq + t. d.$ albo $:: 1 :$
 $wst. iml + wst. npq + t. d.$

589. Jeżeli sznury są równole-
głe, a zatém pionowe, to kąty *iml*,
npq i. t. d. będą prostémi, a zatém ich
wstawy każda równać się będzie pro-
mie-

mieniowi *r*. Więc w takim przy-
padku, siła mieć się będzie do wa-
gi, iak *r*, do summy z dodanych tylu
jednościów, iak wiele będzie sznu-
rów przytykających do puzdra ru-
chomego. Skąd pokazuje się, że
jeżeli ieden z końców sznura, jest
przywiązany do puzdra nierucho-
mego (fig. 81), to siła mieć się będzie do fig. 81.
wagi, iak się ma jedność, do podwój-
ności liczby klub oprawnych w pu-
drze ruchomém. A jeżeli ieden ko-
niec sznura, jest przywiązany do pu-
zdra ruchomego (fig. 82), to siła mieć fig. 82.
się będzie do wagi, iak się ma jedność,
do podwójności liczby klub oprawnych
w puzdrze ruchomem, pomnożonyj
jedną jednością.

590. Podanie powfzechne dopiéro oka-
zane, ma zawsze miéysce, czyto sznury znaj-
dują się na iednéjże płaszczynie, czyli nie.
Igdoby nawet zawada która ma się przemódz
przy pomocy puzder, niebyła wagą, to jest,
gdoby kieronek całkowitéj uśilności puzdra
niebył pionowy, to przerzeczony podanie
niemniéj przeto mieć będzie miéysce, poło-
żywszy tylko, zamiast kątów iakie czy-
nie rozumiały się sznury z płaszczyną po-
ziemną, położywszy mówię kąty, iakie
czynią też sznury z płaszczyną prostopa-
dłą całkowitéj uśilności puzdra. *Np.* w fig. 84
fig. 84 siła *Q*, ma się do uśilności skutkują-
céj w *G*, iak się ma promień do summy
wstaw

wstaw wszystkich kątów, iakie czynią każdy z sznurów przytykających do puzdra EF , z płaszczyzną prostopadłą linii FG .

591. Jeżeli używa się wiele puzder, tak nieruchomych iako też i ruchomych, to i tak z niemnięszą łatwością będzie można, podług tego co poprzedziło, wynaléśdź stósunek zachodzący między siłą a wagą. *fig. 84.* *Np.* w *fig. 84* rozumiejąc sznury równoległe, siła Q ma się do ufilności skutkującej w kierunku BC (589) $:: 1 : 5$; lecz ta ostatnia ufilność, czyni urząd siły, względem narządzonej części BA ; więc ma się do wagi $P :: 1 : 4$; więc (te dwa stósunki rozmnożywszy porządnie), siła Q ma się do wagi $P :: 1 : 20$; a zatem ufilność wynosząca *np.* 50 *ftów*, zdolaby utrzymać ciężar ważący - 1000 *ftów*.

592. W tém wszystkiém co poprzedziło, odłożyliśmy na stronę ważność klub, kapturów i. t. d. tarcie i giętkość sznurów. Zobaczymy niżej iak mają być obrachowane te ostatnie dwa gatunki odporu. Co się zaś dotyczy wagi części ruchomych, które siła musi utrzymować, sposób wprowadzenia ich w rachunek w przypadku równowagi, na tém zależy, ażeby całą wagę onych przyłączyć do wagi P , kiedy całkowita czynność ich ważności, jest położona w téjże linii pro-

prostey, co ważność ciężaru P , iak w (*fig. figura 81. i 82.*). Ale jeżeli ważność narządzonej części CF (*fig. 84.*), nieskutkuje w téjże saméj linii BC , w której skutkowałaby ufilność téjże części bez ważności, to w takim razie BC nie będzie znajdować się w tym ostatnim kierunku, ale w kierunku siły, złożonej z ważności téj części narządzonej, i z ufilności téjże części uważonej, bez ważności. Lecz ponieważ ta okoliczność, jest małej wagi, w takich przypadkach w których używać się zwykło klub w ten sposób, przeto niewidzimy potrzeby, wchodzić tu w naznaczenie ściślejszego stósunku, iaki zachodzi w takim razie między siłą a wagą.

593. Co się tycze ruchu w klubach, my tu niebędziemy rozważać inzego, tylko ten iaki nadaie klubu wadze P , kiedy sznury są równoległe. Jawną zaś jest, że w klubie nieruchomym i prostey (*fig. 72.*), waga P nie może mieć inzej szypkości, tylko téj samej co i siła Q ; a w klubie także prostey ale ruchomym (*fig. 75.*), waga podnosi się tylko przez połowę tak prędko iak siła. W puzdrach, kiedy sznury są równoległe, szypkość wagi, ma się do szypkości siły, iak się ma siła do wagi w przypadku równowagi. Albowiem iawną jest, że jeżeli puzdro ruchome (*fig. 81. i dalej.*), podniosło się *np.* na jedną stopę, to każdy z sznurów przytykających do tegoż puzdra, skrócił się także na jedną stopę; więc ten sznur, do którego jest przyłożona siła, musiał się przydlużyć na tyle stop, ile jest sznurów przytykających do puzdra ruchomego.

594. Używając klub w silniach, gdzie na regularności i niezawodności ich wiele zależy, trzeba także mieć wzgląd na ich bezwładność; ale ponieważ ruch kołowrotny iaki

bie-

biorą, jest skutkiem tarcia, przeto zachowujemy sobie mówić o tém niżej na swoim miejscu.

O *Dragu*, kiedy siły przyłożone do niego są wszystkie na iednéyże płaszczyźnie.

595. Przez *Drag*, rozumiemy tu pręt niegiętki, iakiéykolwiek bądź postaci, tak ustatkowany w iednym z swoich punktów *C* (fig. 85, 86), iżby niemógł powziąć innego ruchu, mocą czynności sił przyłożonych do niego, tylko ruch *kołowy*; to jest, ruch sposobny do obracania się około punktu *C*. Takowy zaś punkt *C*, nazywa się *punktem podpory*.

596. Uważać będziemy nasamprzód *drag*, iakoby niemiąższy i nieważny. W przypadku równowagi, łatwo można mieć wzgląd na jego ważność, uważając ią niby skupioną w środku ciężkości tego *draga*, i iakoby nową siłę przyłożoną do niego w tymże punkcie w kierunku pionowym. W przypadku zaś ruchu, już nie w środku ciężkości uważa się miąższość skupioną, chcąc wiedzieć skutek iaki sprawić potrafi, ale

ale trzeba ią uważać skupioną w iednym punkcie, który w krótcie naznaczymy.

597. Rozumić tu będziemy, że siły przyłożone do *draga*, wszystkie znaydują się na téyże płaszczyźnie, co punkt podpory. Na inném zaś miejscu zaстанowimy się nad równowagą i ruchem, zachodzącymi w takich okolicznościach, kiedyby siły przyłożone do *draga*, znaydowały się na różnych płaszczyznach.

598. Daymy tedy, że dwie siły *P* i *Q* (fig. 85, 86) przyłożone do dwóch punktów *B* i *D* *draga* *BCD*, bądźto bezśrzednie, bądź też przy pomocy dwóch sznurów lub prętów niemiąższych, skutkują przeciwko temu *dragowi* w kierónkach *BP*, *DQ*, i czynią sobie wzajemnie równowagę; idzie rzecz o naznaczenie warunków téy równowagi.

Ponieważ iedna z tych dwóch sił niech będzie *np.* siła *Q*, nieczyni równowagi drugiey siły, tylko przy pomocy punktu podpory *C*, więc iawna jest, że siła *Q* powinna sprawować dwie ufilności, z których iedna niszczyłaby ufilność siły *P*, a druga byłaby zniszczona przez punkt podpory *C*, a zatem któraby przechodziła przez ténże punkt. Przedłużmy nieokreślenie kierónki *PB* i *QD*, które spotkają się w punkcie *A*, i poprowadźmy linią *AC*. Podług (196), możemy rozumić siłę *Q* przyłożoną w punkcie *A* w kierunku *AQ*; a natenczas jeżeli linia *AG* wyraża wartość téy siły, i jeżeli na

AG jako na przekątny, i na kierónkach AC, BAE jako na bokach przyległych, zrobimy równoległobok $AHGE$; to linia AE (193). oznaczać będzie uśilność, iaką czyni siła Q , w kierónku i w rozumieniu przeciwném siły P ; a zaś linia AH wyrażać będzie uśilność, iaką czyni też siła przeciwko punktowi podpory C . Jakóž, lubo punkt A , nieieśt złączony z dwóma punktami B i C , niemniéy przeto rozłożenie siły Q dzieie się w ténże sposób, iak gdyby był z niémi złączony. Albowiém iawna ieśt, (nie neodmiéniając ani w siłach, ani w kierónkach onychże), że gdyby punkt A był złączony z trzema punktami B, C, D , przez trzy pręty niegiętkie i niemiąższe AB, AC, AD , to złączenie takowe w ninieyszym stanie układu, wcale nicby neodmiénio, a zatém ani w sposobie, w iaki siła Q podaje swoię czynność; lecz w tym ostatnim przypadku, czynność siły Q , podawałaby się oczywiście w sposób dopiéro wzwyż przepisany, więc podawać się musi w ténże sposób i w przypadku poprzedzającym.

To założywşy, poniewaž siła AE ieśt wbrew przeciwna sile P , więc z przyczyny równowagi, musi iéy byđz równa. Co się zaś tyczy siły AH , ta żeby była zniszczona, dośyć ieśt, kiedy będzie wykierówana do punktu C . Oznaczywşy tedy przez C , obciążenie iakie wytrzymuje punkt podpory C , będzie $Q : P : C :: AG : AE : AH$.

599. Jeżeli od A ku B weźmiemy $AI = AE$, poprowadziwşy linię IH , łatwo widzieć się daie, że $AIHG$ będzie równoległobokiém. Lecz boki AI, AG tego równoległoboku, ozna-

oznaczają wartość i kierónki dwóch sił P i Q , więc przekątna AH , musi oznaczać siłę złożoną z tamtych dwóch. A że AH wyraża także obciążenie punktu podpory, więc należy stąd wnieść w powśzechności, że obciążenie punktu podpory, ieśt właśnie siłą złożoną z dwóch sił przyłożonych do drąga; a zatém że te dwie siły czynią przeciwko podporze, tak, iak gdyby bezśrzednie były do niéy przyłożone, w kierónkach równoległych tym, iakie mają ninie.

600. Wreszcie o téy prawdzie można przekonać się bezśrzednie, uwaiając że poniewaž zamiast siły Q można użyć dwóch sił AE i AH , z których piérwsza zostaie zniszczona przez siłę P , a siła AH ieśt ie-dynym skutkiem, wynikającym z dwóch sił P i Q ; więc ieśt siłą złożoną z tych dwóch.

601. Następstwo tedy stóśunków $Q : P : C :: AG : AE : AH$ wyžéy wynalezionych (598), podaje nam sposób do porównywania sił Q i P tak między sobą, iako też z punktém C podpory. Ale że tén stóśunek w użyciu nieieśt naywygodniéyşy, przeto podają się tu dwa inne sposoby, służyć mogące do tegóž kónca. Ióđ Podług tego co się rzekło (201), mamy $AG : AE : AH ::$ wśt. HAE : wśt. HAG : wśt. GAE , albo :: wśt. HAI : wśt. HAG : wśt. GAI ; bokaty HAE, GAE , maia też same wstawy, co spełnienia onychże HAI, GAI ; więc $Q : P : C ::$ wśt. HAI : wśt. HAG : wśt. GAI ; to ieśt, że dwie siły Q

Qi P, tudzież obciążenie podpory C, każde z nich jest wyrażone przez wstawę kąta, zawartego między kierónkami dwóch innych. *zre* Widzieliśmy (202), że w trzech siłach, z których jedna jest siłą złożoną z dwóch innych, dwie którekolwiek, mają się zawsze między sobą odwrotnie, jak prostopadłe poprowadzone do ich kierónków, z iakiegokolwiek punktu, obranego na kierónku trzeciéy siły. Więc jeżeli z iakiegokolwiek bądź punktu linii AC, np. z punktu C, poprowadzą się prostopadłe CL, CM do kierónków PB, QD, to będzie $Q : P :: CL : CM$.

602. Podobnież, jeżeli z iakiegokolwiek bądź punktu siły Q, np. z punktu D, poprowadzą się prostopadłe DO, DR do kierónków siły P, i obciążenia podpory, to będzie $P : C :: DR : DO$. Tymże sposobem możnaby przystósować siłę Q do obciążenia C. Te wszystkie prawdy zawsze mają miéysce, postać drąga i kierónki dwóch sił niechayby były iakie chcą.

603. Kiedy kierónki dwóch sił są równoległe, (w którymto przypadku siła z nich złożona czyli obciążenie podpory, jest im także równoległe), to prostopadłe poprowadzone z iednegóż punktu, obranego na kierónku iednéy z przerzeczonych sił, do kierónków dwóch

iii-

innych sił, znajdą się bydz położone na iednéyże linii prostéy LCM (fig. 87). Można tedy powiedzieć fig. 87. w takim razie, że poprowadziwszy linią LCM, prostopadłą kierónków sił, każda siła będzie wyrażona przez część téy linii, zawartą między kierónkami dwóch innych.

604. Jeżeli nadto, drąg jest prosty, to natenczas łatwo widziéć się da, z przyczyny trójkątów podobnych sobie CLB, CMD, że części CB, CD, BD są między sobą w tymże stosunku, co części CL, CM, LM; więc można powiedzieć w takim przypadku, że każda siła jest wyrażona przez część drąga, zawartą między kierónkami dwóch innych; a zatem $Q : P :: CB : CD$; to jest, że dwie siły są między sobą w stosunku odwrotnym ramięm drąga CB, CD; tak że siła Q, żeby się utrzymała w równowadze z siłą P, powinna bydz tém mnieysza, im ramię CD do którego jest przyłożona, będzie większe nad ramię BC, do którego jest przyłożona siła P. Co się tycze obciążenia podpory, takowe równa się summie dwóch sił P i Q; bo podług (203), kiedy te wyrażają się przez CD i BC, to obciążenie wyraża się przez BD.

605. Jeżeli rozróżniemy iedne od drugich te rzeczy, iakoto (fig. 88. 89. 90) siłę Q, poruszającą, albo gotową do nadania ruchu, ruchadło P, i podporę C; to moglibyśmy z autorami starodawnými rozróżnić drąg na trzy gatunki, a to podług trzech różnych położén, iakie może mieć siła względem ruchadła i podpory. Fig. 88, wyraża, (iak nazywają),

Tom IV.

R

ia);

fig. 88.
89. 90.

fig. 88.

ią, drąg pierwszego rodzaju; siła i ruchadło znajdują się bydl w nim położone po obu stronach podpory; gdzie siła ma dla siebie tēm większy zysk (601) im będzie odleglęysza od punktu podpory. Fig. 89. wyraża drąg drugiego rodzaju; gdzie ruchadło znajduje się między podporą i siłą, która zatēm zawsze zyska na takim położeniu. Naostatek fig. 90, wyraża drąg trzeciego rodzaju; w którym siła znajduje się między podporą i ruchadłem; odnosi tedy w tēm położeniu szkodę rzetelną; a zatēm takowy drąg byłby użyty bardzo nieprzywoicie, w takich przypadkach, gdzieby szło o pomnożenie skutku siły poruszającej, to iest, gdzieby potrzeba uczynić ją zdolną, do przemożenia inszēy siły, większēy nad nię. Ale, iako już indziēy uważyliśmy, ponieważ niezawsze bywa zamiarem pomnożenie siły poruszającej, przeto w rzeczy samēy, pomimo tego co się rzekło, można bardzo pożytecznie użyć tego trzeciego rodzaju drąga, w silniach w których chcielibyśmy pożytkować z wszelakich ruchów, jakie tylko są w mocy naszēy. I tak ci to *np.* tēn rodzaj używa się zyskownie, w warsztatach Tkackich, Sukienniczych, i materyalnych, gdzie rzemieślnik mając ręce zabawne około tkania materyi, niemoże niemi dać ruchu silni swoiēy. Dla czego, w tym razie używa nóg, któremi naciśkając na podnózek *CD*, pociąga sznur *BR*, opasujący klubę *R*, i łączący się z wiązaniem, służącym do podnożenia i do spuszczenia na przemian przędzy; do czego niepotrzeba znaczny siły, z przyczyny niewielkiēy ważności przędzy. Silnie Tokarskie, Szlufirskie, kołowe przęslice i inne tym podobne, należą do tego rodzaju drąga.

606. Uważmy tu, nim postąpimy dalēy, że odłożywszy na stronę tarcie, punktu podpory nienależy przeczytać tylko za samę prostą podporę. Jakóż, w (fig. 86), iestli podpora *C* zamiast przenikania wewnątrz drąga, tylko dotykałaby powierzchni jego, to łatwo widziēć się daie, że chociaż dwie siły *Q* i *P*, byłyby między sobą w stosunku odwrotnym prostopadłych *CM*, *CL*, iednakże niemożliwy w tym drągu utrzymać równowagi, tylko w iednym przypadku, to iest, kiedyby kierónek *AC*, był prostopadły linii *BD* (albo stycznēy przytkniēty do punktu *C* w (fig. 85).

fig. 85.

Albowiēm gdyby linia *AC* była pochyla, to widoczno iest, iżby drągowi nadawała ruch w kierónku *BD*; a zatēm myliłby się ktoby rozumiał, że odłożywszy na stronę tarcie i ważność drąga *PQ* (fig. 91), możnaby w równowadze utrzymać *np.* dwa ciężary *P* i *Q* w położeniu nachylonēm, byłoby byto $P : Q :: CQ : CP$, chociażby powierzchnia drąga tylko wspierała się na punkcie *C*. Więc żeby równowaga miała miēysce w wszelakich położeniach drąga, punkt podpory trzeba rozumieć taki, który czyniąc urząd niby różną przechodzącego przez *C*, niedopuszczałby drągowi inszego ruchu, tylko obracać się około punktu *C*. Słowem kiedy się mówi, że dołyć iest, ażeby

siła AC złożona z dwóch sił, przechodziła przez punkt podpory C , to zawsze domniemywać się trzeba, że takowy punkt C drąga, niemoże powziąć żadnego ruchu; bo inaczej nie byłoby dosyć na tym warunku.

fig. 92. Np. gdyby drąg BD (fig. 92) był ciągniemy przez trzy siły P, Q, R przyłożone do trzech sznurów BP, DQ, CR ; to niebędzie równowagi, jeżeli AC jest kierónkiem siły złożony z sił P i Q , chociażby linia AC przechodziła przez podporę C ; trzeba jeszcze nadto, ażeby punkt spotkania A , znajdował się na linii CR .

607. Ponieważ dwie siły P i Q mające czynić sobie wzajemną równowagę przy pomocy drąga BCD (fig. 85 i dalej), powinny być między sobą w stosunku odwrotnym prostopadłych CL, CM , to jest, ponieważ ma być $P:Q::CM:CL$, więc idzie za tem, że $P \times CL = Q \times CM$; to jest, że momenta tych dwóch sił, uważone względem punktu podpory, albo (217) względem wszelkiego innego punktu kierónku AC , powinny być sobie równe.

608. Ponieważ niemożna pómówić siły takiej, któraby niezmięrzała do ruchu, więc przez te wyrazy: siły P i Q , trzeba rozumieć mnogość z pewnej miąższości przez szypkość, iakaby nadały te siły pomioney miąższości, gdyby była swo-

bo-

bodna. A tak niechay będzie M , pewna miąższość, a V szypkość, iakaby mogła nadać téj miąższości siła P , czyniąca swobodnie przeciwko niéy. Podobnież niech będzie M' inna miąższość iakakolwiek, a V' szypkość, do iakiéy nadania byłaby zdolna siła Q ; to w przypadku równowagi, trzeba ażeby było $M \times V :: M' \times V' :: CM:CL$.

609. Niech będzie g szypkością, iaką nadaie ważność w iednym momencie, wszelkiéy iakiéykolwiek cząstce materyalnéy swobodnéy, a oraz niechay będą $M: M'$ (fig. 93) fig. 93. dwa ciała ważne, przywiązane do dwóch sznurów BIM, DKM ; które przechodząc ponad dwie kluby okrągłe I, K , podają w całości drągowi BCD , w kierónkach iakichkolwiek BI, DK , czynność ważności tych ciał; to na miarę MI , z iakiémi skutkują pomionione ciała, mieć będziemy $g \times M$ albo gM i gM' ; w przypadku tedy równowagi musi być, $gM: gM':: CO: CN$; to jest $M: M':: CO: CN$; więc w powszechności, ażeby dwie miąższości, nienagabane tylko iedynie od swoiéy ważności, albo ażeby dwie miąższości nadane szypkościami równemi, utrzymały się na drągu w równowadze, dosyć jest, kiedy te miąższości będą w stosunku odwrotnym odległościów, wziętych od punktu podpory do kierónków, w których pociągają drąg przerzeczone siły.

610. Ale gdyby szypkości nie były równe, to iawna jest, że już nie

R 3

miąż-

miąższości tylko, ale mnogości z miąższościów przez szypkości, winny być w stósunku odwrotnym, odległościów, wziętych od kierónków do punktu podpory.

611. Jeżeli dwie miąższości pomierne *fig. 93.* i ważne *M* i *M'* (*fig. 93*), nabyły szypkościów pomiernych ale nierównych w kierónkach *IM* i *KM'*; ponieważ szypkość, iaką ważność może im nadać w iednym momencie, jest niezmiernie mała, przeto ażeby dwie szypkości pomierne zniszczyły się wzajemnie, dosyć jest, kiedy ilości ruchu, iakich nabędą te dwa ciała mocą pomienionych szypkościów, będą między sobą, w stósunku odwrotnym linii *CO* i *CN*. Ale ta równowaga nieutrzyma się tylko przez moment; bo iak tylko szypkości zniszczą się wzajemnie, tak zaraz ciała *M* i *M'*, posłuszne czynnościóm ważności, nabędą ilościów ruchu, które będą między sobą w prostym stósunku miąższościów, a zatem iuż niebędą w stósunku odwrotnym odległościów *CO*, *CN*. A stąd pokazuje się różnica zachodząca w równowadze między ciałami, nadanemi tylko samą ważnością, a w równowadze między ciałami, które byłyby nadane szypkościami pomiernemi.

612. Druga uwaga; która tu może być przyzwoicie także położona, na tém zależy, że niepodobna jest ustanowić w równowadze, ciężar iaki nadany tylko samą ważnością, z drugim ciężarém albo miąższo-

szością, któraby miała szypkość pomierną; przyczyna tego jest taż sama, iaka położyła się wyżej (359). Skąd należy sobie wnieść, że jeżeli waga *P* (*fig. 88*), utrzymuje się w *fig. 88.* równowadze z siłą *Q*, *np.* człowieczą, bydłą, i. t. d. to ta ostatnia siła, niezmiernie mała, przeto ażeby niezmiernie mała. Gdyby zaś przeciwnym sposobem siła *Q*, przyłożona do punktu *D*, czyniła szarpaniem czyli pociąganiem pomiernem, to zawsze podniesie ciężar *P*, niechayby był iaki chce, a to przynajmniej przez pewny czas, który (zwłaszcza kiedy ciężar jest cokolwiek znaczny), może być tak mały, iż oko ruchu tego niezdolna dostrzedz, przez co iednak ten ruch, niemniéy będzie rzetelny. Zobacz, co się o tém wzwyż powiedziało (359).

Zdało nam się być rzeczą potrzebną, położyć tu te uwagi, które inaczey mogłyby przywiéść umysł poczynających do wątpliwości, względem prawdziwego wyobrażenia, iakie uczynić sobie powinni o siłach przyłożonych do filniów; użyteczności ich,

- pokaże się coraż lepiéy w dalszym
przeciagu,

613. Stófunki wyżéy ustanowióme (598
i daléy) między siłami P , Q , i obciążeniem C
fig. 85. podpory (fig. 85 i daléy), podaią nam sposób do
i daléy. rozwiązania tego powłzecnego Zagadniénia:
Z tych sześciu rzeczy, iakie są, dwie siły, ob-
ciążenie podpory, i kierónki ich, mając zada-
ne trzy, iak wynaléśdź inne trzy? Kiedy tyl-
ko same kierónki są dane, to niemożna mieć
więcéy, tylko stófunek zachodzący między
siłami. Rozwiązanie tego zagadniénia jest
oczywiste, podług tego co się rzekło (559);
może téż byđz wykonane i przez wykryśle-
nia Geometryczne, łatwe do naznaczenia, ale
w których wylczególnienie wdawać się tu
niemyślimy; tyle tylko uważymy, że kiedy
kierónki są równoległe, to zagadniénie ro-
związuje się podług przepisów danych pod
(l. 206 i daléy) albo (603). I w powłzeczno-
ści, jeżeli rzecz idzie o wynalezienie pod-
pory, mając znaiome siły P i Q i położenia
ich, zagadniénie wychodzi na to, ażeby wy-
naléśdź położenie siły złożónéy z tych dwóch
sił, co niepodpada żadnéy trudności, postą-
piwszy sobie podług tego co się rzekło in-
dziéy (206).

614. Ale inaczéy obéyśdź się
trzeba, kiedy będzie więcéy iak
dwie siły przyłożonych do drąga; w
takim przypadku, można [podo-
bnież iak widzieliśmy mówiąc o
sznurach (570)], niezmiérnie wie-
lorakiémi sposobami odmiéniać stó-
funki albo kierónki niektórych sił,

zostawiając inne nietykané, a ie-
dnakże zachowa się równowaga; ta
tylko zachodzi różnica między drą-
giém i sznurami, że w drągu, waru-
nek do utrzymania równowagi, jest
iedyny; zamiast że w sznurach wy-
pada tyle warunków, ile jest sznu-
rów (572). Dofyc nam tu będzie,
wskazać takowy warunek w przy-
padku trzech sił, skąd łatwo wnieść
sobie będzie można, że téż i w wszel-
kiéy iakiéykololwiek innéy liczbie
sił, zawłze musi mieć miéysce.

615. Daymy tedy że trzy siły
 P , Q , R (fig. 94) czyniące w kierón-
kach PB , EQ , DR , znajdują się w
równowadze na drągu $BCED$. Si-
ła Q , wywiéra uśilność swoję prze-
ciwko każdéy z dwóch sił P i R i
przeciwno podporze C .

Przedłużywszy kierónki, i (poczynając
od spólnego spotkania linii BP i EQ), wzią-
wszy linią AH na oznaczenie siły Q , zmy-
ślam ią sobie rozłożoną na dwie inne, iedną
 AG , równą i wbrew przeciwną sile P , dru-
gą AF , taką, ażeby mogła utrzymać się
w równowadze z siłą R , przy pomocy pod-
pory C . Naténczas, kiedy kierónek DR spo-
tyka się z kierónkiém AF , w punkcie I , ieże-
li zmyślimy sobie siłę AF przyłożoną w pun-
kcie I w kierónku $AFIL$; to trzeba ażeby
siła AF albo IL , mogła byđz rozłożona na
dwie

dwie inne siły, iedną IK , równą i wbrew przeciwną siłę R , i na drugą IM wykięrowaną do punktu podpory C . Tym sposobem siła Q sprawia trzy skutki AG , IK , IM , z których dwa pierwsze będą równe i wbrew przeciwnie siłom P i R , zostaną zniszczone; trzeci też, będąc wykięrowany do punktu nisruchomego C , musi także być zniszczony. A że siły czyniące przeciwko temu drągowi, są P , Q , R albo AG , IK , IM , P i R , z których AI , IK , P i R zostaną zniszczone, więc wnięśmy stąd, że siła IM , jest siłą złożoną z trzech sił P , Q , R ; a zatem iedyny warunek, potrzebny do równowagi, na tém zależy, ażeby siła złożona z wszystkich sił, przechodziła przez punkt podpory C . Jawną tedy jest, że siły P , Q , R , tak czynią przeciwko podporze C , iak gdyby do nię były bezśrzednie przyłożone, w kierónkach równoległych tym iakie mają ninie. I to jest prawda powszechna, niechayby było tak wiele sił, iak się spodoba; bo zawsze można rozumieć, że iedna z tych sił, utrzymuje w równowadze wszystkie inne, przy pomocy odporu, iako czyni punkt podpory.

616. Ponieważ punkt C powinién być iednym z punktów należących do siły złożonę, więc musi mieć te wszystkie własności, o których indzię uczyniła się wzmianka (217); to jest, że w powszechności, kiedy wiele sił wykięrowanych na iednęże płaszczynie czynią sobie wzajemną równowagę, przy pomocy drąga iakiękolwiek postaci; iężeli od punktu podpory poprowadzą się prostopadłe, do kierónków tych sił, rozmnożywszy każdą siłę przez odpowiadającą ię prostopadłą, albo co na iedno wychodzi, iężeli wezmą się momenta tych sił względem punktu podpory, to summa momentów, odpowiadających siłom, dążącym do

do obracania drąga w iedną stronę, musi być równa summie momentów, odpowiadających siłom, dążącym do obracania tegoż drąga w przeciwną stronę; co można wyrazić ogółem, (wziąwszy momenta sił, dążących do obracania w rozumieniu przeciwném, z znakami przeciwnými), co mowię można inaczey wyrazić, powiedziawszy że summa momentów powinna być zerem.

617. Więc to wszystko, cośmy powiedzieli (219 i dalej) o wynadówaniu wartości i kierónku siły złożonę, ma tu mięysce, gdzie rzecz idzie o wynalezienie obciążenia i położenia punktu podpory, liczba sił niechayby była iaka chce.

618. Jeżeli, mając wiadome dwie siły P i Q (fig. 95), długość, i wagę fig. 95. drąga BD , chcielibyśmy wynalęsdz punkt podpory C , na którym wszystko zostawałoby w równowadze; to trzeba wagę drąga poczytać za nową siłę pionową R , przyłożoną do śrzodka ciężkości E tegoż drąga; a natęczas moment wagi P , względem punktu nieznaionego C , powinién równać się summie momentów, odpowiadających dwóm wagóm R i Q , uważonych względem tegoż samego nieznaionego punktu C .

Ro-

Rozumiemy np. że drąg BD jest pro-
fity, grubości i ważności jednokształtney, da-
wszy baczenie na to, że z przyczyny ró-
wnoległych, można zamiast prostopadłych
 CL, CK, CL , użyć części BC, CE, CD , ma-
jących między sobą tenże sam stółunek, bę-
dzie $P \times BC = R \times CE + Q \times CD$. Ozna-
czywszy długość drąga przez a ; odległość
 BC przez x ; podług (251), mieć będziemy BE
 $= \frac{1}{2}a$; $CE = \frac{1}{2}a - x$; $CD = a - x$. A teraz,
jeżeli p jest ważnością przyrodną drąga, to
jest, dla zażądania umyśłu, pozwoliwszy
że p wyraża, wiele waży ieden ciał długości
tego drąga, ilości a i x mając także na cale
obrachowane, to pa będzie wyrażeniem ca-
łej wagi onegoż R . A zatem będzie $Px =$
 $pa(\frac{1}{2}a - x) + Q(a - x)$; skąd wyciąga się

$$x = \frac{\frac{1}{2}paa + Qa}{P + pa + Q}$$

Niech będzie $a = 24 \text{ cal.}$
 $P = 20 \text{ ft.}; Q = 4 \text{ ft.}; p = \frac{1}{12} \text{ fta.}$ To będzie
 $x = \frac{12 \times 20 \times 24 + 4 \times 24}{20 + 20 \times \frac{1}{12} + 4} = 4 \frac{8}{11} \text{ cal.}$; to jest, że punkt podpo-
ry C powinién być oddalony od końca B
na $4 \frac{8}{11} \text{ cal.}$; zamiast iż zaniedbawszy ważność

$$\text{drąga, mielibyśmy } x = \frac{Qa}{P + Q} = \frac{4 \times 24}{20 + 4} = 4 \text{ cal.}$$

619. Przeciwnym sposobem gdyby był
zadany punkt B , punkt C , a byłoby potrze-
ba wynaléśdź punkt D , w którym ma być
przyłożona siła Q , znaioma iako i siła P , to
oznaczywwszy BC przez b , a BD przez y ;
zrównanie momentów przemiéniloby się w
to, $Pb = py(\frac{1}{2}y - b) + Q(y - b)$; skąd wnosi się
 $y = \frac{pb - Q + \sqrt{[(Q - pb)^2 + (2Pb + 2Qb)p]}}{p}$;

któreyto ilości wartość p twierdząca, wskazu-
je nam odległość BD w *fig. 95*; a wartość
95-96. przecząca, daie odległość BD w *fig. 96*; gdzie
od-

odległość BC rozumie się byđź niemaiąca
ważności. Gdybyśmy zaś chcieli wynaléśdź
odległość y , w której waga części CD (*fig. 95*;
95), byłaby dostarczająca na utrzymanie ró-
wnowagi z ciężarém P ; to trzebaby zrobić
 $+ pb + \sqrt{(p^2b^2 + 2pPb)}$
 $Q = 0$; coby nam dało $y = \frac{p}{p}$.

620. Maiąc znaiome w (*fig. 97*) ilości *fig. 97*.
 P, Q, BC , i ważność przyrodną drąga DC ,
gdybyśmy chcieli wynaléśdź odległość CD ,
w której ma czynić siła D ; to oznaczywszy
 CD przez y ; BC przez b ; na wyrażenie wa-
gi R mielibyśmy py ; a zatem musi być Pb
 $+ \frac{1}{2}p yy = Qy$; skąd łatwo wyciąga się y .

621. W *fig. 95*, łatwo widzieć się daie, *fig. 95*.
że im dłuższy będzie drąg, tém bardziey
zmniéysza się siła Q , aż do obrócenia się w
zero; daléy zaś musi czynić w rozumieniu
przeciwném.

W *fig. 97*, kiedy pomnaża się długość drą-
ga, to siła Q naprzód umniéysza się, ale tyl-
ko aż do pewnego punktu, który pominą-
wszy, powinna znouu rosnąć. O czém ł-
two przekonać się można różnemi sposob-
ami; a między innemi, zrównanie $Pb + \frac{1}{2}p yy$
 $= Qy$, daiące $Q = \frac{Pb + \frac{1}{2}p yy}{y}$, daie znać, że

kiedy jest $y = 0$, to Q powinno być nie-
zmiérne, iako téż i w ten czas, kiedy y jest
niezmiérne; więc między temi dwoma przy-
padkami skrajnemi, powinny wypadać w-
artości pomiérne; więc w przechodzie od iednéy
z tych wartościów do drugiey, musi znay-
dować się taki wyraz, któryby dawał nay-
mniéyszą wartość iak tylko można. Zeby
mieć takowy wyraz, nietrzeba więcéy (36),
tylko zrównać z zerém wartość ilości Q ,
poczytawszy za odmienną tylko samo y .
Bę-

Będzie tedy $\frac{(Pb + \frac{1}{2}py^2) dy}{yy} + p dy = 0$;

skąd wyciąga się $y = \sqrt{\frac{(2Pb)}{p}}$. Więc wartość najmniejszą siły Q , iakięby można użyć w drągu ważnym drugiego rodzaju, jest $\sqrt{(2Pb)}$; a długością tegoż drąga jest $\frac{\sqrt{(2Pb)}}{p}$.

A stąd pokazuje się, iż mając do podniesienia drągiem ważnym iaki ciężar P (fig. 98), żeby to wykonać najmniejszą siłą iak tylko można, trzeba żeby drąg miał pełną, tę a nieinszą długość; bo używszy inższej czyto mniejszej czy większej którejkolwiek długości, zawszeby się traciło na tём. Mając tedy wzgląd na ważność drąga, rzeczy wypadają inaczey, iak kiedy uważa się bez ważności. Wreszcie w przykładzie niniejszym (fig. 98), na wartość ilości P , nietylko trzeba brać całej wartości ciężaru F ; coby zaś trzeba wziąć zobaczymy to niżej.

622. Używa się też bardzo pożytecznie drąga pierwszego rodzaju, do podnoszenia wielkich ciężarów, iakoto bryk, armat i innych sprzętów Artylerycznych, dzwigając je przy pomocy *lady* (fig. 99). *Lada* (fig. 100) składa się z dwóch słupców AB, CD , spojenych z sobą dwiema sztukami EF, GH przytykającymi do ziemi, które są między sobą związane znowu innemi sztukami krzyżowemi EG, FH . Przez te dwa słupce przechodzi sierzdzień nieruchomy AC , nie służący iak tylko od spoienia ich z sobą; drugi zaś sierzdzień przekładający się z miéysca na miéysce podług upodobania w różne dziury; w słupcach do tego przygotowane, przetyka się pośtopadle przez drąg MN (fig. 99) w punkcie C ; tak iż tym sposobem podnosi się albo spuszcza się punkt podpory podług potrzeby.

623.

623. Do pierwszego rodzaju drąga należy waga zwyczajna (fig. 101), na której waży się ciała, przez inne ciała będące równy wagi z pierwszymi; tudzież inna waga nazwana *Przemian* (fig. 102), służąca do ważenia ciał przy pomocy statecznej wagi P . Ponieważ waga, prawie we wszystkich rzemiosłach bardzo pospolicie bywa używana, przeto słuszna jest, ażebyśmy tu zastanowili się przynajmniej nad główniejszemi warunkami iéy budowli.

624. Dla tём powszechniejszego rzeczy wyobrażenia, dajmy że punkt C (fig. 103), na którym *kibic* (*scapus*) powinna zostać ruchoma, nieznamyduie się bydz położony na linii AB , łączący z sobą punkta zawieszania dwóch szalów; dajmy oraż że punkt g , w którym rozumie się tu bydz położony szrodek ciężkości kibici, wziętęy bez szalów i sznurów do nich należących, dajmy mówię, że tén punkt znajduie się zewnątrz linii pionowey, przechodzący przez punkt C . Pierwszym warunkiem należącym do budowli téy filni, jest to, ażeby skażówka była pionowa, albo co na jedno wychodzi, ażeby linia AB łącząca między sobą punkta zawieszania dwóch szalów, była poziema, kiedy szale są próżne, albo kiedy obie są obciążone iednaką wagą.

Oznaczmy sobie przez p i p' wagi dwóch szalów EF, GH razem z ich sznurami, albo łańcuzkami i kótkami, a przez P , wagę iaka ma bydz położona na każdéy szali. Kiedy dwie szale są próżne, a linia LCD jest pionową, to mieć będziemy $p \times AD = p' \times BD + g \times gi$, oznaczywszy przez g wagę kibici, i poprowadziwszy prostopadłą gi do linii DC . Kiedyby znowu każda z dwóch szal była obciążona wagą P , tobyśmy mieli $(P + p) \times AD$

$AD = (P + p') \times BD + g \times gi$. Odiąwszy pierwszą równość od drugiej, będzie $P \times AD = P \times BD$, albo $AD = BD$, a zatem $AC = BC$. Więc warunkiem, istotnie potrzebnym do tego, ażeby ta szalka mogła zachować statecznie dane ię położenie, obciążwszy dwie szale wagami równymi, jest, ażeby dwa ramiona AC i BC były równe iedno drugiemu.

625. A zatem równość wagi między dwoma ramionami AC i BC nie jest potrzebną. Jeżeli dwa ramiona AC i BC mają zgoła iednakową długość, i jeżeli między wagami szalów, jest zachowany należyty stosunek, ażeby kibić, mocą samey tylko wagi szalów z ich należytościami, zostawała w położeniu poziomem, to takowa kibić, musi ieszcze zostawać w témże położeniu poziomem, gdy na każdą z szalów położy się iednakowy ciężar jakikolwiek.

626. Gdyby między długościami dwóch ramion zachodziła jaka nierówność, to ciężary położone na szalach, niemogłyby sobie czynić wzajemny równowagi, chyba gdyby nie były równe. W takim tedy razie, równowaga między niemi, nie byłaby pewnym dowodem ich równości. Przełożywszy zaś takowe ciężary z iednej szali na drugą, iawna jest, że równowaga już nie będzie mogła mieć miejsca. A zatem, prawdziwy wagi można tym sposobem doświadczyć, to jest, przemierzwszy jeżeli dwa ramiona w długości są sobie równe.

627. Kiedy dwa ramiona AC i BC mają zgoła iednakową długość, to iak prędko zaydzie najmniejsza nierówność między wagami na każdę szali położonemi, tak zaraz psunie się równowaga, i kibić musi nachylać się na iedną stronę. Zeby zaś waga by-

była wygodna do użycia, trzeba ażeby takowe nachylenie, nie było zbyt małe ani zbyt wielkie. Bo gdyby waga nachylała się z trudnością, ię świadectwo byłoby bardzo niepewne, gdyby się zaś przeważała zbyt nagle, to przychodziłoby z wielką przewłoką czasu ustanowienie ię w równowadze.

628. Zobaczmy teraz, iakby można wynaléśdź nachylenie, iakie ma powziąśdź kibić, w przypadku iakiękolwiek zachodzący różnicy między dwiema wagami. Niechay będą, iak wyżey, p i p' wagi dwóch szal EF i GH z ich należytościami; $P + p''$ niech będzie waga położona na szali EF ; a P niech będzie waga położona na szali GH . Zmyślimy sobie że różnica p'' przyprowadza kibić do położenia aCb , takiego iżby kąt obieżony przez ramię AC był $= a$. A że w takim razie, punkt B przeydzie do b , a środek ciężkości G kibici, do m ; więc będzie $BCb = gCm = ACA = a$.

Niech będzie kąt $ACD = BCD = b$; kąt $iCg = c$; $Ca = l$; $Ca = Cb$; $Cg = r = Cm$. Poprowadziwszy poziome al , mk , bn mieć będziemy $al = l$ wst. $(b - a)$; $bn = l$ wst. $(a + b)$; $km = r$ wst. $(a + c)$. A ponieważ układ, ma zastanowić się w położeniu aCb , i ponieważ siły skutkujące w punktach a , m i b są pionowe, więc musi wypadać $(P + p + p'') \times al = (P + p') \times bn + q \times km$; gdzie przez q rozumie się waga kibici. Położywszy tedy zamiast al , bn , i km onych wartości, mieć będziemy, $(P + p + p'') l$ wst. $(b - a) = (P + p') l$ wst. $(a + b) + qr$ wst. $(a + c)$; albo $(P + p + p'') l$ (wst. b dost. $a -$ wst. a dost. b) $= (P + p') l$ (wst. a dost. $b +$ wst. b dost. a) $+ qr \times$ (wst. a dost. $c +$ wst. c dost. a); skąd wyciąga się $\frac{\text{wst. } a}{\text{dost. } a}$ albo stycz. $a = - - - - -$

$$(P + p + p'') l \text{ wft. } b - (P + p') \text{ wft. } b - q r \text{ wft. } c$$

$$(2P + p + p' + p'') l \text{ doft. } b + q r \text{ doft. } c$$

A ponieważ waga niepowinna mieć żadnego nachylenia, w ten czas kiedy $p'' = 0$, to jest, ponieważ $a = 0$, kiedy $p'' = 0$; więc musi także bydź $(P + p) l \text{ wft. } b = (P + p') l \text{ wft. } b + q r \text{ wft. } c$. A zatem położywszy w liczniku ułamka wyrażającego styczną a , wartość ilości $q r \text{ wft. } c$, wyciągniętą z tego zrównania, będzie styczna a

$$= \frac{p'' l \text{ wft. } b}{(2P + p + p' + p'') l \text{ doft. } b + q r \text{ doft. } c}$$

629. Jeżeli w téżże wadze punkt kółwrotny C , znajduie się bydź położony w iednéyże linii prostéy z dwóma punktami A i B , to natenczas jest $\text{wft. } b = r$; a doft. $b = 0$.

Więc będzie stycz. $a = \frac{p'' l}{q r \text{ doft. } c}$; skąd poka-

zuie się, że (nietykając innych okoliczności), kibić będzie miała tém większą łatwość do nachylenia się, mocą nierówności p'' między dwiema wagami na szalach położonemi, im będą dłuższe ramiona; a to w powszechności, kąt b niechayby był jaki chce. Albowiem wartość stycznej a , może bydź wyrażona pod tą postacią, stycz. a

$$= \frac{p'' l}{(2P + p + p' + p'') \text{ doft. } b + q \text{ doft. } c \frac{r}{l}};$$

co znać daie, że (nietykając innych okoliczności), styczna a będzie tém większa, im mniej-
szy będzie wyrząd $q \text{ doft. } c \frac{r}{l}$, to jest, im większa będzie wartość ilości l . A zatem waga będzie tém lepsza, im będą dłuższe iéy ramiona, byleby się tylko niegięły.

630. Trzy punkta A, C, B , będąc położone w iednéyże linii prostéy, gdyby punkt g znajdował się także na téyże linii, to natenczas, z przyczyny iż doft. $c = 0$, mieli-
byśmy stycz. $a = \frac{p'' \text{ wft. } b}{0}$, to jest, że sty-

czna byłaby niezmierna. Kąt tedy a miałby 90° ; tak iż za najmniejszą nierównością, waga wcaleby się przewracała. Dla czego trzeba się wystrzegać, ażeby cztery punkta A, C, B , i g , nieznaidowały się wszystkie na iednéyże linii bydź położone.

631. Atoli chociaż należy wystrzegać się, żeby tych czterech punktów niedawać w iednéy linii, iednakże trzeba wiedzieć, że w przypadku nierówności między ciężarami, waga brać będzie tém większe nachylenie, im punkta C i g , bliżéy przypadają będą do iednéyże linii prostéy AB ; bo natenczas, z przyczyny że kąty ACD i gCD tém bardziej przybliżają się do kątów prostych, doft. b i doft. c stają się ułankami tém mniejszemi, a zatem stycz. a staje się tém większa.

632. Jedną z nayglówniejszych własnościów wagi, jest ielzcze i ta, ażeby była bardzo kubitna; to jest, że kibić AB straciwszy przez iakąkolwiek bądź przyczynę położenie poziome, ażeby z iak naywiększą łatwością do niego nazad powracała; zobaczmy od czego zawiśnie ta własność.

633. Daymy że iakokolwiek siła F , przyprowadziła wagę do położenia aCb figura (fig. 103), i zmyślmy sobie takową siłę 103. przyłożoną prostopadle w iakimkolwiek punkcie O , do iednego AC z dwóch ramion. F tedy będzie także tą siłą, mocą której kibić usilnie powrócić nazad do swiego położenia; to jest, będzie siłą z iaką

punkt O dąży do obracania się około punktu C . A ponieważ, podług poprzedzającego założenia, siła F może utrzymać cały układ w położeniu aCb , więc podług (616) musi być $F \times CO \mp (P \mp p) \times al = (P \mp p) \times bn \mp q \times km$. Położywszy w tym równaniu, zamiast al , bn i km , onych wartości wyżej wynalezione (628), mieć będziemy $F \times CO \mp (P \mp p) l$ wst. $(b-a) = (P \mp p) l$ wst. $(a \mp b) \mp qr$ wst. $(a \mp c)$, albo $F \times CO = (P \mp p) l$ (wst. a doft. $b \mp$ wst. b doft. a) $-$ $(P \mp p) l$ (wst. b doft. $a -$ wst. a doft. b) \mp qr (wst. a doft. $c \mp$ wst. c doft. a).

Ale że waga sama przez się utrzymuje się w równowadze, w położeniu poziomem linii AB , więc musi być $(P \mp p) l$ wst. $b = (P \mp p) l$ wst. $b \mp qr$ wst. c . Położywszy w równaniu poprzedzającym wartość ilości qr wst. c , wyciągniętą z tego ostatniego równania, mieć będziemy $F \times CO = l$ wst. $a [(2P \mp p \mp p) \text{ doft. } b \mp \frac{qr \text{ doft. } c}{l}]$. Skąd pokazu-

ie się *10d.* Ze waga powracać będzie do swego położenia z tym większą siłą, im bardziej oddali się od niego. *2re.* Ze powracać będzie do swego położenia z tym większą siłą, im będą dłuższe ramiona. *3cie.* Ze zawsze kiedy punkt C jest położony powyżej punktu D , waga powracać będzie do swego położenia, z tym większą łatwością, im bardziej będzie obciążona. *4te.* Ale jeżeliby punkt C był położony poniżej punktu D ; to natenczas, z przyczyny że doft. b jest ilością przeczącą, bo kąt ACD wypada rozwarty, waga nie miałaby zdolności na powrócenie do swego położenia, tylko tyle, ile ilość $(2P \mp p \mp p) \times$ doft. b , byłaby mniejsza od ilości $\frac{qr}{l}$ doft. c .

a

a zatem niemogłaby służyć tylko do ważenia małych ciężarów, i stawałaby się tym bardziej opieszalą, im więcej byłaby obciążona; a naostatek z ciężarem mogłaby się wcale przewrócić. *5te.* Jeżeliby zaś przeciwnym sposobem, środek ciężkości znajdował się być położony powyżej punktu C ; to natenczas doft. c byłaby ilością przeczącą, a zatem waga, niebędzie mogła powracać do swego położenia, tylko tyle, ile ilość $(2P \mp p \mp p) \text{ doft. } b$ będzie większa nad $\frac{qr \text{ doft. } c}{l}$.

Może tedy przewrócić się pod ciężarami bardzo małemi; nabędzie zaś większą zdolności na powrócenie do swego położenia pod ciężarami nieco przywiększemi, i stawać się będzie niejako tym pilniejsza, im większym ciężarem będzie obciążona.

O Dragu zostającym w ruchu; o środkach uderzenia; o środkach kołysania; i o uderzeniu ciał różnośrodkowem (excentricus).

634. Niechay będą M, M, M' (fig. figura 104.) miąższości iakiekolwiek nieważne, uważone iakoby były punktami, położonemi na téżże płaszczyźnie co punkt C , i tak połączone i z sobą i z punktem C , iżby niemogły odmiénić odległościów swoich iedén od drugiego, ale tylko żeby miały wolność obracania się około punktu C , albo około osi

S3

prze-

przechodzący przez punkt C prostopadły na tę płaszczyznę. Dajemy że takowe miąższości, na swojej płaszczyźnie odbierają wszystkie razem, popędy w kierónkach $Mm, M'm', M''m''$, takie, iż gdyby miąższości były swobodne, nabyłyby szypkościów oznaczonych przez pomienione linie, idzie rzecz o wynalezienie ruchu iaki powezmą.

Podług zasady daney (287), trzeba rozłożyć szypkości $Mm, M'm', M''m''$, każdą na dwie inne, z których jedna byłaby ta, co ma mieć miejsce w rzeczy samey, druga zaś byłaby taka, iż gdyby miąższości M, M', M'' , nie miały innéy szypkości tylko onę, to musiałyby zostać w równowadze. Jawną jest 1^{da} . Ze ponieważ szypkości, iakie mają powiąszdź te ciała, niemogą bydź inne tylko kołowrotne około punktu C , więc muszą bydź prostopadłe promiënionóm CM, CM', CM'' . 2^{ra} . Iż, ażeby te szypkości miały miejsce, to jest żeby sobie nieprzeszkadzały wzajemnie, to powinny bydź proporcjonalne odległościóm CM, CM', CM'' .

To

To założywşy, rozkładam szypkości nadane $Mm, M'm', M''m''$ na szypkości $Ms, M's', M''s''$, iakie mają mieć miejsce w rzeczy samey, i na szypkości $Mq, M'q', M''q''$, mocą których miąższości mogłyby sobie czynić wzajemną równowagę około punktu C . A zatém będzie $Ms : M's' :: CM : CM'$; $Ms : M''s'' :: CM : CM''$; a poprowadzwszy prostopadłe Ct, Ct', Ct'' na przedłużone kierónki szypkościów Mq i. t. d. podług (616), będzie $M \times Mq \times Ct + M' \times M'q' \times Ct' - M'' \times M''q'' \times Ct = 0$. Własności równoległóbków, dają nam (211), $M \times Mq \times Ct + M \times Ms \times CM = M \times Mm \times CT$, spuściwszy prostopadłe CT, CT', CT'' na kierónki $Mm, M'm', M''m''$; to jest $M \times Mq \times Ct = M \times Mm \times CT - M \times Ms \times CM$. Z téyże przyczyny mamy, $M' \times M'q' \times Ct' = M' \times M'm' \times CT' - M' \times M's' \times CM'$; i $M'' \times M''q'' \times Ct'' = M'' \times M''m'' \times CT'' - M'' \times M''s'' \times CM''$.

Jeżeli z tych trzech ostatnich zrównań, dodamy z sobą dwa pierwsze, a ostatnie odéymiemy, jeżeli nadto damy baczenie na warunek równowagi, wyrażony w zrównaniu momentów wzwyż położoném, to mieć będziém, $0 = M \times Mm \times CT + M' \times M'm' \times CT' - M'' \times M''m'' \times CT'' - M \times Ms \times CM - M' \times M's' \times CM' + M'' \times M''s'' \times CM''$. Lecz proporcye wyżey ustanowione, dają

$$M's' = \frac{Ms \times CM'}{CM}, M''s'' = \frac{Ms \times CM''}{CM}; \text{ więc}$$

położywszy te wartości, po uczynionych zebraniach i przedstawieniach zwyczajnych, będzie $Ms = \frac{M \times Mm \times CT + M' \times M'm' \times CT' - M'' \times M''m'' \times CT''}{M \times (CM)^2 + M' \times (CM')^2 + M'' \times (CM'')^2} CM$.

A że licznik tego ułamka wyrażający sumę

mę momentów * odpowiadających siłom M
 $\times Mm$, $M' \times M'm'$ i. t. d. podług (216) ró-
 wna się momentowi siły złożonej; więc o-
 znaczywszy przez R takową siłę złożoną,
 przez D odległość od punktu C , takowa
 summa momentów będzie $= R \times D$.

Nadto, ponieważ mianownik składa
 sumę mnogościów, każdéy miąższości roz-
 mnożonej przez kwadrat odległości iéy od
 punktu C ; więc oznaczywszy w powsze-
 chności iedną którąkolwiek z tych miąższo-
 ściów przez m , odległość iéy od punktu C
 przez r , sumę tych mnogościów, można
 oznaczyć przez to wyrażenie skrócone $\sum m r r$,
 (gdzie przez \sum rozumié się słowo *summa*),
 tak iż oznaczywszy szypkość M_s przez v ,

$$\text{będzie } M_s \text{ albo } v = \frac{R \times D}{\sum m r r} \times C M.$$

635. Lubo tu rozumieliśmy
 wszystkie siły i wszystkie części u-
 kładu, byż położone na iednéyże
 płaszczyźnie, z tém wszystkiém ła-
 two widziéć się daie, iż rzeczy miały-
 by się tymże samym sposobém, cho-
 ciażby znaydowały się tylko na płą-
 szczyznach wzajemnie sobie równo-
 ległych, a prostopadłych osi koło-
 wrotnéy, byleby wszystkie części u-
 kładu, musiały obracać się około ied-
 néyże linii prostéy, czyli około osi
 nieodmiennéy.

636.

* Biorąc zawsze z znakami przeciwné-
 mi siły dążące do obracania się w rozumie-
 niach przeciwnych.

636. A ponieważ wszelkie cia-
 ło brylaste iakiéykolwiek postaci,
 zawsze da się uważać, iakoby sku-
 pienie wielu punktów brylastych
 połączonych iedne z drugiemi, więc
 można powiedzieć w powszechno-
 ści; Ze kiedy ciało L iakiéykolwiek ^{figura}
 postaci (fig. 105), będąc nagabane od ^{105.}
 tak wielu sił iak się spodoba, niemoże po-
 wziąść innego ruchu, tylko kołowro-
 tny około osi nieodmiennéy AB , (położo-
 néy czyto zewnątrz, czy wewnątrz
 takowego ciała), to szypkość kołowro-
 tna, iaką powezmie którykolwiek z
 punktów iego, wynaydzie się, roz-
 dzielniejszy sumę momentów odpo-
 wiadających tym wszystkim siłom, al-
 bo (rozdzielniejszy moment odpowia-
 dający siłę złożoną z tych wszystkich
 sił), przez sumę mnogościów, wyni-
 kających z rozmnożenia każdéy czą-
 ści tego ciała, przez kwadrat iéy od-
 ległości od osi kołowrotnéy, a wielo-
 rąz, rozmnożywszy przez odległość
 od osi kołowrotnéy, tego punktu, któ-
 rego szypkość ma byż wynaleziona.

637. Niechay będzie G środkiem cięż- ^{figura}
 kości ciała L (fig. 106); zmyślmy sobie, że ^{106.}
 kiedy punkt iakikolwiek M obracając się
 około C , obiega w iednym momencie łuczek
 nie-

niezmiernie mały M_s , to środek ciężkości G w tymże momencie przebiega łuczek Gg , prostopadły linii CG ; poprowadźmy przez punkt g linią gK równoległą i równą linii CG . Zamiast uważania ciała, iako obracającego się około punktu C , można go sobie zmyślić niby przeniesione równolegle sobie samemu, z sypkością wyrażoną przez Gg , a oraz wystawić sobie, że części tego obracającego się około punktu ruchomego G , z taką sypkością, że zrobiwszy $gk = GC$, punkt k przebiegałby łuk $kC = Gg$; gdyż w takim razie, punkt C ciała L został podobnie nieruchomy. Lecz natenczas ciało będąc swobodne, siła złożona z wszystkich ruchów kołowych około punktu ruchomego G , równa się zerowi (289); więc siła złożona z wszystkich ruchów iakiego ciała ninie jest nadane, niemoże być inna, tylko ta iaką miałoby ciało L nadane sypkością Gg ; to jest, że takowa siła musi być prostopadła linii CGR i $= L \times Gg$, oznaczony przez L miąższość ciała. A że części ciała obiegają łuki podobne iedne drugiem, więc musi być $CM : CG :: Ms : Gg$; więc $Gg = \frac{Ms \times CG}{CM}$; więc siła złożona z wszystkich ruchów kołowych około punktu C , jest wyrażona przez $\frac{L \times Ms \times CG}{CM}$.

A lubo ta siła złożona, jest też sama, co owa, któraby wypadła, gdyby ciało zostało swobodne, środek ciężkości był nadany sypkością Gg , atoli łatwo widzieć się daie, że nieprzechodzi przez punkt G , ale przez inny punkt R położony na linii CG , bardziej oddalony od punktu G ; bo ponieważ punkta odległszy maia więcej siły, więc siła z wszystkich złożona, powinna przechodzić po téż stronie

nie, z której jest położony środek ciężkości względem C , i w dalszej odległości aniżeli środek ciężkości. Oznaczmy tedy przez D' odległość CR , w iakię przechodzi takowa siła złożona, mieć będziemy $\frac{L \times Ms \times CG}{CM}$

$\times D'$ na wyrażenie ię momentu. Gdyby tedy w tym momencie w którym siły sprawujące ruch, właśnie skutkują przeciwko częściom tego ciała, postawiła się naprzeciw nim w odległości D' siła równa sile dopiero wynalezionę, to iawna jest, iż między nimi nastąpiłaby równowaga; ale w takim przypadku, moment $\frac{L \times Ms \times CG \times D'}{CM}$ powinien

równać się momentowi $R \times D$; więc z przyczyny że $R \times D = \frac{Ms}{CM} smvr$ (634), będzie

$$\frac{L \times Ms \times CG \times D'}{CM} = \frac{Ms}{CM} smvr, \text{ a zatem } D'$$

$= \frac{smvr}{L \times CG}$; tak iż z tego wszystkiego co dopiero poprzedziło, wynika że:

638. Kiedy tak wiele sił i tak wy kierowanych iak się spodoba, na płaszczyznach którym oś kołowa była by prostopadłą, czynią przeciwko ciału iakiemu, niemożąc obracać go inaczej tylko około téj osi; to i od siły iaką stąd odbierze pomiędnie ciało, będzie równa miąższości ciała tegoż, rozmnożonę przez sypkość

pkość, iaką powezmie *śrżodek ciężkości* tego; szypkość, która wynayduie się, podług tego co się rzekło (290).
 2^{re} Ta siła będzie prostopadłą płaszczyznie, przechodzącą przez oś i przez *śrżodek ciężkości*. 3^{cie} Odległość ięy od osi, zawsze będzie iednakowa, w wszelkim bądź iakim chce przy padku sił i kierónków, i będzie równa summie, wynikającą z mnogościów każdéy cząstki ciała rozmnożónéy przez kwadrat odległości ięy od osi, będzie mównie równa téy summie, rozdzielónéy przez miąższóść ciała rozmnożóną przez odległość iego *śrżodka ciężkości* od téyże osi.

639. Wyraziwszy przez *v*, iak wyżéy, szypkość z którą pewny iaki punkt *M* ciała *L*, dąży do obracania się mocą czynności tak wielu sił iak się spodoba, albo téż mocą iednéy siły *R* złożónéy z tamtych wszystkich, ieżeli oznaczmy przez *r* odległość iednéy cząsteczki któreykolwiek od osi kołowrotnéy, a przez *m* miąższóść téyże

cząsteczki, to mieć będziemy $\frac{rv}{CM}$ na szypkość ięy kołowrotną, a $\frac{mrv}{CM}$ na wyrażenie siły, iaką odbiera, a zatém na wyrażenie odporu iaki daie siła *R* mocą swoiéy bezwładności; więc $\frac{mrvv}{CM}$ będzie momentém takowego odporu;

więc

więc summą momentów, odpowiadających odporóm, mocą których cząsteczki ciała *L* sprzeciwiają się ruchowi kołowrotnemu, iaki im nadaie siła *R*, iest ilość $\int \frac{mrvv}{CM}$, albo $\frac{v}{CM} \int mrvv$;

gdyż te oba wyrażenia są iednakowe; bo chociażbyśmy bądź którą chce cząsteczkę *m* uważali, to ilości *v* i *CM* nieodmieniają się nigdy. A stąd pokazuje się, że (nietykając innych okoliczności), odpor, mocą którego cząsteczki ciała sprzeciwiają się nadanemu onymże ruchowi kołowrotnemu, iest tém większy, im większa będzie ilość $\int mrvv$.

640. Odtąd, ilość $\frac{v}{CM} \int mrvv$, nazywać będziemy momentém bezwładności ciała; a $\int mrvv$, wykładnikiem momentu bezwładności.

641. Zobaczymy wkrótce, iak wynayduie się wykładnik momentu bezwładności w iakimkolwiek ciele; wynalázłszy go zaś ráz względém iednéy osi bądź iakiéy chce, bardzo łatwo potém daléy wnieść sobie można, iaki bydz powinien względém wszelkiéy innéy osi, równoległéy z piérwszą. *Zobaczymy naprzód, iak z wykładnika momentu, odpowiadającego iednéy osi, można sobie wnieść wartość wykładnika, odpowiadającego inšzéy osi równoległéy z piérwszą.

642.

642. Niechay tedy będzie AB , osią
figura iakąkolwiek (fig. 107); $A'B'$ niech będzie
 107. drugą osią pierwszay równoległą, i prze-
 chodzącą przez środek ciężkości ciała; na-
 ostatek niech będzie m , iakąkolwiek cząste-
 czka tego ciała; zmyślmý sobie płaszczyznę
 mCC' , prostopadłą dwóm osiom AB , $A'B'$ i
 przechodzącą przez m ; to poprowadziwszy
 mC , mC' i linią mP prostopadłą na CC' ; lini-
 ie mC , mC' będą prostopadłemi na AB i $A'B'$.
 To założywszy na przód, podług (Alg. 197)
 mieć będziemy $(mC)^2 = (mC')^2 + (CC')^2$
 $+ 2CC' \times C'P$. Więc $sm \times (mC)^2 = sm$
 $\times (mC')^2 + sm \times (CC')^2 + 2sm \times CC' \times C'P$.
 A że odległość CC' jest zawsze iednakowa,
 cząsteczka m niechayby była iaka chce, którą
 uważamy, więc $sm \times (CC')^2$ niejest co inne-
 go, tylko $(CC')^2 sm$, albo $(CC')^2 \times L$, ozna-
 czywszy przez L miąższość ciała. Z téyże
 przyczyny $2sm \times CC' \times C'P$, niejest co inne-
 go, tylko $2CC'sm \times C'P$; lecz ilość $sm \times C'P$,
 będąc summą mnogościów cząstek, względem
 płaszczyzny przechodzący przez $A'B'$, po-
 dług (234) powinna bydz $= 0$; więc będzie
 prosto $sm \times (mC)^2 = sm \times (mC')^2 + L \times (CC')^2$.
 Więc mając wiadomego wykładnika $sm \times (mC')^2$
 momentu bezwładności, względem osi prze-
 chodzący przez środek ciężkości, można
 mieć wykładnika tegoż momentu, względem
 wszelkiy innéy osi równoległéy z pierwszą,
 dodawszy do pierwszego, mnogość wynikają-
 cą z rozmnożenia miąższości, przez kwadrat
 odległości między temi dwiema osiami.

643. Stąd, iako téż z wyraże-
 nia szypkości kołowrotnéy, wyżey
 wynalezionego (634), pokazuje się,
 że sponiędzy wszystkich osiów, około
 któ-

których może obracać się ciało, mocą
 siły albo popędu iakiegokolwiek, szyp-
 kość kołowrotna będzie największa
 około tych, co przechodzą przez śro-
 dek ciężkości; bo wykładnik momen-
 tu bezwładności względem osi prze-
 chodzący przez środek ciężkości,
 jest mniejszy aniżeli względem któ-
 réykolwiek innéy osi.

644. To wszystko co poprzedzi-
 ło, bywa w używaniu bardzo czę-
 stém, i zawiera w sobie sposób wy-
 naleziénia *śroodka uderzenia i środka*
kołysania, w ciałach przymuszonych
 do obracania się około pewnéy
 osi, albo około pewnego punktu C
 (fig. 108). Przez środek uderze-
 nia, rozumié się punkt R linii CG ,
 108. przeprowadzonéy przez punkt nie-
 odmiénny C i przez środek ciężko-
 ści G , rozumie się mówię tén punkt
 R , przez który przechodzi siła zło-
 żona z ruchów kołowrotnych wszy-
 stkich punktów ciała L ; takowy te-
 dy punkt czyli środek uderzenia,
 wynayduie się podług tego co się
 rzekło (637).

645. Co się tycze *śroodka kołysania*, *figura*
 takowym jest punkt R (fig. 108), ciała L al-
 108. bo układu ciał, który znayduie się bydz od-
 da-

dalony od punktu C , na ilość równaiącą się długości, iaką powinnyby mieć zawieszidło proste, mające odbywać swoje kołysania w tymże czasie, w jakim odbywa swoje kołysania toż ciało albo ténże układ ciał, mocą ważności swoiéy. Zobaczymy zaraz że takowy środek, jest ténże sam co i środek uderzenia.

Jakóż, kiedy idzie o ważność; siła R , złożona z czynności, mocą której ważność skutkuje przeciwko każdéy części materyalnéy ciała, równa się całej miąższości, rozmnożonéy przez szypkość, iaką nadaie ważność w iednym momencie iakiéykolwiek części materyi; to jest, że $R = g \times L$, oznaczwszy przez g takową szypkość. Nadto, ta siła złożona R , przechodzi przez środek ciężkości G ; a zatem odległością iéy od punktu stałego C , albo od osi przechodzącéy przez punkt C , jest CN ; więc podług (636) szypkość kołowrotna M_s , iakiéy nabiera iakikolwiek punkt M , kiedy ciało byłoby zostawione samemu tylko czynowi ważności, jest $M_s = \frac{g \times L \times CN}{smvr} \times CM$; tak iż

względem środka ciężkości G , takowa szypkość wypadłaby, $Gg = \frac{g \times L \times CN}{smvr} \times CG$.

Lecz ażeby zawieszidło proste mające długość CR , odbywało swoje kołysania w tymże czasie co ciało L , trzeba, rozumiejąc go być oddaloném od linii pionowéy w wartości takiegoż kąta iak jest CR , trzeba mówić, ażeby szypkość iakiéy udziéła mu ważność w punkcie R (fig. 109) prostopadle do CR , była taż sama co w punkcie R w (fig. 108); to jest, żeby się miała do szyp-

figura

109.

figura

108.

ko-

kości punktu G , (fig. 108) :: $CR : CG$; lecz fig. 108. rozłożywszy siłę RI albo g (fig. 109) iaką 109. ważność nadaie w iednym momencie ciału swobodnemu, na dwie inne, iedną Rr czyniącą w kierunku pręta Cr , a drugą Rr , prostopadłą do linii CR . łatwo widziéć się daie, że $RI : Rr :: CR : RS :: CG : CN$; więc $g : Rr :: CG : CN$; a zatem $Rr = \frac{g \times CN}{CG}$;

trzeba tedy ażeby było $\frac{g \times CN}{CG} : \frac{g \times L \times CN}{smvr} \times CG :: CR : CG$; skąd wyciąga się $CR = \frac{smvr}{L \times CG}$ to jest, taż sama wartość, która téż odpowiada środkowi uderzenia (644).

646. Ponieważ wszystkie siły czyniące przeciwko ciału L , albo przeciwko układowi ciał naprawionemu do obracania się około punktu, albo osi stałéy, nadaią temu ciału taką szypkość, iż iakikolwiek punkt iego M , obraca się z szypkością $M_s = \frac{R \times D}{smvr} \times CM$; a oprócz tego, ponieważ iawna jest, że gdyby ciało zaczęło obracać się w rozumieniu przeciwném z taż samą szypkością, to czyniłoby równowagę tym wszystkim siłóm; więc sobie wniéśmy stąd, że kiedy ciało iakie obraca się z taką szypkością, która względem pewnego punktu M , byłaby wyrażona

Tom IV.

T

przez

przez v , to ażeby wstrzymać tén ruch mocą siły R , której kierónek przechodziłby w odległości od $C = D$, takowa siła albo odległość iéy D , powinna bydź taka, ażeby moment $R \times D$, równał się szypkości odpowiadający punktowi M , rozdzielonéy przez odległość CM , a rozmnożonéy przez sumnę miąższościów, wynikających z rozmnożenia wszystkich cząsteczek przez kwadraty odległościów onychże od punktu C , albo od osi przechodzącéy przez C . Jakóż, ta siła powinna bydź taka, ażeby zdołała sprawić na nowo tęż samę szypkość w ciele L uważoném w spoczynku; takową zaś szypkością byłoby $v = \frac{R \times D}{smrr} \times CM$; skąd wnosi się $R \times D = \frac{v}{CM} smrr$.

figura 110. 647. Jeżeli ciało L iakiéykolwiek postaci (fig. 110), tak naprawione, iżby niemożło tylko obracać się około punktu stałego C , albo około osi przechodzącéy przez punkt pomiéniony, który może bydź położony gdzie się spodoba, jeżeli mówię to ciało odbierze uderzenie prostopadle na swoię powierzchnię od ciała N ; to na fundamencie zasad poprzedzających, można wynaléśdź ruch tego oboiego ciała po uderzeniu, w sposób następujący.

Ozna-

Oznaczywszy przez V szypkość ciała N , w kierónku prostopadléy TS , przed uderzeniem; przez v szypkość iego po uderzeniu; $V - v$, wyrażać będzie szypkość, a $N(V - v)$ wyrażać będzie ilość ruchu, jaką utraci przez uderzenie, i która przejdzie w ciało L . Ta tedy ilość ruchu sprawi w ciele L , szypkość kolowrotną (636) taką, iż punkt T obracać się będzie z szypkością $v' = \frac{N(V - v) \times CS}{smrr} \times CT$

(poprowadziwszy linią CS prostopadłą na TS). Zmyślmy sobie iż łuczek niezmiernie mały Tm nakryłony ze śródką C , oznaczającą szypkość; zrobiwszy na styczney TA , i na prostopadléy TS ; równoległobok $TAmr$, a oraz zamiast szypkości Tm , wystawiwszy sobie w myśli szypkości TA i Tr , da się widzieć, że szypkość TA , niemoże bynajmniéy zaszkodzić szypkości v , jaką ma powziąśdź ciało N ; szypkość zaś Tr zaszkodziłaby szypkości v , gdyby była mnieysza aniżeli v ; więc, ponieważ rozumié się, że v jest szypkością, jaką zachowa rzetelnie ciało M , przeto musi bydź $Tr = v$. Lecz trójkąty CST , Trm podobne sobie, dają $CT : CS :: Tm$ albo $v' : Tr$; więc $\frac{v' \times CS}{CT} = Tr = v$; a zatem $v' = \frac{v \times CT}{CS}$.

Położywszy tedy zamiast v' tę wartość, w zrównaniu wzwyż położoném, będzie $\frac{v \times CT}{CS} = \frac{N(V - v) \times CS}{smrr} \times CT$; skąd wyciąga się $v = \frac{N \times V \times (CS)^2}{smrr + N \times (CS)^2}$; wartość, z której łatwo może bydź wniesiona szypkość kolowrotna v' . A że zrównanie $v' = \frac{v \times CT}{CS}$, dx-

dające $v : v' :: CS : CT$, pokazuje, że v jest szypkością kołowrotną odpowiadającą punktowi S ; więc jawna jest, że punkt S obraca się z tą szypkością, która zostaje ciału N po uderzeniu.

648. A stąd daie się widzieć, iż ażeby mieć ruchy ciał obracających się, trzeba umieć wynaléśdź sobie wartość ilości $smrr$. Co zawsze jest rzeczą łatwą, iak zaraz zobaczymy, jeżeli natura ciała może bydź wyrażona w równaniach. Gdyby zaś tén warunek miéysca niemiął, to przynajmniéy zawsze można podzielić ciało na części, iakoto na równoległościany albo na piramidy, i. t. d. których natura da wyrazić się w równaniach; a naténczas powynądówawszy wartości ilości $smrr$, odpowiadające każdéy takowéy części, nietrzeba będzie więcéy, tylko zrobić dodanie tych wszystkich ofobnych wartościów, których summa pokaże wartość całkowitą ilości $smrr$, odpowiadającą całemu ciału albo układowi ciał, o które rzecz idzie. Zobaczymy tedy, iak sobie trzeba postąpić w poszukiwaniu téy wartości do ciał, których natura, może bydź wyrażona w równaniach.

649. Niechay będzie AB (fig. III) osią kołowrotną; zmyślmy sobie przez AB przechodzące dwie płaszczyny wzajemnie sobie prostopadłe. Niech będzie m , iakakolwiek częsteczka ciała; poprowadziwszy mC prostopadłą do AB , poprowadźmy także mS prostopadłą płaszczynie AR . Jeżeli pociągniemy linią OS , to takowa będzie prostopadłą linii AB , a zatem i płaszczynie PQ . Trójkąt prostokątny mSC , da nam $(Cm)^2 = (CS)^2 + (mS)^2$; więc $sm \times (Cm)^2$, albo $smrr = sm \times (CS)^2 + sm \times (mS)^2$. Zagadnienie tedy wychodzi na to, ażeby wynaléśdź summę mnogościów, wynikającą z rozmnożenia wszystkich częstek, przez kwadraty ich odległościów od dwóch płaszczyn, przechodzących przez oś kołowrotną i wzajemnie sobie prostopadłych. Lecz bylebyśmy tylko wynalezli wyrażenie Algebraiczne takowéy summy względem iednéy płaszczyny, to zawsze łatwo będziemy mogli mieć go i względem drugiéy; więc zobaczymy, iakim sposobém można w powszeczności, wynaléśdź summę mnogościów, wynikającą z rozmnożenia wszystkich częstek ciała, przez kwadraty ich odległościów od płaszczyny znaioméy.

650. Zmyślmy sobie to ciało podzielone na zrazy niezmiérnie cienkie, równoległe danéy płaszczynie; daymy oráz że Dd (fig. III 2), wyraża grubość iednego takowego zrazika, tudzież oznaczymy przez x odległość CD od zadanéy płaszczyny, a przez S powierchnią zrazika; naténczas, ponie-

waż wszystkie punkta téy powierzchni, są odległe od płaszczyzny PQ , na ilość równaiącą się ilości x , więc na summę mnogościów, wynikaiącą z rozmnożenia wszystkich punktów téy powierzchni, przez kwadraty ich odległości od téyże płaszczyzny, mieć będziemy $xx Sdx$; a zatem summa wszystkich mnogościów, odpowiadaiąca całemu ciału, będzie wyrażona przez $xxx Sdx$.

Podobnie oznaczywszy przez x' odległości od płaszczyzny prostopadłéy płaszczyźnie PQ , przechodzącéy przez oś kołowrotną AB ; jeżeli znowu zmyślimy sobie ciało podzielone na zraziki równoległe téy nowéy płaszczyźnie, oznaczywszy przez S' powierzchnią jednego zrazika, na summę mnogościów, wynikaiącą z rozmnożenia wszystkich cząstek tego ciała, przez kwadraty ich odległości od téy drugiéy płaszczyzny, podobnie mieć będziemy $xx'x' S'dx'$; tak iż $xxx Sdx + xx'x' S'dx'$ będzie wartością summy wszystkich mnogościów, wynikaiący z rozmnożenia każdéy cząsteczki ciała, przez kwadrat odległości iéy od osi AB .

651.

651. Teraz daymy np. że ciało jest równoległościaniem prostokątnym, (fig. 113), i że obraca się około osi AB , prostopadłéy na os tégóz równoległościanu, i na połowę boku RS . Z natury tego ciała, powierzchnia S jest stateczna, a zatem wartością całki $xxx Sdx$,

jest $\frac{x^3 S}{3}$; która, kiedy x równa się wykości ME albo h równoległościanu, przemienia się na $\frac{h^3 S}{3}$. Podobnież widzieć się daie,

że S' jest także ilością stateczną, a zatem wartość całki $xx'x' S'dx'$; jest $\frac{x'^3 S'}{3}$, która kiedy jest $x' = \frac{1}{2} MN$, albo $\frac{1}{2} h'$, (oznaczywszy MN przez h'), przemienia się na $\frac{1}{8} \times \frac{h'^3 S'}{3}$.

A że płaszczyzna przechodząca przez oś, dzieli ciało na dwie równe połowy, więc na ilość odpowiadaiącą obóm połowóm, mieć

będziem $\frac{1}{4} \times \frac{h^3 S}{3}$; więc summa wszystkich mnogościów będzie wyrażona przez $\frac{h^3 S}{3} + \frac{h'^3 S'}{12}$.

652. Zeby tedy wynaléśdź środek ciężkości albo uderzenia, to nietrzeba więcéy (644) tylko rozdzielić tę ilość dopiéro wynalezioną, przez miąższość równoległościanu, rozmnożoną przez odległość od iego środka ciężkości, to jest przez $hh'b \times \frac{1}{2} h$,

oznaczywszy RM przez b . Będzie tedy $\frac{2h^3 S}{3h^2 h'b} + \frac{h'^3 S'}{6h^2 h'b}$; albo z przyczyny że $S = hb$, a $S' = h'b$, będzie $\frac{2h}{3} + \frac{h'^2}{6h}$, na odległość środka

ka

ka kołysania, iako téż i szrodka uderzenia. Jeżeli h jest bardzo małe względem h , to takowa odległość będzie $= \frac{2h}{3}$. Więc szro-

dek kołysania albo szrodek uderzenia w linii prostéj albo w równoległoboku, obracającym się około iednego z swoich boków iakoby około osi, jest położony na $\frac{2}{3}$ odległości od punktu albo od osi kołowrotnéj.

figura
114.

653. Zmyślmy sobie że pręt, albo sztaba ważna CA (fig. 114) upada obracając się około końca swego nieruchomego C ; i że pod nią znayduie się podłożona iaka zawada T . Zeby wiedzieć z iaką siłą zostanie uderzona ta zawada, trzeba sobie przypomnieć (436), że szrodek ciężkości B spadając przez łuk BG , nabywa w punkcie G téżże szypkości, iak gdyby spadł swobodnie przez linią pionową BD ; a zatem oznaczywszy przez u takową szypkość, która łatwo wynayduie się podług (176); a przez M miąższość pręta, mieć będziemy podług (637), Mu na ilość ruchu czyli na wyrażenie siły tegóż pręta; którąto siłą zostanie uderzona zawada T , jeżeli jest położona na szrodku uderzenia P , to jest w odległości $CP = \frac{2}{3}CA$. Gdyby zaś ta zawada znaydowała się bydź położona w innym jakimkolwiek punkcie CO ; to trzebaby tę siłę Mu prostopadłą linii CA zmyślić sobie rozłożoną na dwie siły równoległe, z których iedna przechodziłaby przez C , a druga przez punkt O ; natenczas, siła przechodząca przez punkt O , byłaby wyrażona przez $\frac{CP \times Mu}{CO}$.

Gdyby zawada T była ruchoma, to zawsze znaydować się będzie taki ieden punkt, bądź to na saméjże linii CA , bądź téż na iéj przedłu-

dłużeniu, w którym położona zawada, odbierać będzie od pręta naywiększą szypkość iak tylko można; to jest, że w tym punkcie położona, odbierze więcéj szypkości, iakby mogła odebrać będąc uderzona w wszelkim którymkolwiek innym punkcie tegóż pręta.

654. Zobaczymy zaraz iak wynayduie się takowy punkt; ale wprzód musimy pokazać różnicę iaką trzeba uczynić między drągiem w ruchu, a drągiem zostającym w równowadze.

Gdyby drąg ważny był wsparty na dwóch podporach C i O ; to żeby naznaczyć iak wiele ciérpi każda podpora, trzeba rozłożyć wagę tego drąga, uważoną iak gdyby była skupiona w szrodku ciężkości G , na dwie siły, z których iedna przechodziłaby przez punkt C , a druga przez punkt O , tym sposobem znaleźlibyśmy podług (205);

uciążenie punktu C , bydź $= \frac{P \times GO}{CO}$, a uciążenie punktu $O = \frac{P \times CG}{CO}$, oznaczywszy przez P

wagę drąga. Ale jeżeli drąg znayduie się w ruchu około punktu C ; to natenczas, całe uciążenie iuż nieprzechodzi przez punkt G , ale przez szrodek uderzenia P (644); tak, że uciążenia punktów C i O stąd wynikające, są podług (205) odwrotnie proporcjonalne odległościom CP i PO .

655. Daymy że pręt CA (fig 115) obracający się około C , z taką szypkością, która względem punktu A byłaby oznaczona przez u , spotyka się prostopadle z ciałem swobodném M , odległém od szrodka kołowrotu C , na pewną ilość znaiomą BC ; jest zadano wynaléśdź iaką szypkość powezmić ciało M .

Zmyśl-

Zmyślmy sobie, że przez uderzenie szypkość u przemienia się na v , i że ciało M' nabywa szypkości v' . Gdyby pręt nieobracający się iak tylko z szypkością v' , która względem punktu A byłaby wyrażona przez $u - v$, spotkał się z ciałem M , bieżącym naprzeciw sobie z szypkością v' , to podług (287) musiałaby między niemi zaisdz równowaga. Niechay będzie r odległością, któregokolwiek punktu pręta CA , którego długość byłaby $CA = a$; to na wyrażenie szypkości, z iaką obraca się pręt, w tén czas kiedy punkt A obraca się z szypkością $u - v$, mieć będziemy $\frac{r(u-v)}{a}$. Więc jeżeli m jest miąż-

znością tego punktu, to $\frac{mr(u-v)}{a}$ wyrażać będzie ilość ruchu, albo siłę jego; a $\frac{mrr(u-v)}{a}$ będzie momentem téy siły. Lecz z przyczyny równowagi (616), summa momentów, odpowiadających siłóm, iakie utraca każdy punkt pręta, powinna równać się momentowi siły, iakiéy nabywa ciało M' ; więc oznaczwszy przez b odległość CB , będzie $\int \frac{mrr(u-v)}{a} = M'bv'$.

Ażeby zaś v' było w rzeczy samey szypkością odpowiadającą ciału M' po uderzeniu, trzeba ażeby v' równało się szypkości, z iaką punkt B pręta, ma obracać się po uderzeniu; albowiem przez trwałość iednego momentu po uderzeniu, punkt B i ciało M' ruchają się prostopadle względem linii CA . Lecz szypkością punktu B po uderzeniu, jest $\frac{bv}{a}$; więc będzie $v' = \frac{bv}{a}$; więc $\int \frac{mrr}{a}(u-v) = \frac{M'bbv}{a}$; skąd wyciąga się $v' =$

$= \frac{ufmrr}{M'bb + fmrr}$, na wyrażenie szypkości kołwrotnéy pręta po uderzeniu. Co się zaś tyczy szypkości v' , odpowiadającéy ciału M , z przyczyny że $v' = \frac{bv}{a}$, mieć będziemy $v' = \frac{ub}{a} \frac{fmrr}{M'bb + fmrr}$.

656. Niech będzie p , odległością środka uderzenia, odpowiadającemu temu prętowi; g , niech będzie odległością środka ciężkości względem punktu C ; a M niech będzie miążznością pręta. Ponieważ podług (638), mamy $p = \frac{fmrr}{gM}$; więc będzie $fmrr = pgM$, a zatem $v = \frac{pgMu}{M'bb + pgM}$, a $v' = \frac{pgbMu}{a(M'bb + pgM)}$.

657. Ta wartość szypkości v' , daie znać, że chcąc uderzyć w ciało M' najmocniéy iak tylko można, postawićnie go byle w iakim punkcie B , nieieist rzeczą wcale oboiętną. Jakóż rozumiejąc $b = 0$; to ieist, postawiwszy ciało M' w punkcie C , byłoby $v' = 0$, to ieist, że w takim razie ciało M' niepowzięłoby żadnego ruchu, i to ieist oczywista. Ale naznaczając ilości b z kolei, wartości coraż to więkksze, v niebędzie rosnąć tylko do pewnego punktu, który pominąwszy, znowu zacznie się umnięyszać. Albowiem pomnożywszy b aż do niezmiérności, i zmyśliwszy sobie linią CB niezmiérnie przedłużoną, ale w miążzności bynaymieuéy niepowiękfszoną, wartość ilości v' , wychodzi na $v' = \frac{pgbMu}{M'bb}$, albo na $v' = \frac{pgMu}{M'b}$, to ieist, na ilość niezmiér-

nie małą czyli na zero. Znajduie się tedy w rzeczy samey między wartościami ilości b , iedna taka, która daie szypkość v' naywiększą, iak tylko bydz może. Zeby ją zaś wynaléśdz, nietrzeba więcéy, tylko zrównać z zerem różniczkę wartości takowey ilości v' , poczytając w niéy tylko samob za odmienną. Tym sposobém mieć będziem $bb = \frac{pgM}{M'}$ a zatem $b = \sqrt{\frac{pgM}{M'}}$.

Niech będzie punkt D , w którym ciało M' czyniąc z dołu do góry przy pomocy kluby I , utrzymałoby pręt CA w równowadze na podporze C ; to będzie $CD : CG :: M : M'$, albo (oznaczywşy CD przez k), będzie $k : g :: M : M'$; a zatem $\frac{gM}{M'} = k$; więc $b = \sqrt{pk}$. Więc: jeżeli cia-

figura 115. to CA (fig. 115) obracające się około punktu stałego C , uderza w drugie ciało M ; to takowe odbierze naywiększą ilość ruchu iak tylko można w ten czas, kiedy odległość tego CB od punktu kołowrotnego, będzie średnią proporcjonalną między odległością od środka uderzenia ciała uderzającego, a między odległością, w której ciało uderzone, mocą wagi swoiéy, czyniłoby równowagę ciału uderzającemu.

658. Gdyby pręt albo sztaba CA była wszędzie iednokształtnéy grubości, a średnicy bardzo maléy względém swoiéy grubości, to natenczas byłoby $p = \frac{2}{3}a$, a $g = \frac{1}{2}a$; więc byłoby $b = \sqrt{\frac{1}{3} \frac{a^2 M}{M'}} = a \left(\frac{M}{3M'} \right)$. Więc jeżeli waga ciała uderzonego wynosiłaby trzecią część pręta, to punkt uderzenia byłby położony w końcu A tegoż pręta. Będzie zaś mię-

między C i między A , jeżeli wartość ilości $3M'$ iest większa nad M ; a gdyby M było większe nad $3M'$, to pomiéniony punkt, będzie położony daléy za A względém C .

659. Położywşy w wartości ilości v' , wartość ilości b , to iest $b = \sqrt{\frac{pgM}{M'}}$, mieć będziem $v' = \frac{u}{2a} \sqrt{\frac{pgM}{M'}}$.

660. Poprzedzające zagadnienie można rozwiązać w sposób cokolwiek prostszy, który tu podaiemy tém chętniéy, że może bydz użyteczny w wielu okolicznościach. Ponieważ punkt A , powinién przez uderzenie odmiénie swoię szypkość kołowrotną u , na szypkość v , to iest, że powinién utracić szypkość wyrażoną przez $u - v$, więc szrodek ciężkości b , utraci szypkość $\frac{g}{a}(u - v)$, a pręt (638) utraci ilość ruchu, albo siłę $\frac{Mg}{a}(u - v)$.

Lecz takowa siła (638), powinna przechodzić przez szrodek uderzenia, to iest w odległości p od punktu C . (zostawiwşy też same oznaczenia co wyżéy), więc z przyczyny równowagi, mającéy zachodzić między tą siłą i między ilością ruchu $M'v'$, iakiey nabywa ciało M' , musi bydz podług (607)

$$\frac{Mgp}{a}(u - v) = M'bv', \text{ albo z przyczyny że } v' = \frac{bv}{a},$$

musi bydz $\frac{Mgp}{a}(u - v) = \frac{M'bbv}{a}$; skąd wy-

$$\text{ciąga się } v = \frac{gpMu}{M'bb + gpM'}, \text{ a } v' = \frac{gpbMu}{a(M'bb + gpM')}$$

iak było wyżéy (656).

661. Na drugi przykład obrachowania ilości $smvr$, obierzmy sobie kulę. Powierzchnia

szchnia, wyżej oznaczona przez S , w ni-
 nięszym razie będzie kołem, mającym za
 promień IM (fig. 116), który tu nazwiemy y .
 A zatem, oznaczywszy przez r : c , stółunek

figura
116.

promienia do okręgu, będzie $\frac{cy^2}{2} = S$. Zrob-

my $DI = z$, a promieniem kuli niech będzie
 r ; to wypadnie $y^2 = 2rz - zz$, a zatem S

$= \frac{c}{2}(2rz - zz)$. Zrobiwszy znowu $DC = a$,

będzie CI , albo $x = z + a$, a $dx = dz$; więc

$\int x^2 S dx$, przemienia się na $\int (x + a)^2 \times \frac{c}{a}(2rz$

$- zz) dz$, albo (wykonawszy wskazane dzia-

łania), wychodzi na $\int \frac{c}{2}(2aarz dz + 4arz^2 dz$

$- aaz^2 dz + 2rz^3 dz - 2az^3 dz - z^4 dz)$; a

scalkówawszy, będzie $\frac{c}{2}(aarx^2 + \frac{4}{3}arz^3$

$- \frac{1}{2}aaz^3 + \frac{1}{2}rz^4 - \frac{1}{2}az^4 - \frac{1}{5}z^5)$; co, kie-

dy $z = 2r$, przemienia się na $\frac{c}{2}(\frac{4}{3}a^2r^3 +$

$\frac{8}{5}ar^4 + \frac{8}{5}r^5)$.

Zeby wynalédz wartość ilości $\int x^2 S dx$,

nie trzeba na nowo rozpoczynać rachunku; bo

z przyczyny regularnej postaci kuli, wy-

padłby zgoła podobny pierwzemu; niezo-

staie tedy nie więcéy do czynienia, tylko

rozumiéć ilość a , wyrażając odległość pla-

szczyzny PQ od powierzchni, przemienioną

na $-r$, to jest, że trzeba wystawić sobie tę

plaszczynę przechodzącą przez środek, w

położeniu prostopadłym owému, iakie miała

pierwéy; a natenczas będzie $\frac{c}{2}(\frac{4}{3}r^5 - \frac{8}{5}r^5$

$+ \frac{8}{5}r^5)$, co wychodzi na $\frac{c}{2} \times \frac{4}{15}r^5$; tak że

obie

obie całki dodane, uczynią $\frac{c}{2}(\frac{4}{3}a^2r^3 + \frac{8}{5}ar^4$

$+ \frac{8}{5}r^5)$. A że bryłowatością kuli, jest $\frac{c}{2}$

$\times \frac{4}{3}r^3$, a odległością od iéy środka ciężkości

do plaszczyzny PQ , jest $a + r$, więc rozdzie-

lwszy wypadek wyżej wynaleziony, przez

mnożąc z tych dwóch ostatnich ilościów,

mieć będzie na odległość CO środka koły-

fania i uderzenia, $CO = \frac{a^2 + 2ar + \frac{7}{3}r^2}{a + r}$

$= \frac{a^2 + 2ar + r^2 + \frac{2}{3}r^2}{a + r} = a + r + \frac{r^2}{a + r}$

$= CG + \frac{2}{3} \times \frac{(DG)^2}{CG}$. Skąd pokazuje się, że

środek kołysania i uderzenia, jest niżéy po-

łożony aniżeli środek saméy kuli, i że nie-

można wziąsdz jednego za drugi, chyba w

tén czas, kiedyby promień kuli był bardzo

mały, względém odległości wziętéy od

śródku G do punktu zawieszienia.

662. Gdyby kula była zawieszona na

pręcie albo na pasku blaszanym, chcąc mieć

względ na miąższość takowego zawieszidła,

trzeba sobie przypomnieć, iż na wyrażenie

summy mnogościów, wynikających z roz-

mnożenia wszystkich cząstek takowego prę-

ta przez kwadraty ich odległościów od pe-

wnego punktu stałego albo od osi, znalezi-

łay byli $(65r)$, $\frac{h^3 S}{3} + \frac{h^3 S}{12}$. Lecz h mamy

tu wyrażone przez a ; a do tego podług $(65r)$

$S = h^3 b$, a $S' = hb = ab$, więc poprzedzają-

ca ilość, przemieni się na $\frac{a^3 hb}{3} + \frac{h^3 ab}{12}$; nad-

to ta ilość, iako téż i ilość należąca do ku-

li,

li, powinny być rozmnożone przez przyrodne ważności tych dwóch ciał, jeżeli są różne; a dopiero dodawczy z sobą obie mnogości, i oznaczywszy przez p i v' ważności przyrodne pręta i kuli, mieć będziemy p

$$\times \frac{a^3 h b}{3} + p \times \frac{h^3 a b}{12} + p' \times \frac{c}{2} \times \left(\frac{2}{3} a^2 r^3 + \frac{8}{3} a r^4 + \frac{2}{3} r^5 \right),$$

na wyrażenie summy mnogościów, wynikających z rozmnożenia wszystkich części całego układu, przez kwadrat ich odległości od osi. A naostatek rozdzieliliśmy

tén wypadek przez summę $p a h' b + p' \frac{c}{2} \times \frac{4}{3} r^3$ wieloraz, pokaże nam szukaną odległość środka kołysania.

663. W praktyce można przedstawić na tém, ażeby podzielić ciało na wiele części, i każdą z nich rozmnożyć przez kwadrat iéy odległości od osi, a tym sposobem mieć można wartość ilości $smrr$, dostatecznie przybliżoną.

664. Potém krotkiém wyboczeniu, tyczącém się wynaydowania ilości $smrr$, powróćmy do przystosowań reguły wyżej podanéy (636). Okazało się na inném miéyscu (289), że kiedy ciało iakiekolwiek L (fig. 117), odbiera popęd w kierunku przechodzącym przez iego środek ciężkości G , to takowy popęd przechodzi zupełnie do środka ciężko-

figura
117.

kości, ruchającego się równolegle kierónkowi RS , w którym ciało odebrało ów popęd; i że oraz części tegoż ciała obracają się około środka ciężkości, tymże samym sposobem, iakby obracały się, gdyby punkt G był nieruchomy. Więc jeżeli postać tego ciała, i siły nadane mu (z których złożona siła niech będzie oznaczona przez R), są takie, iżby niémogło obracać się inaczéy, tylko około samey osi, to w takim razie, z przyczyny że takowa os musi koniecznie przechodzić przez środek ciężkości, to wszystko co się wzwyż powiedziało, i tu zarówno mieć będzie miéysce, byleby tylko w ilości $smrr$, przez r rozumieć odległość iakieykolwiek części, od osi przechodzącéy przez środek ciężkości, a przez $R \times D$ ażeby rozumieć moment siły R , wzięty względem téyże osi, czyli summę momentów odpowiadających wszystkim siłom czyniącym przeciwko temu ciału, wziętą względem téyże osi. To jest, że środek ciężkości, ruchać się będzie równolegle kierónkowi siły R , z szypko-

Tom IV.

U

ścią

ścią $= \frac{R}{L}$, przez L rozumiejąc miąższość ciała. A jeżeli poprowadzimy GS , prostopadłą na RS , i jeżeli przez v oznaczymy szypkość kołowrotną cząłtki S , to mieć będziemy
$$= \frac{R \times GS}{\sin r} \times GS, \text{ albo } v = \frac{R \times GS^2}{\sin r} \dots$$
 (636). Zobaczmy to w niektórych przytósowaniach.

figura
118.

665. Daymy że ciało N (fig. 118) uderzyło w ciało L w jakimkolwiek kierunku CQ , iednakże w takim, iżby stąd ciało L niepowzięło innego kołowrotu, iak tylko okóło saméy oli, prostopadłéy płaszczynie, któraby przechodziła przez szrodek ciężkości G , i przez prostopadłą TS padającą na punkt dotknięcia T ; rzecz idzie o wynalezienie szypkościów po uderzeniu i ich kierónków; ciało L rozumiejąc zostające w spoczynku.

Zmyślmy sobie przez punkt dotknięcia T przechodzącą płaszczynę styczną, i szypkość ciała N czyniącą w kierónku CQ , rozłożoną na dwie inne, iedną CT prostopadłą, a drugą CI równoległą téy płaszczynie. Gdyby N nie miało innéy szypkości iak CI , to przebiegając, tylko dotknęłoby ciała L , i nieudzieliłoby mu żadnego ruchu, przynajmniéy odłożywłzy na stronę tarcie. A zatém uderzenie niedzieie się, tylko mocą siły CT . A że w równoległoboku $CTAI$, w którym wszystkie kąty i przekątna CA rozumieją się bydź wiadome, łatwo mieć można CT , przeto takową szypkość CT ,
po-

poczytamy tu sobie za znaną, i oznaczmy ją przez V . Teraz, niech będzie v szypkość, przy którój zostanie się ciało N po uderzeniu, czyniąca w tymże kierónku CT albo CS ; to $V-v$ będzie szypkością utraconą; a zatém $N(V-v)$ wyrażać będzie siłę, przechodzącą w ciało L , którą wzwyż oznaczyliśmy byli przez R . Więc szrodek ciężkości; i wszystkie cząłtki ciała, powezną w kierónku GM , równoległym linii CS , szypkość
$$= \frac{N \times (V-v)}{L} = v',$$
 oznaczywłzy ją przez

v' . Ale że siła $N(V-v)$ nieprzechodzi przez szrodek ciężkości G ciała L , więc to ciało powinno obracać się okóło punktu G , iak gdyby był nieruchomy (289). Niechay będzie u , szypkością kołowrotną, iaką powezmie punkt S , to iest ten punkt, w którym prostopadła GS na linią CS , spotyka się z tą ostatnią linią; to podług (636), mieć będziemy
$$u = \frac{N(V-v) \times GS^2}{\sin r},$$
 albo oznaczywłzy GS przez D , będzie
$$u = \frac{ND^2(V-v)}{\sin r}.$$

Uważmy nadto, iż ażeby ciało N w rzeczy saméy powzięło szypkość v , trzeba ażeby punkt T ciała L , miał też samę szypkość v , czyniącą w kierónku TS ; zobaczmy tedy z iaką szypkością ten punkt powinién postępować na linii TS . Będzie miał naprzód szypkość v' spólną wszystkim cząłtkóm ciała L . Nadto, rozumiejąc że łuk niezmiernie mały Tm , prostopadły linii GT , wyraża szypkość kołowrotną punktu T , jeżeli zmyślmy sobie równoległobok $Trmm$, postawiony na kierónkach Tm , TA i TS , to bok Tr , wyrażać będzie szypkość punktu T w kierónku TS , pochodzącą z kołowrotu
U 2 ie-

iego. Lecz trójkąty Tm , GTS podobne sobie, dają $GT : GS :: Tm : Tr$; więc $Tr = \frac{GS \times Tm}{GT}$. A znowu, z przyczyny że u

jest szypkością kołowrotną punktu S , mamy

$$u : Tm :: GS : GT, \text{ a zatem } Tm = \frac{u \times GT}{GS};$$

więc $Tr = \frac{GS}{GT} \times \frac{u \times GT}{GS} = u$; więc całą szypkością punktu T należącego do ciała L , czy-

niącą w kierunku CS , jest $v' + u$; musi tedy być $v' + u = v$. A teraz jeżeli z trzech równań dopiero wynalezionych, wyrażających warunki ruchu, powyciągamy wartości ilości v , u i v' , to mieć będziemy $v =$

$$\frac{r'(\sin r + LD^2)V}{(N+L)\sin r + LD^2N} \cdot \frac{NV \sin r}{(N+L)\sin r + LD^2N};$$

i $u = \frac{NV \sin r}{(N+L)\sin r + LD^2N}$. Gdyby była

odległość GS albo $D=0$; to jest, gdyby uderzenie przechodziło przez środek ciężkości G , to natenczas byłaby szypkość kołowrotna $u=0$, szypkości v i v' byłyby równe

i sobie i ilości $\frac{NV}{N+L}$, iak też być powinno

podług (352). Wynalazłszy szypkość v , i złożywszy ją z szypkością CI , która niepodpadała żadnej odmianie, mieć będziemy szypkość bezwzględną ciała N , i kierunek ię po uderzeniu.

666. Gdyby ciało L zostawało w ruchu przed uderzeniem, to trzebaby rozłożyć szypkość ciała N przed uderzeniem, na dwie inne, z których jedna byłaby równa i równoległa szypkości ciała L , tak iż do uderzenia nicby się nieprzykładała; a zatem drugiey trze-

by

baby tak użyć, iak się użyło szypkości czyniącej w kierunku CQ , uważając ciało L iakby zostawało w spoczynku.

667. Jeżeli przytósłujemy wartość ilości u dopiero wynalezioną, do wartości która nam wypadła (647) na szypkość kołowrotną, i damy baczenie na to, co w każdym przypadku ma być rozumiano przez r , to mieć możemy różnicę zachodzącą między szypkością kołowrotną ciała swobodnego, a między szypkością ięgo w takim razie, kiedyby było przymuszone do obracania się około punktu albo osi iakiey pewney.

668. Kłedy ciało L postaci iakieykolwiek (fig. 119), odebrawszy popęd w kierunku RS , któryby nieprzechodził przez środek ciężkości, nabywa dwoiakięgo ruchu, o iakim mówiło się wyżey (664); to łatwo widzieć się daie, że przez iedén moment można go uważać, iakoby niemiało tylko iedén ruch, to jest ruch kołowrotny około punktu albo osi staiey C , który podług postaci ciała, i podług odległości GS , w której przechodzi siła popędzająca, może znajdować się albo w samém cieie, albo też zewnątrz. Jakóż, kiedy linia GS przenosi się równolegle sama sobie od GS do $G'S'$, jeżeli zmyślimy ją sobie obracającą się około punktu

U₃

ru-

ruchomego G , to z przyczyny że punkta ciała, mają tém większe szypkości kołowrotne, im bardziéy są oddalone od G , łatwo widziéć się daie, że na linii SG , znajdować się będzie taki punkt C , który obieży od C do C , łuk równy łukowi GG' , łuk mówię, który uważać można przez iedén moment iakoby linią prostą; a natenczas takowy punkt C , cofnie się o tyle nazád mocą swego ruchu kołowrotnego, o wiele postąpił na przód równolegle z linią GG' mocą szypkości spólnéy wszystkim częścióm; takowy tedy punkt zostanie zawsze położony w C , tak iż z téy przyczyny można go uważać przez iedén moment, iakoby punkt stały, około którego obraca się ciało.

Zeby mieć położenie punktu C , trzeba uważać, że łuki CC' , $S'I$, które obiegaia punkta C i S' w iednym momencie, mogą bydź po czytane za linie proste, prostopadłe do linii GS , albo równoległe linii GG' ; lecz trójkąty $CC'G$, $G'S'I$ podobne sobie, daia $GS : G'C :: S'I : GG'$; CC' albo $GS : GC :: S'I : GG'$ zna-

zna-

znalezliśmy zaś byli szypkość GG' $= \frac{R}{L}$, szypkość $S'I = \frac{R \times D^2}{smrr}$; więc GS albo $D : GC :: \frac{R \times D^2}{smrr} : \frac{R}{L}$, skąd wy-
ciaga się $GC = \frac{smrr}{D \times L}$.

669. Punkt C nazywa się *środkiem kołowrotu dobrowolnym*; dla tego, iż go ciało niby samo sobie obieira. Tén punkt iest także właśnie *środkiem kołysania*, iaki odpowiadaby ciału L , gdyby się obracało około punktu albo osi stałej położony w S ; bo stąd że $CG = \frac{smrr}{D \times L}$, wnoś się $CS = GS \mp \frac{smrr}{D \times L}$

$$= \frac{L \times GS \times D \mp smrr}{D \times L} = \frac{L \times (GS)^2 \mp smrr}{GS \times L};$$

lecz $L \times (GS)^2 \mp smrr$ (641), oznacza zgola téż samę ilość, którą pod (1. 637) oznaczyliśmy przez $smrr$; więc tu punkt C , iest ténże sam, co punkt R uważony indziéy (637).

670. Stąd tedy pokazuje się, że punkt, około którego można rozumieć ciało obracaiące się przez iedén moment, wcale niezależy od wartości siły albo sił przyłożonych do tegóż ciała; i w powszechności widziéć się daie, z wartości linii CG , iż iest tém odlegléyszy, im takowa siła, albo siła złożona z wszystkich sił, skutkuje bliżéy środka ciężkości.

671. Widzieliśmy (644), że kiedy ciało obraca się około punktu albo osi stałej, to w niem środek uderzenia, jest także sam co środek kołysania; a zatem przez jedno i toż samo działanie wynaydują się te oba środki. Inaczey zaś rzecz się ma, kiedy jest ciało swobodne. Jakóż, daśmy że ciało, którego miąższość byłaby wyrażona przez L , obraca się z szypkością v , odpowiadającą punktowi oddalonemu na pewną wiadomą odległość a , i że oraz środek ciężkości tego ciała ruha się z szypkością u . Jawną jest naprzód, że siła złożona z wszystkich ruchów popędzających różne części tego ciała, będzie wyrażona przez $L \times u$ albo Lu , to jest, że będzie także sama, iak gdyby się ciało nie obracało (289). Powtóre, odległość w iakiéy ta siła złożona powinna przechodzić względem środka ciężkości, jest oczywiście ta, w iakiéy siła równa file Lu , sprawiłaby w ruchadle też samę szypkość, iaką ma ninie; lecz podług (636), ta szypkość v jest wyrażona przez $\frac{Lu \times D \times a}{\int m r r}$, - - - oznaczywszy przez D odległość szukaną; więc będzie $v = \frac{LuDa}{\int m r r}$, a zatem $D = \frac{v r}{u}$ - - - $\times \frac{\int m r r}{Lu}$; skąd pokazuje się, że w ciele swobodném, odległość środka uderzenia, zawisła od stópunku między szypkością kołowrotną a szypkością środką ciężkości, i że w szczególności równa się zerowi, kiedy szypkość kołowrotna jest zerem; iak w rzeczy samey być powinno. Tym tedy sposobem łatwo jest dóysdz, w którym punkcie można zatrzymać ciało swobodne, obracające się wokoło siebie.

O

O Windach poziemych (Sacula),
pionowych (Ergata) i. t. d.

672. *W*inda, mówiąc w powzeczności, składa się z koła (fig. 120), przez które przechodzi prostopadle walec, końcami swými wspierający się na dwóch podporach C, C . Siła Q , przyłożona w kierunku stycznym do okręgu koła, pociąga za sobą ten okrąg wraz z walcem, z przyczyny, że jedno z drugiem jest gruntownie spoione, i przymusza oboje do obracania się około osi tegoż walca, na podporach C, C ; a tym sposobem nawiaia się na walec różne części sznura DP , do którego jest przywiązany ciężar P , iaki ma być podniesiony czyli pociągniony ku pomiénionemu walcowi.

figura
120.

673. Czasem zamiast koła, przedstawia się zwykło na osadzeniu w walcu prostopadle na osi jego, drążków E, E (fig. 120, 122), do których przykłada się siła i sprawuje tenże sam skutek. Drugdy w końcach walca daia się korby Q, Q (fig. 121), do których przykłada się siła lub siły obracające.

figura
120.

122.

figura
121.

674. Kiedy os walca jest pionowa, to i Winda nazywa się pionową (fig. 122). Takowey używać się zwykło, do przeciągnięcia ciężarów, mostłodziów lub innych statków,

figura
122.

675.

675. Lecz niech będzie iakie chce sporządzenie téy filni, to zawsze iawna jest, że w niéy czynność siły i czynność ciężaru lub innéy zawady, iaka ma bydź przewyciężona, nieskutkuią obie na iednéyże płaszczynie, ale na płaszczynach albo równoległych sobie, albo małoco nierównoległych. Czynność siły sprawuié dwa skutki, iedén przeciwko ciężarowi, a drugi przeciw podporóm; zobaczymy iak dzieią się te dwa skutki w przypadku równowagi.

figura
120.
123.
676. Przemieńmy filnią wyobrażoną w fig. 120, na fig. 123; to jest, zamiast całego wálca zmyślmy sobie tylko ós iego CC ; płaszczynę koła, oznaczmy przez AMN , a przez BDL , oznaczmy przerznięcie wálca przez płaszczynę równoległą płaszczynie AMN , i przechodzącą przez sznur DP . Poprowadziwszy promień EA , w punkcie A gdzie siła Q czyni przeciwko kołu, zmyślmy sobie przez linie CC i EA , płaszczynę CEA , spotykającą się z płaszczyną BDL w kierunku linii IB , która będzie koniecznie równoległą linii AE . Poprowadziwszy AB , zmyślmy sobie przez tę linią, i przez kierónek siły AQ płaszczynę QAR , która spotka się z osią CC w iakowym punkcie R . Naostatek przez pun-

punkta B i R poprowadźmy linie BF i RG równoległe linii AQ .

To założywszy, siłę Q możemy podług (208) rozłożyć na dwie inne siły F i G , wykierowane w liniach BF i RG ; a że ta ostatnia siła, przechodzi przez samę ós wálca, więc niemoże sprawić żadnego ruchu kołowrotnego około téyże osi; a zatem téż niemoże nic przyłożyć się do podniesienia ciężaru P , ale cała zginie w podporach. Niezostaie tedy tylko siła F , która ma trzymać równowagę z ciężarem P . Lecz iód ta siła znajduie się bydź wykierowana na téyże płaszczynie BDL , na której skutkuje czynność tego ciężaru. *zre.* Ponieważ dwie linie BF i BI są równoległe dwóm linióm AQ , AE , czyniącym między sobą kąt prosty, więc linia BF jest prostopadłą linii BI , czyli styczną okręgowi BDL . A zatem linią BID można sobie poczytać za drąg załamany w rozwartości pewnego kąta, którego to drąga podpora byłaby położona w punkcie I ; a że odległości BI , ID , od kierónków dwóch sił F i P do tegóż punktu podpory, są sobie równe, więc i siły obie powinny także bydź sobie równe; a zatem będzie $F = P$. Zobaczymy teraz, iaki zachodzi stosunek między siłą F a siłą Q .

Podług tego co się rzekło (205), mamy $Q : F :: BR : AR$; lecz trójkąty RBI , RAE podobne sobie, dają $BR : AR :: BI : AE$; więc $Q : F :: BI : AE$, albo (z przyczyny że $F = P$), $Q : P :: BI : AE$; to jest, że w *Widzie poziennéy*, siła ma się do ciężaru, iak się ma promień wálca do promienia koła.

677. Gdyby ciężar P , był przywiązany w takim punkcie B (fig. 124), należącym do płaszczyzny koła, iżby prostopadła IB , spuszczo-
na na kieronek ciężaru, równała się promieniowi walca; to znowu linią $AI B$, możnaby poczytać za drag załamany, którego punkt podpory byłby położony w środku I ; gdzie do sprawienia równowagi, trzeba podług (601), ażeby było $Q:P::BI:AI$; to jest, iż między siłą a ciężarem, wypadłby tenże sam stosunek co wyżej. Więc czynność siły, podaje się ciężarowi przy pomocy windy poziomej, w taki sposób, iak gdyby ciężar i siła znajdowały się bydz położone na iednėje płaszczyźnie.

678. Co się zaś tyczy obciążenia każdego z punktów podpory, to iuż dzieie się in-
czey; tak iż to obciążenie, różni się podług odległości płaszczyzny koła. Zeby go tedy wynaleśdz, trzeba rozłożyć siłę Q (uważoną iak gdyby była przyłożona w E , równoległe z linią AQ), na dwie inne siły, równoległe tėje linii AQ , któreby przechodziły przez punkta C i C (208). Podobnież ciężar P , uważony iakoby był przyłożony pionowo w punkcie I , trzeba rozłożyć na dwie siły równoległe linii PD , i przechodzące przez pun-

figura
123.

punkta C i C . Tym sposobem, każdą podporę uważać można iakoby nagabaną od dwóch sił, których wartości i kierónki będą wiadome. A zatem łatwo będzie można, te siły względem każdej podpory zebrać tylko na iednę, któreby wartość i kieronek były znaiome.

Ten sposób dochodzenia obciążzeń punktów podpory, zasadza się na tém, że dwie siły F i P , zbieraiają się w iednę skutkuiącą w punkcie I ; którą, iezeli zmyślimy sobie rozłożoną na dwie siły równoległe siłóm F , P , i przyłożone w punkcie I , to niebędą mieć innych wartościów, tylko takie, iakie maia siły F i P . Więc iód można uważać P iakoby było przyłożone w punkcie I . Ze siły F , uważonę iak gdyby była przyłożona w punkcie I , i z siły G przyłożonę w punkcie R , siła złożona, powinna równać się siłie Q ; bo $G = F - Q$; iako to wynika z rozłożenia poprzedzającego; nadto takowa siła złożona $= Q$, przechodzi przez punkt E ; bo $RI:RE::RB:RA::Q:F$ (205).

679. Gdyby siła, zamiast cośmy ią uważali bydz przyłożoną w kierónku stycznym okregowi, czyniła przy pomocy ramión E , E . (fig. 120, 122), i prostopadle względem długościów onychże, to iednakże stosunek między siłą a ciężarem, wypadłby zawfze tenże sam co wyżej, położywłszy tylko zamiast siły w promienu koła, siłowa długość ramiénia, która brać się powinna od osi wál-

figura
120.
122.

figura 122. walca. Ale gdyby siła nieczyniła prostopadle ramięniowi IE (fig. 122), to zamiast tego ramiénia, trzebaby wziąść prostopadłą IR , spuszczoną na kierónek siły; tak iżby siła miała się do ciężaru, iak się ma promiён walca do IR .

figura 123. 680. Ponieważ (fig. 123), mamy $Q:P::IB:AE$, więc będzie $Q \times AE = P \times IB$; to iest, że moment siły, równa się momentowi ciężaru, oba będąc wzięte względem osi CC . Używając zaś razém wielu sił przyłożonych do różnych ramiён, trzebaba ażeby summa momentów tych wszystkich sił, równała się momentowi ciężaru.

681. Gdyby sznur, na którym iest zawieszony ciężar, albo który podać zawadzie czynność siły, zamiast obwiłania się na wálku, obwił się raczey na powierzchni stożkowey albo w powiszechności, na powierzchni takiéy bryły, która niémialaby jednóstaynéy średnicy ale różne, to i stófunek między siłą a ciężarém wypadłby też ustawicznie różny; i odwrotnie, gdyby siła, której czynność ma podawać się, przy pomocy filni podobnéy do téy o iakiéy tu mówimy, odmiéniała się ustawicznie, a jednakże miała sprawować zawsze jednóstayny skutek, to trzebaby rzeczy tak umiarkować, ażeby czynność siły, była przykładana do promiёнów tém dłuższych, im bardziéy siła zmniéy-

zmniéyszać się będzie. Co osobliwie widzicie się daie w zegarkach, gdzie siłą poruszającą iest sprężyna, przymocniona iednym końcem do walczyka bębena Z (fig. figura 125), a po wielu okolnych opafaniach iest 125. wnétrznie przytwierdzona do wkléktyéy powierzchni tegóž bębena. Łańcuszek zaś przywiązany iednym końcem do wypukléy powierzchni bębena, obwił się wielokrotnie na wrzecionku T , do którego iest drugim swoim końcem przyślony. Sprężyna rozprężając się i obracając bębenek, pociąga łańcuszek i obraca wrzecionko T ; ale że sprężyna im więcéy się rozpręża, tém slabiéy czyni, więc to osłabienie czynności nadgradzać się zwykło, dając wrzecionkowi coraż więkşą średnicę w tych częściach, które rozwiać się mają na ostatku; tym sposobem kólka odbieraia od sprężyny popędy równe, w czasach równych.

682. Nieuważając tedy na rzeczy iak tylko w stanie równowagi, zdawałoby się, iż zawsze można podług upodobania zmniéyszyć stófunek między siłą a ciężarém, tak iżby iedna waga choéby naymniéysza, zdołała przewyciężyć inną wagę by též naywiękşą, przy pomocy windy, i innych filniów onéy podobnych. Ale uważając rzeczy w ruchu, i mając wzgląd, iak należy, na naturę narzędziów czyniących, skutek nieda pomnożyć się do woli; i stófunek między promiёнem walca

ca a promiieniem koła, niezawisła od samego upodobania; ale spo- między wszystkich jest tylko jeden sposobny, do sprawienia największego skutku, iak tylko można.

Daymy np. że robotnik przyłożywszy się do ramienia E (fig. 122), dąży do ruchu- nia się z szypkością v , i że siła na którą zdo- bydź się może, jest wyrażona przez MV , to jest, że równa się sile pewnej, znaiomę- miąższości M , nadanej szypkością V . Niech będzie v szypkość, z iaką ruchać się będzie punkt E , mający przemagać ciężar P . Na- tenczas, oznaczywszy przez R ramię IE , przez r promień walca, szypkość, iaką po- weźmie ciężar P , znajdziemy przez tę pro- porcyą, $R : r :: v : \frac{rv}{R}$; bo iawna jest, że punkt

E , i punkt w którym sznur dotyka walca, mają szypkości swoje proporcjonalne ich od- ległościom od osi. Trzeba tedy zmyślić so- bie, (287), w tym momencie kiedy siła po- czyną czynić, szypkość V złożoną z szypko- ści v , która w rzeczy samej mieć będzie miéysce, i z szypkości $V-v$, która zostanie zniszczoną; ciężar też P , w tymże momencie, trzeba zmyślić sobie, iakoby miał iedną szy- pkość $\frac{rv}{R}$ która mieć będzie miéysce, i drugą szypkość $\frac{rv}{R}$ w rozumieniu przeciwném, która

zostanie zniszczona. To jest że siła poruszają- jąca, przyprowadzona do téj wartości $M(V-v)$, powinna trzymać równowagę z cię- żarem P , nadaném siłą $\frac{Prv}{R}$. Więc (676) $M \times$

(V

$(V-v) \times R = \frac{Prv}{R}$; skąd wyciąga się $v = \frac{MVR}{MRR + Pr}$. Więc szypkość $\frac{rv}{R}$ ciężaru P , odmiénia się w tę: $\frac{MVR}{MRR + Pr}$. A zatem

chcąc wiedzieć, iaki powinién zachodzić stó- sunek między R i r , ażeby ciężar P powziął największą szypkość iak tylko można, trze- ba podług (36) zrównać z zerem różniczkę téj wartości, poczytawszy samo tylko r za odmienną. Będzie tedy $MVRdr(MRR + Pr) - MVRr \times 2Prdr = 0$; skąd wyciąga się $MRR = Prv$, a zaś $r = RV \frac{M}{P}$. Np. jeżeli $P : M :: 100000 : 1000$, to będzie $r = R \sqrt{\frac{1000}{100000}}$

$= R \times \frac{1}{10}$; to jest, że promień walca, powi- nién bydz dzieśiątą częścią ramienia IE , chcąc ażeby skutek nastąpił największy iak tylko można. Tak iż czyto pomnożywszy czy umniószywszy ramienia IE , albo pro- miénia walcowego, zawsze straciłoby się na tém.

683. Daymy że ciężar Q (fig. 126) przy- łożony do okręgu koła, mocą wagi swoiey pociąga za sobą inny ciężar P , przyłożony do okręgu walca; to względem tego ruchu, można zadać sobie dwa następujące zagadnie- nia. 1o) Mając daną wysokość, do której ciężar P ma być podniesiony, iak wynaléśdź stósunek mający zachodzić między R i r , chcąc ażeby ciężar P doszedł téj wysokości w czasie naykrótszym iak tylko można. 2o) Mając daną rozległość, którą ma przebieżyć ciężar Q , iak wynaléśdź stósunek mający zachodzić między R i r , chcąc ażeby P podniosło się do największey wysokości w czasie naykrótszym, iak tylko być może.

Tom IV.

W

Niech

Niech będzie p szypkością, jaką ważność może nadać ciału swobodnemu w iedny minucie wtórey; to pdt będzie szypkością, jaką mu nadaie taż ważność w przeciągu momentu dt . Niech będzie znowu v szypkością, z jaką ciężar Q rucha się po upłynięniu czasu iakiegokolwiek t ; to $\frac{rv}{R}$ będzie szypkością, z jaką ruchać się będzie ciężar P . Więc gdyby te ciała stały się swobodnymi, to na szypkość odpowiadającą w momencie następującym ciężarowi Q , mielibyśmy $v + pdt$, a szypkością odpowiadającą w tymże następującym momencie ciężarowi P , byłoby $\frac{rv}{R} - pdt$. Ale że te ciała nie-

fą swobodne, przeto zmyśliwszy sobie szypkość ciała Q bydź $= v + dv$, szypkość ciała P będzie $= \frac{r}{R}(v + du)$ albo $\frac{rv}{R} + \frac{rdv}{R}$. Ciało tedy Q , przez czynność ciała p utraci szypkość $pdt - dv$, a ciało P przez czynność ciała Q nabywa szypkości $\frac{rdv}{R} + pdt$. A zatem podług (287 i 676) musi bydź $QR(pdt - dv) = Pr(\frac{rdv}{R} + pdt)$; skąd wyciąga się $dv = \frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2} pdt$.

Niech będzie z rozległością, jaką przebiega ciężar Q , po upłynięniu iakiegokolwiek czasu t ; to będzie $dz = vdt$, albo $v = \frac{dz}{dt}$, a $dv = d(\frac{dz}{dt})$; więc $d(\frac{dz}{dt}) = \frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2} pdt$; albo rozmnożywszy przez $\frac{dz}{dt}$, będzie $\frac{dz}{dt} d(\frac{dz}{dt}) =$

$= \frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2} p dz$; co po scałkowaniu, da nam $\frac{dz^2}{dt^2} = \frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2} pz$; zrównanie, któremu nieprzydaiemy stateczny, bo kiedy $z = 0$, to też i $\frac{dz}{dt}$ albo szypkość, wypada w tém zrównaniu równa zerowi, tak iak bydź powinno. Z tego zrównania, wyciąga się $dt = \frac{dz}{\sqrt{2pz}} \sqrt{\frac{QR^2 + Pr^2}{QR^2 - PRr}}$; po scałkowaniu zaś będzie $t = \sqrt{\frac{2z}{p}} \times \sqrt{\frac{QR^2 + Pr^2}{QR^2 - PRr}}$, a zatem $\frac{z}{t} = \sqrt{\frac{pz}{2}} \times \sqrt{\frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2}}$. Niechay tedy będzie h wysokością, do której ma bydź podniesiony ciężar P , to mieć będziemy $\frac{rz}{R} = h$, a zatem $z = \frac{Rh}{r}$, a $\frac{z}{t} = \frac{Rh}{rt} = \sqrt{\left(\frac{pRh}{2r}\right)} \times \sqrt{\frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2}}$, albo $\frac{h}{t} = \sqrt{p} \frac{h}{2} \sqrt{\frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2}}$.

Więc iad kiedy jest dana wysokość h , chceć ażeby ciężar P podniósł się do téy wysokości w naykrotszym czasie iak tylko można, jest to iedno, co żądać ażeby nieodmieniając wysokości h , ilość $\frac{h}{t}$ była naymniejszą. Trzeba tedy ażeby różniczka ilości $\sqrt{\frac{h}{2}} \sqrt{\frac{QR^2 - PRr}{QR^2 + Pr^2}}$, poczytawszy h za stateczną, a $\frac{r}{R}$ albo też tylko samo r poczytawszy za odmienną, ażeby mówię, przeczona różniczka była $= 0$. Tén warunek

da nam równanie $Q^2R^3 - 2PQR^2r - PQRr^2 = 0$, albo $QR^2 - 2PRr - Pr^2 = 0$; skąd łatwo wnosi się stosunek między R i r . Gdyby było zadane z , chcąc ażeby kiedy ciężar Q przebiega rozległość z , ciężar P podniósł się najwyżey i w naykrótszym czasie iak tylko można, to w takim razie trzeba

ażeby $\frac{h}{t}$ było *naywiększością*, poczytawszy z za ilość stateczną. Położywszy tedy zamiast

h , wartość iego $\frac{rz}{R}$ w ilości $\sqrt{\frac{ph}{2}}$, ilość $\sqrt{\left(\frac{prz}{2R}\right) \times$

$\sqrt{\left(\frac{QRr - Pr^2}{QR^2 + Pr^2}\right)}$, albo ilość $\sqrt{\left(\frac{pz}{2}\right) \times \sqrt{\left(\frac{Qr^2R - PRr^3}{QR^3 + PRr^2}\right)}$

powinna być *naywiększością*, poczytawszy z za stateczną. Trzeba tedy ażeby było

$d\left(\frac{Qr^2R - Pr^3}{QR^3 + PRr}\right) = 0$, w różniczkowaniu po-

czytawszy za odmienną tylko samo r ; tym sposobem przydziemy do równania $2Q^2R^3 - 3PQR^2r - P^2r^3 = 0$, z którego łatwo wnosi się stosunek między R i r .

684. W zagadnieniu którym zabawialiśmy się wyżey (682), niemielimy żadnego względu na ilość materyi koła, ramiön i walca. Ale ponieważ częstokroć zdarzyć się może ta ilość dołyć znaczna, tak iż pewna część siły musi być użyta na przemożenie iey, przeto chcąc niezawodnie osądzić czy filnia uczyni zamięrzony skutek, i czy siła sprawi potrzebną szypkość, trzeba mieć wzgląd

W 3

i na tę okoliczność. Co łatwo stać się może podług tego co się rzekło (636).

Tym umyślem miąższości ciężaru P (fig. 122), ramiön, koła, jeżeli jest, i walca trzeba poczytać sobie za jedno ciało. naprawione do obracania się około osi statecy, iak tu około osi walca, miąższość P uważając iakoby przyłożoną do powierzchni tegóż walca. A natęczas, oznaczywszy przez $smr'r'$ sumę mnogościów, z częstek koła i walca, rozmnożonych przez kwadraty ich odległościów od osi, mieć będziemy $v =$

$\frac{MVRr}{MRR + Pr + smr'r'}$, co niewychodzi na wartość indzię wynalezioną (636), tylko w ten czas, kiedyby ilość $smr'r'$ była nazbyt mała względem $MRR + Pr$, tak iżby ją można zaniedbać.

685. W tém wszystkim co poprzedziło, niemielimy także względu na grubość sznurów. Ale gdyby takowe były znacznięszy średnicy, to na promień koła iako téż i walca, trzebaby wziąsdz prawdziwy promień pomnożony promieniem czyli połową średnicy sznura; bo trzeba rozumieć że czynność podaje się w kierunku osi tegóż sznura.

686. Znayduie się niezmierna liczba Silniów, z których iedne całkiem, drugie po części mogą należeć do windy, a zatęm i do dręga; takie są *Léwar* (fig. 127), *Winda*

W 3

no-

figura nożna (fig. 128), koła zębate (fig. 129) i.t.d. 128. i wszelkie silnie służące do wiercenia, albo 129. do popychania w obracaniu się; lubo te ostatnie częstokroć miéwają związek z innym rodzajem filni, to jest z płaszczyną nachyloną, o której w krótkce mówić będziemy.

figura 127. W Lewarze (fig. 127). na osi, do której przyprawna korba CKQ , jest osadzony tryb P , którego skrzydelka albo zęby zaczepiają się w szynę zębatą AB . Skrzydelko K trybowe, obracając się podnosi szynę AB , przy pomocy przyległego ząbka, z taką siłą podług (676), która ma się do siły Q przylóżony do korby, iak się ma promień korby do promienia trybu; tak, iż z przyczyny bardzo małego promienia trybowego, względem promienia korby, można przy pomocy téj filni podnosić dosyć znaczne ciężary niewielką siłą. Co się zaś tycze Windy nożnej, nad tą zastanowimy się potem dokładniéj, mówiąc o tarcii w klubach i w Windach.

687. Koła zębate służyc zwykły do rozmaitego użycia; używają się iużto do pomnożenia siły, iuż téż do pomnożenia szypkości, a drugdy do odmiénienia kierónku w ruchach; często téż do umiarkowania ruchu na pewne *stanowiska* (periodus) czasu, albo nakoniec do wskazywania ruchów albo rozległościów, których oko niémogłoby inaczéj dostrzedz.

figura 129. Jeżeli wiele kół zębatych V, X, T, Z (fig. 129) łączą się iedne z drugiemi przy po-

pomocy trybów u, x, y, z , to zachodzący w takim razie stosunek między siłą Q , przylóżoną do pierwszego z tych kół, a między ciężarém albo uśilnością P , iaką zdóła wytrzymać ostatni tryb, można wynaleśdź w tén sposób. Niechay będą R, R', R'', R''' promienie tych kół, a r, r', r'', r''' niechay będą promieniami trybów. To można uważać uśilność, iaką wywierá skrzydelko trybu któregokolwiek na ząb koła przyległego, iakoby się przylóżoną do tego koła; a natenczas, podług tego co się rzekło (676), oznaczwszy przez E, E', E'' takowe uśilności, mieć będziemy $Q : E :: r : R; E : E' :: r' : R'; E' : E'' :: r'' : R''; E'' : P :: r''' : R'''$; skąd po rozmnożeniu porządkim, wnoś się $Q : P :: r r' r'' r''' : R R' R'' R'''$; to jest, że siła ma się do ciężaru, iak się ma mnogość z promieniów wszystkich trybów, do mnogości z promieniów wszystkich kół; np. jeżeli promień każdego trybu, jest dzieśięć razy mniejszy od promienia odpowiadającego mu koła, to siła równaiąca się iednemu funtowi, potrafi wytrzymać uśilność wynoszącą 10000 funtów. Wreszcie, co z iednej strony zyska się na siłę używając kół, to z drugiey strony traci się na szypkości. Jakóż, kiedy koło V odprawilo cały swój kołowrot, to tryb u odbywszy także z niem razem swój kołowrot, nieobrótił przez tén czas wiecéy zębów koła X , tylko tyle ile ma skrzydełek; tak iż jeżeli koło X ma 48 zębów, a tryb u ma 6 skrzydełek, to przez tén czas w którym koło V odbyło swój kołowrot, koło X nieobrotitoby się tylko na osmą część swego kołowrotu. Z téjże przyczyny widziéć się daie, że koło T obraca się ieszcze powolniéj aniżeli X , i tak daléj.

688. Zobaczymy teraz jakim sposobem można pomnożyć szypkość w danym stosunku, przy pomocy kół zębatach. Niech będzie (fig. 130), ^{figura} koło zębate V zaczepiające o tryb u ; iawna jest, że przez czas kołowrotu koła V , tryb u odbędzie tyle kołowrotów, ile razy liczba skrzydełek jego zawiera się w liczbie zębów kołowych; to jest, że przez czas kołowrotu koła V , tryb u odbędzie liczbę kołowrotów wyrażoną przez $\frac{N}{n}$, oznaczywszy przez N i n liczby zębów i skrzydełek, koła i trybu pędzonego. Więc jeżeli na walczyku trybu u , jest razem osadzone koło X , zaczepiające o tryb x , to podobnież da się okazać, że przez czas kołowrotu koła X albo trybu u , tryb x odbędzie liczbę kołowrotów wyrażoną przez $\frac{N'}{n'}$, oznaczywszy przez N' i n' liczbę zębów i skrzydełek, koła X i trybu x . Więc przez ten czas, w którym koło X , odprawi liczbę kołowrotów wyrażoną przez $\frac{N}{n}$, to jest przez ten czas, w którym koło V odbędzie jeden kołowrot, tryb

tryb x uczyni liczbę kołowrotów wyrażoną przez $\frac{N'}{n'} \times \frac{N}{n}$ albo $\frac{N'N}{n'n}$. Podobnymże sposobem rozumując i dalej o większy liczbie kół i trybów, widzieć się daie, że liczba kołowrotów, jaką odbędzie ostatni tryb, przez czas kołowrotu pierwszego koła, powinna być wyrażona przez ułamek, którego licznikiem byłaby mnogość z ilości zębów wszystkich kół, a którego mianownikiem, byłaby mnogość z ilości skrzydełek wszystkich trybów. Więc jeżeliby było zadano, wynaléśdź iak wiele pewna liczba kół i trybów, powinna mieć zębów i skrzydełek, ażeby szypkość ostatniéy sztuki, miała się do szypkości pierwszéy sztuki w stosunku zadanym; to takowe zagadnienie byłoby nieokręślone, to jest mogłoby mieć wiele rozwiązań. Dwa przykłady mogą nam być dostarczające, na okazanie, iak sobie trzeba postąpić w Zagadnieniach tym podobnych.

Daymy więc, iż zadano jest wynaléśdź, iak wiele trzeba dać zębów dwóm kołóm V i X tudzież skrzydełek trybóm u i x , ażeby tryb x , odbywał po 50 kołowrotów przez

czas

czas każdego kołowrotu koła V . Na tedy
 bydz $\frac{NN'}{m'} = 50$. Gdzie niemamy wiadomo
 nic więcéy, iak tylko wieloráz, wynikający
 z rozdzielenia NN' przez m' ; ale nam ani
 dzielný ani dzielnik nieieft wiadomy. O-
 bierzmy sobie zatém do woli na dzielnika
 m' , liczbę złożoną z dwóch czynników, ani
 zbyt małych ani téż zbyt wielkich, wyra-
 żających liczbę skrzydełek, iaką można dać
 trybóm. Rozumiemy *np.* bydz $m' = 7 \times 8$
 $= 56$, tak iżby było $n = 7$ a $n' = 8$. To na-
 tenczas, będzie $\frac{NN'}{56} = 50$, albo $NN' = 50$
 $\times 56$; a że ilości 50 i 56 nieprzechodzą liczb
 zębów, iak dać można każdemu kołu,
 więc mogę zrobić $N = 50$, a zatém będzie
 $N' = 56$. Gdyby te dwa czynniki lub ieden
 z nich był nazbyt wielki, to rozłożyłbym je
 na wszystkie czynniki pierwotne, a potem
 rozważyłbym, ieżeli z połączenia między
 sobą tych nowych czynników, niewypadly-
 by iakie dwa czynniki mniejsze; albo téż
 na wartość ilości m' obrótyłbym sobie liczbę
 mniejszą.

Daymy na drugi przykład, iż zadano
 ieft, wynaléśdz liczbę zębów do trzech kół,
 i liczbę skrzydełek do trzech trybów, ażeby
 kiedy ostatni tryb, odbywa swój kołowrot
 w 12 godzinach, piérwsze koło odbyło swój
 kołowrot w iednym roku. Ponieważ rok
 pospolity zawiera w sobie 525949 minut, a
 12 godzin czynią 720 minut; więc iawna ieft,
 że przez czas kołowrotu piérwszego koła,
 ostatni tryb odbywa liczbę kołowrotów, wy-
 rażoną przez $\frac{525949}{720}$. Będzie tedy $\frac{NN'N''}{m'n''} =$
 $\frac{525949}{720}$. Zróbmy do woli $n = 7$, a $n' =$

$= 8$; co nam da $\frac{NN'N''}{7 \times 8n''} = \frac{525949}{720}$, albo $NN'N'' =$
 $\frac{525949}{720} \times 7 \times 8n'' = \frac{3681643n''}{90}$. A ponie-
 waż $NN'N''$ powinno bydz liczbą całą, więc
 iawna ieft, iż chcąc Zagadnienie doskonałe
 rozwiązać, trzebaby wziąśdz zamiast n'' li-
 czbę wielokrotną liczby 90; ale że takowa
 liczba, ieft nazbyt wielka na liczbę skrzy-
 dełek trybowych, przeto należy spróbować,
 ieżeli odjąwszy albo dodawszy małą liczbę
 jednościów do licznika tego ostatniego ułam-
 ka, ieżeli mówię tym sposobém wieloráz nie-
 wypadłby liczbą całą; a natenczas, z przy-
 czyny, że takowa liczba niewiele różnilaby
 się od prawdziwéy wartości ilości $NN'N''$,
 możnaby ią wziąśdz za przereczoną mno-
 gość.

Niechay tedy będzie q najmnieyszą li-
 czbą jednościów, o którą trzebaby zmniey-
 szyć licznika, a t niech będzie liczbą całą
 stąd wynikającą, która ma bydz położona za-
 miast $NN'N''$; to będzie $\frac{3681643n'' - q}{90} = t$,
 albo $40907n'' + \frac{13n'' - q}{90} = t$. Trzeba tedy,
 ażeby $\frac{13n'' - q}{90}$ było liczbą całą; oznaczmy
 ią sobie przez s . Mam tedy $\frac{13n'' - q}{90} = s$,
 albo $n'' = \frac{90s + q}{13} = 6s + \frac{12s + q}{13}$. Robię
 $\frac{12s + q}{13} = r$, i mam $s = \frac{13r - q}{12} = r + \frac{r - q}{12}$.
 Naostatek robię $\frac{r - q}{12} = k$; i mam $r = 12k + q$.
 Więc $s = 13k + q$; a $n'' = 90k + 7q$. Lecz po-

ponieważ n'' powinno być bardzo małe, przeto rozumiem być $k=0$, a dawszy ilości q najmniejszą wartość iak tylko można w liczbach całych, robię $q=1$. A zatem mieć będę $n''=7$, a t albo $NN'N''=286350$. Teraz pozostaie nam ieszcze wiedzieć, iezeli ta liczba może być rozłożona na trzy czynniki, wyrażające liczby zębów N, N', N'' ; co w rzeczy samej być może; bo trzema takowemi czynnikami są liczby 50, 69, 83, niezbyt wielkie do niniejszego zamiaru. Można tedy rozporządzić iak się spodoba trzy koła, o 50, 69, i 83 zębach, a trzy tryby o 7, 7, i o 8 skrzydłkach.

Gdyby liczba wynaleziona tym sposobem na wartość ilości $NN'N''$ nie dała rozłożyć się na przyzwoite czynniki, tak iż wyrażona przez nie liczba zębów, niemogłaby w kołach wygodnie być powyrzynana, to działanie, trzebaby na nowo rozpocząć, dając inne wartości ilości q albo n albo n' . Lubo to rozwiązanie Zagadnienia, w którym zaniedbywa się kilku iednościów, nie jest iak tylko przybliżone; z tém wszystkiem można go poczytać za dostatecznie doskonałe. Albowiem w terazniejszy przypadku, kiedy liczba kołowrotów ostatniego trybu, odbytych przez czas kołowrotu pierwszego koła, jest wyrażona przez $\frac{NN'N''}{n'n''} = \frac{286350}{7 \times 7 \times 8}$, iezeli rozmnożymy tę ilość przez 12 godzin, to jest przez trwałość każdego kołowrotu, to na trwałość kołowrotu pierwszego koła, mieć będziemy $365^d. 5^g. 48' 58'' \frac{38}{3}$; a my też rok rozumieliśmy być złożony z $356^d. 5^g. 49'$.

O

O Równowadze na Płaszczyznach.

689. **I**ezeli ciało P (fig. 131) postaći iakiéykolwiek, przytykające do płaszczyzny XZ w iakimkolwiek punkcie C , jest nagabane tylko od iedney siły, to niemoże utrzymać się w równowadze, chyba z temi warunkami: 1^o Ze kierónek AD takowey siły iedney, nagabaiący pomiénione ciało, będzie prostopadły płaszczyźnie XZ . 2^o Ze ten kierónek przechodzić będzie przez punkt C , w którym ciało styka się z płaszczyzną. Potrzeba pierwszego z tych dwóch warunków, jest oczywista. Co się zaś dotyczy drugiego, widziéć się daie, iako jest także niemniéy potrzebny; bo gdyby kierónek AD ciała P' np. chociaż prostopadły płaszczyźnie, ale nieprzechodził przez punkt spólnego dotknięcia C , to odpór płaszczyzny, który niemoże inaczej skutkować tylko w kierunku prostopadłym punktowi C , nie byłby wbrów przeciwny siły AD , a zatem niemógłby iéy zniszczyć, nawet chociażby to oboie rozumiało się być równe iedno drugiemu.

690.

690. Gdyby ciało, zamiast niedotykania płaszczyzny tylko w iednym punkcie, przytykało do nięj wielu punktami, czyli swoią powierzchnią płaską (fig. 132. 133), to natenczas nieieft rzeczą konieczną, ażeby iedna siła AD , czyniąca przeciwko niemu, przechodziła przez który z takowych punktów; ale tylko tego potrzeba, ażeby była i sama prostopadłą płaszczyźnie, i mogła być rozłożona na tyle innych sił prostopadłych téyże płaszczyźnie, ile będzie punktów ciała na nięj spoczywających, i te siły ażeby przechodziły przez takowe punkta. *Np.* tak, iż gdyby ciało P (fig. 132) przytykało w dwóch punktach C i C' , a siła AD nieznaidowała się bydź położona na płaszczyźnie, przechodzącéj przez prostopadłe, podniesione z punktów C i C' , to równowaga niemożliwa mieć miéysca; bo siła AD , nie dałaby się rozłożyć na siły przechodzące przez punkta C i C' bez użycia trzeciéj siły, która by niemiała wsparcia. Słowem, trzeba ażeby siła iedyna czyniąca przeciwko ciału, była prostopadłą płaszczyźnie, i ażeby przechodziła pomiędzy niektóre punkta, na których ciało spoczywa.

Tym sposobém człowiek stojący prosto, utrzymuje się w równowadze, lubo kierunek iego ważności, nieprzechodzi w tym razie przez, ale pomiędzy nogi; i ta siła rozkłada się na dwie inne, równoległe piérwszém, z których każda przechodząc przez każdą nogę, zostaje tamże zniszczona.

691. Więc iezeli ciało przytykające do płaszczyzny w iednym lub wielu punktach, iest nagabane od wielu sił wykierowanych iak się spo-

spodoba, to trzeba *1^o* Ażeby te siły mogły bydź zebrane w iedną siłę prostopadłą płaszczyźnie. *2^o* Ażeby takowa siła, kiedy nieprzechodzi przez ieden spomiędzy punktów dotknięcia, ażeby mówię niezostawiała wszystkich sił po iednéj stronie.

692. Jeżeli siła iedyna nagabająca ciało, iest siłą ważności, to płaszczyzna powinna bydź pozienna; a iezeliby liniia pionowa poprowadzona przez iego środek ciężkości, nie spotykała się z iednym spomiędzy punktów stycznych, to trzeba ażeby przynajmniej niezostawiała tych wszystkich punktów po iednéj stronie.

693. Więc iezeli ciało nieieft nagabane, iak tylko od dwóch sił, to trzeba *1^o*. Ażeby te dwie siły były położone na iednéyże płaszczyźnie; *2^o* ażeby ta płaszczyzna, była prostopadłą płaszczyźnie na której wpiéra się ciało; *3^o* ażeby siła złożona z tamtych, która powinna zawsze bydź prostopadłą téy ostatniéj płaszczyźnie, niezostawiała wszystkich punktów stycznych po iednéj stronie. A iezeli z tych dwóch sił iedna byłaby siłą ważności, to ieszcze nadto potrzeba, ażeby obie znaidowały się na płaszczyźnie pionowéj, przechodzącéj przez środek ciężkości ciała.

694. Zobaczymy teraz, iaki powinien zachodzić stosunek w powzieschności, między dwiema siłami, utzymiującemi ciało w równowadze na iakowey płaszczynie. Niech będą *CQ*, *CP* (fig. 134) kierónki tych sił; zmyślmy sobie że *AB*, jest przecięciem płaszczyny, na której rozumieją się bydź położone kierónki tych sił, z płaszczyną na której wspiera się ciało; poprowadziwszy linią *CH* prostopadłą na *AB*, zmyślmy sobie nadto na téy linii iako na przekątnéy, i na kierónkach *CQ*, *CP* iako na bokach, zrobiony równoległobok *CEDF*. A teraz, kiedy siła złożona z dwóch sił *Q* i *P*, ma mieć kieronek *CD* albo *CH*, to trzeba podług (191), ażeby dwie siły *Q* i *P* miały się między sobą, iak *CF* do *CE*; a natenczas dwie siły *Q* i *P*, i utłoczenie płaszczyny iakie sprawiają, które tu oznaczamy przez *H*, wypadną takie, że będzie $Q:P:H :: CF:CE:CD$.

695. Podług tego co się rzekło (201), mieć będziemy podobnież $Q:P:H :: \text{wst. } ECD : \text{wst. } FCD : \text{wst. } ECF$.

696. Z dwóch punktów *A* i *B* obranych do woli na linii *AB*, poprowadźmy *AG* i *BG*, prostopadle na kierónki dwóch sił *Q* i *P*. Trójkąt *ABG*, mieć będzie swoje boki, prostopadle na boki trójkąta *CDE*, a zatém oba będą sobie podobne (Jeom. 111). Więc będzie $AG:BG:AB :: DE$ albo $CF:CE:CD$; to jest (694), $:: Q:P:H$; więc $AG:BG:AB :: Q:P:H$.

697. Lecz podług (Jeom. 303) $AG:BG:AB :: \text{wst. } ABG : \text{wst. } BAG : \text{wst. } AGB$; więc $Q:P:H :: \text{wst. } ABG : \text{wst. } BAG : \text{wst. } AGB$. To jest, że kiedy tylko dwie siły czynią przeciwko ciału, tym kóńcem ażeby go utrzymały w równowadze na płaszczynie, zmyśliwszy sobie inne dwie płaszczyny, którym te dwie siły byłyby prostopadłemi, to takowe dwie siły i utłoczenie płaszczyny głównéy, każda z nich będzie wyrażona przez wstawę kąta, zawartego między płaszczynami, którymby inne dwie siły były prostopadle.

698. Ponieważ stosunki dopiero ustanowione, zawsze mają miejsce, niechayby siły *P* i *Q* były bądź iakiéy chce natury, więc muszą mieć miejsce i w tém czas, kiedyby jedna z dwóch np. *P*, była ważnością; w którymto razie płaszczyna *BG*, jest poziomna.

699. Zmyślmy sobie (fig. 134), kieronek siły *Q* tak przedłużony, iżby spotkał się z płaszczyną *BA* w punkcie *I*. Ponieważ mamy $Q:P:H :: \text{wst. } ABG : \text{wst. } BAG : \text{wst. } AGB$; więc będzie $Q:P :: \text{wst. } ABG : \text{wst. } BAG$; lecz $\text{wst. } BAG = \text{wst. } KAI = \text{dost. } KIA$,

bo GK jest prostopadłą na kierunku sily; więc $Q:P::$ wst. ABG : dost. KIA . Lecz znowu ABG jest nachyleniem płaszczyzny AB względem poziomu, a KIA jest nachyleniem sily względem płaszczyzny AB ; więc w przypadku równowagi na płaszczyźnie nachylonej, sily ma się do ciężaru, iak wstawa nachylenia płaszczyzny względem poziomu, do dostawy nachylenia sily względem płaszczyzny.

700. Stąd można sobie wnieść, iż ażeby dwie sily Q i R (fig. 135), były zarówno sposobne do utrzymania w równowadze iednegoż ciężaru i na iednéyże płaszczyźnie położonego, to powinny być odwrotnie proporcjonalne dostawóm tych kątów, iakie czynią ich kierónki z długością téyże płaszczyzny. Jakóż, z przyczyny że Q może trzymać równowagę z ciężarém P , mamy $Q:P::$ wst. ABG : dost. SKB . Z téyże przyczyny, ponieważ R może trzymać równowagę z ciężarém P , mamy $P:R::$ dost. RIA : wst. ABG ; te dwie proporcye rozmnożone, dadzą $Q:R::$ dost. RIA : dost. SKB .

701. Stąd zaś że podług (695), $Q:P:H$ (fig. 136):: wst. ECD : wst. FCD : wst. ECF , wnosi się $Q:P::$ wst. ECD : wst. FCD ; albo $Q:P::$ wst. HCP : wst. HCQ ; więc mając znaniomy ciężar P , sily Q , i kąt HCP , iaki czyni kierónek ciężaru P , z linią prostopadłą płaszczyźnie, jeżelibyśmy chcieli wynaléśdź kąt, iaki ma czynić kierónek sily Q z tąż prostopadłą, to go łatwo mieć będziemy przez proporcya poprzedzającą, która daie wst. $HCQ = \frac{P \times \text{wst. } HCP}{Q}$. Lecz podług (Geom. 279),

kiedy wyraża się kąt iaki przez swoię wstawę, natenczas niema nic takiego coby wymuszało, żeby na wartość takowego kąta, wziąśdź tamże kąt wzaleziony z Tablic, raczey, aniżeli iego spełnienie; więc iedénże ciężar, na iednéyże płaszczyźnie, może być utrzymany iednąż sily w dwóch kierónkach różnyh od siebie. Te tedy dwa kierónki powinny być takie, ażeby dwa kąty HCQ , HCP , iakie czynić będą z prostopadłą CH , były spełnieniem iedén drugiego. Lecz przedłużywşy prostopadłą HC ku I , więkşy z tych dwóch kątów HCQ , jest spełnieniem kąta QCI ; więc ponieważ powinién także być spełnieniem mnieyşzego kąta HCQ , że kąt QCI i mnieyşy kąt HCQ są sobie równe; więc dwa kierónki w których iednąż sily może utrzymać iedénże ciężar na iednéyże płaszczyźnie, są równo nachylone względem prostopadléy na tę płaszczyznę, a zatém względem saméyże płaszczyzny; i oba zawsze przypadają z strony linii prostopadléy na płaszczyznę. z téy strony mówię, co jest przeciwna stronie, z któręy znajduje się położony kierónek ważności ciała.

702. W téyże saméy proporcyci $Q:P::$ wst. HCP : wst. HCQ , jeżeli zamiast kąta HCP , położymy nachylenie ABG płaszczyzny, które równa się temu kątowi, iako to łatwo widzieć się daie, bo te dwa kąty są spełnieniami kątów przeciwnych w wierzchołkach BRP , CRH , to mieć będziemy $Q:P::$ wst. ABG : wst. HCQ , a zatem $Q = \frac{P \times \text{wst. } ABG}{\text{wst. } HCQ}$.
 Więc nachylenie płaszczyzny i ciężar zostawiwszy nietykane, siła Q powinna bydź tém mnieysza, im będzie więkfsza wstawa nachylenia iéy względém prostopadléy. A że wstawa od 90° iest naywiękfsza spomiędzy wszystkich, więc można powiedzieć, że kierónek, w którym siła potrzebuie *aymnieyszy usilności, do utrzymania ciężaru na płaszczyźnie nachylonéy, iest kierónek równoległy téyże płaszczyźnie.*

703. W takim przypadku, proporcya $Q:P::$ wst. ABG : wst. HCQ , zamienia się *figura* w tę, $Q:P::$ wst. ABG : r albo do promienia. Lecz jeżeli z punktu A (fig. 137), spuścimy prostopadłą AL na poziomą BG , to w trójkacie prostokątnym ALB , mieć będziemy, wst. ABG : $1::$ AL : AB ; więc $Q:P::$ AL : AB ; to iest, że *kiedy siła iest równole-*

legła płaszczyźnie, to ma się do ciężaru, iak się ma wysokość płaszczyzny do iéy długości.

704. Gdyby kierónek siły był poziomym (fig. 138), to natenczas kąt HCQ , byłby równy kątowi BAL , iako to łatwo widzieć się daie, a zatem byłoby $Q:P::$ wst. ABG albo wst. ABL : wst. BAL ; to iest (Jeóm. 303), $AL:BL$; więc kiedy kierónek siły iest równoległy podstawie płaszczyzny nachylonéy, to siła ma się do ciężaru, iak się ma wysokość płaszczyzny do iéy podstawy.

705. W powłzechności, proporcya $Q:P::$ wst. ABG : wst. HCQ (fig. 134), znać daie, że siła powinna zawsze bydź tém mnieysza, im mnieysze będzie nachylenie płaszczyzny względém poziomu, a oraz im mnieysze będzie nachylenie siły względém płaszczyzny; albowiem im mnieysze będzie to ostatnie nachylenie, kąt HCQ który iest iego dopełnieniem, tém bardziéy przybliżyć się będzie do 90° .

706. Dotąd niemówiło się nic o punkcie, w którym kierónek siły, powinién bydź przyłożony do ciała. Tén punkt nieiost wskazany żadnym warunkiem, chyba tylko tym, ażeby kierónek siły, spotykał się z linią pionową przeprowadzoną przez środek ciężkości ciała w takim punkcie, z którego poprowadzona prostopadła na płaszczyznę, miałaby warunki wzwyż wymienione (689 i dalej). Stąd pokazuje się, że kula

jednorodna, to jest z materji wszędzie jedno-
kształtnéj, niemoże bydź utrzymana na płaszczyźnie nachylonéj, tylko w tén czas, kiedy kierónek siły mającéj onę utrzymować, przechodzić będzie przez środek figury, który téż jest razem i środkiem ciężkości.

707. Gdyby zamiast stawienia tylko jednéj siły naprzeciw czynności ciężaru, byłoby ich więcej użytych; to natenczas, to wszystko co powiedziało się dopiéro o siłę Q , trzeba by rozumieć o siłę złożonéj z tych wszystkich sił. *Np.* jeżeli ciało P (fig. 139) utrzymuje się na płaszczyźnie nachylonéj, przez spólną czynność siły R , i odporu punktu stałego B , do którego jest przyłożony sznur BOR opalający to ciało, to przez punkt S , w którym spotykają się kierónki dwóch sznurów BH , RD , trzeba zmyślić sobie linię SC , dzielącą na dwie równe połowy kąt zawarty między dwóma sznurami BH , RD . Jeżeli ta linia, przecina linię pionową i poprowadzoną przez środek ciężkości ciała P , w punkcie C , z którego możnaby spuścić na płaszczyznę, linię prostopadłą, przechodzącą przez punkt styczny H , to natenczas

figura
139.

tenczas równowaga będzie mieć miéysce; i stófunek zachodzący między ciężarém P , a usilnością skutkującą w kierónku SC , wynaydzie się podług tego co poprzedziło. Co się zaś dotyczy stófunku, między usilnością skutkującą w kierónku SC a między siłą R , to takowy będzie ténże sam co w klubie ruchoméj (584). A zatém, jeżeli siła R jest równoległą płaszczyźnie, to ciężar P mieć się będzie do siły R , iak się ma długość płaszczyzny, do połowy wysokości onéjże; to jest, że siła będzie przez połowę mnieysza, iak w tén czas, kiedyby utrzymowała ciężar bez pomocy punktu stałego B .

708. Utłoczenie zaś całkowite płaszczyzny, stąd wynikające, zawsze łatwo da się wynaléśdź, przy pomocy stófunków dopiéro wyżéj ustanowionych. Lecz utłoczenia w szczególności osobne każdego z punktów, w których ciało spoczywa albo wspiera się na płaszczyźnie, wcale są nieokrésłone, chyba że ciało spoczywałoby tylko dwóma punktami; a w takim razie, utłoczenie całkowite, dzieli się między te dwa punkta w stófunku odwrotnym odległościów, wziętych od kierónku całkowitego utłoczenia do tych dwóch punktów. W wszelkim zaś innym przypadku, do wynalezienia takowych utłoczeń, niéma innych warunków, iak tylko te: róda Ażeby ich summa równa-

ła się całkowitemu utłoczeniu; *zre* ażeby summa ich momentów, wziętych względem osi prostopadłej na kierunku tego całkowitego utłoczenia, była zerem; iako też i summa momentów, wziętych względem innej osi prostopadłej na pierwszą; te zaś obie osi, rozumieją się przechodzić przez jeden z punktów kierunku całkowitego utłoczenia. A zatem kiedy ciało spoczywa na płaszczynie powierzchni płaską, to niema żadnej przyczyny do mniemanja, ażeby wszystkie punkta któremi spoczywa, odbierały równe utłoczenia, chyba gdyby ciało miało postać wielościanu albo wálka prostego.

709. Jeżeli siłą utrzymującą ciężar *P* w równowadze na płaszczynie *AB* (fig. 140), jest inny ciężar *Q*, spoczywający także na płaszczynie nachylonej *AC*, i ciągnący przy pomocy sznura *MN*, to stóśunek zachodzący między temi dwoma ciężarami, łatwo wynaléśdź można, podług tego co się rzekło (696). Jakóź, ponieważ wytéżenie sznura *MN*, trzyma równowagę z ciężarém *P*; więc jeżeli z punktu *A* poprowadzi się linia *AD* prostopadła na *MN*, to podług (696), powinno być $P : T :: BD : AD$, oznaczywszy przez *T* to wytéżenie. Lecz wytéżenie sznura od *M* ku *N*, jest toż samo, co wytéżenie od *N* ku *M* które utrzy-

mu:

mując równowagę z ciężarém *Q*, dacie $T : Q :: AD : CD$; więc rozmnożywszy te dwie proporcye, będzie $P : Q :: BD : CD$; to jest że te dwa ciężary mają się między sobą w stóśunku dwóch części podstawy *BC*, przedzielonych przez prostopadłą, spuszczoną z spólnego wierzchołka dwóch płaszczyn na kierunku sznura.

710. Gdyby sznur przechodził przez klubę, iak w (fig. 141), to stóśunek między ciężarami, wynalazłby się podług tego co się rzekło (699). Jakóź, poprowadźmy z punktu *A* prostopadłą *AD* na podstawę, i linie *AE*, *AF*, równoległe dwóm sznuróm, a zamknięte liniami *DE*, *DF* prostopadłemi dwóm płaszczynom *AB*, *AC*. Oznaczywszy przez *T* wytéżenie sznura, mieć będziemy (699), $T : P ::$ wst. *ABC* : dost. *BAE* :: wst. *ADI* ; wst. *AEI* albo wst. *AED*. Bo *ADI* = *ABD*, a zaś *BAE* jest nachyleniem sznura *GP* względem płaszczyny *AB*. Lecz (Jeom 303), wst. *ADI* : wst. *AED* :: *AE* : *AD*; więc $T : P :: AE : AD$. Z tegoż powodu, i z przyczyny równości między wytéżeniami dwóch sznurów

rów GP, GQ mamy $Q:T::AD:AF$; więc rozmnożywszy te dwie proporcye, będzie $Q:P::AE:AF$.

711. Co się tyczy ciał, wspierających się razem na wielu płaszczyznach, mocą bądźto tylko iednój bądź też wielu sił, w których zamykalaby się razem onychże ważność, to powszechna ustawa ich równowagi, zależy na tém: *1^o* Ażeby siła złożona z tych wszystkich sił, mogła być rozłożona na tyle sił, ile będzie punktów które mi wspiera się ciało, i ażeby takowe siły przechodziły przez te punkta. *2^o* Ażeby też siły dopiero wymienione, były prostopadłemi płaszczyźnie, stykającej się z ciałem w takowym punkcie. A stąd wnosi się, iż kiedy ciało, niebędąc nagabane tylko od swojej ważności, ma utrzymywać się w równowadze między dwiema płaszczyznami nachylonemi, to trzeba ażeby w linii pionowej przechodzącej przez środek ciężkości ciała, znajdował się przynajmniej ieden punkt taki, z którego możnaby spuścić linią prostopadłą na każdą z tych dwóch płaszczyzn, i ażeby każda z tych prostopadłych miała warunki wzwyż wymienione (689 i daley). A zatem, jeżeli iedna z dwóch płaszczyzn jest pozioma (fig. 142), to ciało nie będzie mogło utrzymać się w równowadze, (odłożywszy na stronę tarcie), tylko w tym iednym przypadku, kiedyby linia pionowa, przeprowadzona przez środek ciężkości iego, przechodziła przez ieden z tych punktów, w których styka się z płaszczyzną poziomą, albo przynajmniej w takim przypadku, kiedyby takowe punkta nieznaydowały się być położone wszystkie, po iednój stronie téj pionowej; a natenczas dru-

figura
142.

druga płaszczyzna niebędzie miała nic do wytrzymania.

712. Te zasady są dostarczające do ustanowienia warunków równowagi zachodzącej przy pomocy płaszczyzn, w wszelakich okolicznościach. I tymto sposobem można wytiomaczyć moc fklepieniów, i w powszechności; dla czego ciała wydrażone, mające zewnętrzną powiérzchnią swoję wypukłą, są zdolniejsze do oparcia się utłoczeniu, aniżeli gdyby miały powiérzchnią płaską.

Np. kiedy ciało iakie składa się z czterech części $ABCD, CDFE, FEGH, ABGH$ (fig. 143) doskonale twardych, których krzywości zewnętrzne i wewnętrzne byłyby kołowe i *spóśrodkowe* (concentricus); jeżeli w kierónkach zmierzających do środka, przyłoży się do środka ciężkości każdéj części iednakowa siła, to takowe części nigdy nie oddziela się iedne od drugich, niechayby ta siła była iaka chce. Albowiem łatwo widzieć się daie, że siła przyłożona do każdéj części, może uważać się iakoby rozłożona na dwie inne, prostopadłe dwóm ścianóm płaskim téjże części; a w takim razie iawna jest, że między każdémi dwiema częściami przyleglémi, są dwie siły równe i wbrew przeciwnie iedna drugiéj, niszczące się wzajemnie; tak iż te wszystkie siły utrzymują się w równowadze.

Podobnież, kiedy $EFGB, ABCD, HCKI$ (fig. 144) są trzema *zwornikami* przyleglémi, albo trzema częściami, tuż po sobie następu-

figura
143.

figura
144.

iąciami w jednémże sklepieniu, to zawsze można zmyślić sobie z iakowego punktu linii pionowéy, przechodzącéy przez środek ciężkości każdego zwornika, linią prostopadłą na każdą z dwóch ścian tego zwornika; a że zawsze znajduie się wiele punktów zgodnych do uczynienia zadofyć temu warunkowi, więc spomiędzy nich musi być ieden taki, iż prostopadła spuszczone z niego na iedną ścianę, będzie wbrew przeciwna prostopadłéy, przeprowadzonéy do téżé ściany, przez iakikolwiek punkt linii pionowéy, należący do przyległego zwornika. A iako można dwie siły wykierowane podług tych linii prostopadłych uczynić sobie równemi, dawszy każdemu zwornikowi dostateczną wagę, więc téż takowe zworniki zawsze ustanowić można w równowadze. To rozłożenie ma miejsce we wszystkich zwornikach, wyjąwszy tylko dwa, z których w każdym, iedna ściana znajduie się poziomna; do utrzymania tedy tych dwóch zworników trzeba odporu poziomnego.

713. Mówmy teraz o ruchu na płaszczyznach, i tu ieszcze odłożywszy na stronę tarcie. Ciało zostawione tylko swoiéy ważności, wspierające część powiérzchni swoiéy na płaszczyźnie niepodległéy tarcii, powiedziawszy w powszechności, może powziąść ruch dwóiakiego rodzaju; to jest, ieden spólny wszystkim częścióm, mocą którego środek ciężkości ślizgać się będzie równo-

le

legle z płaszczyzną, i będzie mógł przybliżyć się do płaszczyzny, albo oddalać się od niéy, a drugi, mocą którego, wszystkie części obracać się będą około spólnego środka ciężkości, iednakże tak, iżby ciało zawsze dotykało się płaszczyzny w iakowym punkcie.

714. Reguła powszechna służąca do zapewnienia się, czy ciało powezmie lub niepowezmie iaki ruch kołowrotny mocą ważności swoiéy, jest ta, ażeby uważyc, jeżeli prostopadła spuszczone z środka ciężkości na płaszczyznę, przypada na iaki punkt spomiędzy tych, któremi ciało spoczywa, albo jeżeli niezostawia wszystkich stycznych punktów po iednéy stronie. Kiedy ten warunek ma miejsce, to niebędzie ruchu kołowrotnego; bo ważność, którą zawsze wystawić sobie można skutkującą w samym środku ciężkości, będzie mogła być tam rozłożona na dwie siły, to jest, na iedną równoległą, a drugą prostopadłą płaszczyźnie. Z których ta ostatnia, mając warunki potrzebne do równowagi (689 i daléy), musi zostać zniszczoną. Co się zaś tyczy piérwzéy, ta przechodząc przez środek ciężkości, powinna zarówno udzielać się wszystkim częścióm, które zatém będą mieć sżypkości równe i równoległe płaszczyźnie. I dla tego, rzekłszy pomimo, kula iednorodna, położona na płaszczyźnie nachylonéy, ześlizgnęłaby się z niéy ale niestoczyła, gdyby niebyło tarcia; bo prostopadła spuszczone z iéy środka ciężkości na płaszczyznę, spotyka się zawsze z powiérzchnią wypukłą, w tym punkcie,

kie, którym kula wspiera się na płaszczyźnie. 715. Ale jeżeli prostopadła spuszczone z środka ciężkości na płaszczyznę, nieprzy- pada na żaden z punktów, którymi ciało przy- tyka do płaszczyzny, a oraz jeżeli ie wszy- ftkie zostawia po iednéy stronie, to musi na- stępować ruch kołowrotny; bo odpór płasz- czyny, skutkujący w linii prostopadłej, pod- niesiony z punktu styczności. (albo w linii prostopadłej, któraby przechodziła pomię- dzy punkta styczności, kiedy ich wiele), wy- równywa siłę popychającą ciało w kierón- ku równoległym i przeciwnym temu kierón- kowi, w którym skutkuje utłoczenie płasz- czyny. A ponieważ ta siła, podług przypu- szenia, skutkuje w linii nieprzechodzącej przez środek ciężkości, więc koniecznie musi sprawić ruch kołowrotny (290).

O Szróbie.

figura

145.

146.

716. Szróbca AB (fig. 145 i 146), nie jest co innego, tylko wa- lek opasany zewnątrz wypukłością, której nachylenie względem osi AB tegoż wálka, jest wszędzie iednako- we. Macica, jest bryła XZ , w któ- réy chodzi szróbca, wewnątrz wy- drażona czyli wybróźdzona właśnie tymże samym kształtem, iak jest szró- ba zewnętrznie opasana; tak iż jest doskonałą formą téy części, którą obéymuie.

717. Czasem macica bywa nie- ruchoma; a natenczas szróbca obra- ca-

cając się, musi przebiegać z kolei wszystkie wewnętrzne iéy wydrążenia; drugdy znowu szróbca daie się nieru- choma, a macica obracając się prze- biega całą iéy długość. Z tych dwóch przypadków niechayby nadarzył się bądź który chce, byleby siła znaj- dowała się bydz przyłożona w ie- dnéyże odległości od osi szróby, to zawsze zachodzić będzie iednakowy stófunek między tą siłą, a między usilnością, którą sprawić może w kie- rónku osi, i która naybardziéy w szróbce uważać się zwykła. Odle- głość od iednego paska szróby, do paska przyległego, nazywa się wy- sokością skoku szróby; i tak DE (fig. 146) jest wysokością skoku szróby, albo téż tylko prosto, jest skokiém szróby.

718. Można sobie dość doskonale wy- obrazić szróbę, wystawując sobie wypukłe paski, iakoby powstaające z kolejnego ob- wiedzenia przeciwprostokątnych CK (fig. 147), odpowiadających tylu trójkątóm CIK , ile ma znajdować się skoków w szróbce; każdy tróy- kąt mieć będzie za wysokość, wysokość skoku CI , a za długość podstawy, mieć będzie okrag, odpowiadający przecięciu wálka w punkcie I ; tak iż nietykając wysokości CI , linia IK wypadać musi tém dłuższa, im większa be- dzie grubość paska. W fig. 146, gdzie wypu- kłość

figura

146.

figura

147.

figura

146.

kłość wężykowata kończy się ostrym grzbie-
tém; trzeba uważać, że im bardziéj grubieją
wypukłe paski, tэм więcéj przybywa pod-
stawy IK , a wysokości CI ubywa.

figura
145.

719. Szróba AB (fig. 145) bę-
dąc nieruchomą i ustanowioną w po-
łożeniu pionowém, zmyślny sobie
że niéma żadnego tarcia, i że macica,
tylko saméj ważności swoiéj iest zo-
stawiona. W takim razie oczywiście
widziéć się daie, że taż macica obra-
cając się, przebiegnie przez wszy-
stkie niżej od niéy położone paski
szróby, ślizgając się po każdéj tak,
iак po nachylonéj płaszczynie.
Niemniéy i to iawną iest, że można
wstrzymać tę ufilność macicy XZ ,
przyłożywszy do niéy pewną siłę,
mogącą mieć różne kierónki. Ale że
oczywiście macica niebędzie miała
żadnego ruchu, byleby iéy niedo-
zwolić obracać się, przeto przestań-
my tu na samém wynaleziéniu, iaki
powinién zachodzić stófunek między
wagą macicy, albo powżeczniéy,
między siłą, któraby ją popychała
równolegle z osią szróby, a między
siłą niedopuszczającą iéy obracać się.
Nasamprzód uważać tu niebędziemy.
tylko iedén spomiedzy punktów ma,
ci.

cicy, spoczywający na iednym spó-
miedzy punktów paska szróby.

Sila czyniąca bezśrzednie przeciwko
temu punktowi, usiłująca wstrzymać go od
obracania się, i sila popędzająca go na dół
równolegle z osią, powinny bydz uważone,
iакoby zostające w równowadze na płaszczy-
źnie, mającéj za wysokość wysokość skoku
szróby, a za podstawę, mającéj okrąg, któ-
rego promieniém byłaby odległość wzięta od
tegoż punktu do osi. Jest to nieuchronny
wniosek, z wyobrażenia szróby dopiero wy-
żéy uczynionego. Lecz z tych dwóch sił,
piérwsza iest równoległa podstawie téj pł-
szczyzny nachylonéj, a druga iest iey pro-
stopadła; więc podług tego co się rzekło (704),
widziéć się daie, że część siły równolegléj z
osią szróby, skutkująca przeciwko któremu-
kolwiek punktowi paska, ma się do siły, iак-
kaby trzeba bezśrzednie przyłożyć do tego
punktu żeby się nieobracał, a to w rozumie-
niu przeciwném tэмu obrotowi, iак się ma
okrąg mający za promień odległość, wziętą
od tego punktu do osi, do wysokości sko-
ku szróby. Wiéć oznaczywszy przez f piér-
wszą siłę; przez t drugą; przez r odległość;
od punktu o którym mowa do osi; a przez h
wysokość skoku szróby; wyraziwszy nadto
przez $r : c$ stófunek promiénia do okręgu;
skąd wypada rc na okrąg, mający za pro-
mień r ; to będzie $f : t :: rc : h$. A że każdy
punkt macicy niewstrzymuje się bezśrzednie,
ale cała iest podległa iednéj sile Q , przyło-
żonéj do iakiegokolwiek punktu macicy, od
którego odległość, do osi daymy że iest wy-
rażona przez R ; więc iawną iest (601), pó-
nieważ R więktsze iest od r , że do każdego
punktu trzeba tэм mnieyszéj części siły Q ,
Tom IV. Y im

im będzie większa odległość R ; tak iż oznaczysz przez q siłę, która w odległości R miałaby taką samą moc, jaką ma t w odległości r ; mieć będziemy $t : q :: R : r$. Rozmnożysz tę proporcją przez pierwszą, wypadnie, $f : q :: cRr : hr :: cR : h$. To jest, w każdym punkcie macicy przytykającym do szróby, zawsze wypada iednakowy stółunek, między siłą, która popędza macię równoległą z osią szróby, a między siłą która w daney odległości R wstrzymuje ją od obracania się; i ten stółunek jest taki, iak się ma CR do h ; lecz ilość CR wyraża okrąg, iaki obiega siła Q obracając się; więc wnieśmy sobie stąd, że summa wszystkich sił f , popychających macię równoległą z osią szróby, ma się do summy wszystkich sił q , potrzebnych do wstrzymania iey od obrotu, to jest, że siła całkowita (którą oznaczmy sobie przez F) równoległa osi szróby, ma się do siły Q , wstrzymującej macię ażeby się nieobracała mocą pierwszey siły, iak się ma okrąg, do obieżenia którego zmierza taż siła Q , do wysokości skoku szróby.

720. A zatem też i siła, której użyćby trzeba równoległą z osią szróby, na przeszkodzenie siły Q ażeby niemogła obracać macię, powinna mieć się do téż siły Q , iak się ma okrąg, do obieżenia którego zmierza przerzeczona siła Q , do wysokości skoku szróby.

721. Więc w iednéyże szróbie, skutek siły Q będzie tém większy, im będzie ta siła daléy od osi przyłożona. A w szróbach różnych, (rozumiejąc przyłożenie siły do

ka-

každéy, byđz w równéy odległości od osi), skutek szróby będzie tém większy, im będzie mniejszy skok szróby; to jest że, im gęstsze będą paski wężykowate szróby, tém większy będzie skutek siły popychającej w kierunku osi.

722. Szróba tedy, iakoto widzisz się daie, jest filnią składaną, należącą po części do płaszczyzny nachylonéy a po części do drąga. Używa się bardzo wygodnie do tłoczenia ciał. Tarcie umniejsza bez wątpienia bardzo znacznie tego skutku, iaki powinny mieć ta filnia, podług stółunku dopiéro wyżéy ustanowionego; a zatem ten stółunek powinien byđz poczytany, tylko za nieiakiie ograniczenie skutków téy filni.

723. W téy filni iako i w každéy innéy, co siła zyska na mocy, to traci na szypkości. Jakóż, ażeby macica przebyła iedén skok szróby, siła musi obieżyć cały kolowrot.

724. Wreszcie ta szkoda, ieżeli tylko może nazwać się szkoda, jest nieuchronna, i w wielu okazjach czyni bardzo pożyteczną posługę. Np. gdyby trzeba było wymierzyć różne części rozległości bardzo małej AB (fig. 148), można to pomyślnie wykonać, naprawiwszy tak rzecz, ażeby koniec E szróby DE , mającej skoki iak nayrówniey umiarkowane, przebiegl tę rozległość. Jeżeli ta szróba mieć będzie z drugiego końca

Y 2

przy-

figura
148.

przyprawną skazówkę, która mając spólny ruch z szróbą, przebiegałaby z kolei różne przedziały okręgu, ofadzonego na szróbie, to spróbówawszy wprzód, iak wiele kołowrotów powinna uczynić skazówka, chcąc żeby punkt *E* przebiegl długość znaiomą *AB*, będzie można potem, z liczby kołowrotów i części kołowrotu wiele ich uczyni skazówka, przez tén czas kiedy punkt *E* przebieży część iakąkolwiek linii *AB*, będzie można, mówię, wnieść sobie prawdziwą miarę tøy części, chociażby była iak najmniéysza.

725. Przyłożenie szróby do innych silniów, może im przyczynić skutku bardzo wiele. *Np.* jeżeli siła *Q* przyłożona do korby *DEQ* (fig. 149), obraca szróbę *AB*, której gwinty, popędzają zęby koła *M*, i przymuszają go do obracania się wraz z walcem *I*, na który obwija się sznur *KP*; to będzie można wynaléżdź siłunek między siłą *Q* a ciężarem *P*, w sposób następujący.

Oznaczýwszy przez *L*, uśilność iaką wywierá gwint szróby przeciwko zębowi *L*, będzie $Q : L :: AB : Okr. DE$; gdzie przez *AB* rozumie się wysokość skoku, a przez *Okr. DE* rozumie się okrąg, iaki obiega siła *Q* (719). Uśilność *L*, iest siła przyłożona do okręgu koła, mająca czynić przeciwko ciężarowi *P*; a zatem musi byđ $L : P :: IK : IL$; więc rozmnożywszy te dwie proporcye, mieć będiem, $Q : P :: AB \times IK : IL \times okr. DE$; co znać daie, że *Q* znaydówać się będzie w okolicznościach tém zyskowniéyszych, im mnieysze będą *AB* i *IK* względem *okr. DE* i *IL*.

O Klinie.

726. **K**lin *ADECD* (fig. 150) iest wielościán, trójkątny, który

figura
150.

ry zasadza się w szparę *IZR* iuż napoczętą, albo w powłzeczności, która zasadza się między dwie powierzchniennie, dla pomnożenia rosczepu, albo dla więkzszego oddalenia pomiénionych powierzchnienniów iednéy od drugiéy, albo naostatek, dla zastanowienia ich w pewnéy zamiérzónéy sobie rozwartości.

727. Teorya klina, ile iest narzędziem służącym do łupania, iest dotąd, i podług podobieństwa ieszcze długo będzie niedoskonałą. Ponieważ niéma takiego ciała, które byniémiało pewnéy giętkości, przeto części rosczepu, które dotykają ścian klina mogą byđz dalej rozwarne iedne od drugich, chociaż punkt *Z* którym kończy się rosczép nieodmiéni miéysca swoiego; tak iż iedna część siły przyłożonéy do głowy *ADEC* klina, używa się do nagięcia dwóch stron oddzielonych rosczépem iedna od drugiéy; a druga część służy do przedarcia żyłek w części ieszcze nienapoczętéy.

728. Gdyby ściany *ZFG*, *ZKL* niebyły giętkie, i gdyby żyłki, któremi wiążą się cząstki pozostałe do rosczépienia, ustępowały wszystkie razem; to w tym momencie

cie kiedy właśnie ma nastąpić rozłupanie, możnaby uważać rzeczy w ten sposób. Trzebaby zmyślić sobie ciało już rozłupane, i zamięłło odporów części $ZFGV$, i części $ZK-LX$, przyłożyć siły skutkujące prostopadle na VM , i XS , położone w równy odległości od tych miejsc, w których czyni całkowita uśilność każdego z tych dwóch odporów. A natenczas, żeby mieć stółunek zachodzący między siłą P , i między dwoma odporami M i S , mocą których dwie części mające być rozczerpione, sprzeciwiają się, trzebaby sobie postąpić podług uwag następujących.

729. Siła przyłożona prostopadle do głowy klina, żeby sprawiła zupełny skutek, powinna znajdować dla siebie niewzruszoną podporę w podstawie VX ; a zatem gdyby ciało niebyło mocno ustanowione, i gdyby niebyło tarcia, to trzebaby ażeby ta siła spotykała się prostopadle z podstawą, jeżeli podstawa jest położona na płaszczyźnie. Kiedy zachodzi tarcie, to niekoniecznie tego potrzeba, aby pominiona siła była prostopadłą podstawie; ale jednakże z nią nieodbicie spotykać się powinna, i czynić z nią taki kąt, któryby niebył mniejszy od kąta jaki w krótkce ustanowimy, gdy mówić będziemy o tarcu; bo inaczey ciało wywróciłoby się. Jeżeli pod-

podstawa jest nieruchomo utwierdzona w jakimym punkcie, to trzebaba, ażeby kieronek siły prostopadley głowie klina, przechodził przez punkt takowy. To założywłzy na przód, przystąpmy teraz do tego w jaki sposób skutkuje czynność siły P .

730. Zeby siła P podała swoje czynność dwóm ścianom ZFG , ZKL . (odłączywłzy na stronę tarcie), trzebaba ażeby na kierunku iey, znajdował się przynajmniej punkt O taki, z którego możnaby spuścić prostopadłą na każdą część rozczerpu, prostopadłą mówię, przechodzącą przez jeden z tych punktów, w których ściana rozczerpu styka się z powierzchnią klina. Ale jeżeli zachodzi tarcie, to ten warunek niejest potrzebny; dófyć jest, ażeby na kierunku siły P , znajdował się punkt O taki, z którego możnaby poprowadzić dwie linie OK , OL , przechodzące przez punkta styczne, i ażeby tam te linie, nieczyniły mniejszego kąta nad kąt tarcia, o którym niżey. Tym sposobem siła P , może być zupełnie podana dwóm ścianom.

731. A stąd pokazuje się, że znajomość rzeczy, którą trzebaby mieć, do wynalezienia sił zdolnych na rozczerpienie części ciała jakiego przy pomocy klina, zostawie tę teorię ieszcze bardzo przyćmioną. My tu więc przestańmy tylko na pewnych granicach w téj mierze, i naznac-

my stółunek, zachodzić mający między siłą P i między każdym z dwóch odporów M i S , odłożywszy na stronę tarcie, i podstawę VX rozumiejąc byź wpartą na płaszczynie.

732. Zmyślmy sobie siłę P , oznaczoną przez OQ , rozłożoną na dwie inne, wykierowane w liniach prostopadłych ON , OM na dwie powierzchni klina. Te dwie siły, mierząc będą, do obracania dwóch części ciała, pierwsza około punktu V , a druga około punktu X . Odpory zaś M i S w przeciwnych rozumieniach, są siłami sprzeciwiającymi się temu ruchowi kolowrotnemu. Poprowadziwszy tedy prostopadłe VT , XT na linię ON , OM , linii MVT , i SXT , można poczytać za dwa drągi w kącie zalamane, mające swoje podpory w punktach V i X . To założywszy i oznaczywszy przez I siłę czyniącą w kierunku ON , mieć będziemy $P : I :: OQ : ON$; a że siłę P rozumiećmy byź prostopadłą głowie klina, a dwie siły ON , OM prostopadłe ścianom jego, więc musi byź trójkąt ONQ , podobny trójkątowi ABC , co nam da $OQ : ON :: AC : AB$; więc $P : I :: AC : AB$. Jeżeli oznaczymy przez M odpór części $ZFMV$ przechodzący w odległości VM , to podług własnościów drąga, będzie $I : M :: VM : VT$. A zatem te dwie proporcje rozmnożone, dadzą $P : M :: AC \times VM : AB \times VT$. Podobnież względem drugiey ściany znaleźlibyśmy, $P : S :: AC \times XS : BC \times XT$.

733. Gdyby ciało było przytwierdzone, to rzeczy, trzeba by uważać cokolwiek odmiennie; ale że pomimo tych uwag, niewielebyśmy postąpili w prawdziwey teoryi
kli.

klina, mającý związek z wiadomościami Fizycznymi których nam brakuie, przeto nad tém dłużej zastanawiać się niebędziemy. To tylko uważmy, co wynika z proporcji $P : M :: AC \times VM : AB \times VT$; to jest, że w powiększności, skutek klina będzie tém większy, im ostrzeź będzie to narzędzie kończate; bo natenczas AC wypada tém mniejsze względem AB . I temu to narzędziowi przypisać trzeba skutek nożów, brzytw, t. dzgola wszelkiego naczynia mającego ostrze.

O Tarcii.

734. **P**owierzchnia ciała nawet najgładszego, jest zawsze najeżona wielką liczbą wypukłościów czyli chropowacizny, i podławiona wielu wklękościami, które nazywają *dziurkami*. Kiedy ciało spoczywa na drugiem ciele, to części wyskakiujące iednego, przenikają w dziurki albo w części wklękle drugiego, i niemożna inaczey wydobyć iednych z drugich, tylko trzeba do tego użyć pewney siły.

735. Odpór pochodzący z téy własności ciał, nazywa się siłą *tarcia*; które dzieli się na dwa gatunki; to jest, iedno kiedy powierzchnie, mają tylko prosto ślizgać się iedne po drugich; a drugie tarcie jest, kiedy iedna z powierzchniów albo obie,
ma-

maią obracać się w ruchu swoim; takie jest tarcie kół, obracających się na ziemi. Odpór wynikający z tego drugiego gatunku tarcia, jest daleko mniejszy od pierwszego; bo ruch kołowy pomaga po części, do wydobycia z dziurek chropowaczny.

736. Gdyby wypukłości, któremi powierzchnia ciał bywa okryta, były doskonale twardemi i doskonale spoiłemi z powierzchnią, to do przezwyjęcia tarcia, trzeba by ciało aż podnieść. Gdy zaś były doskonale giętkiemi, to niebyłoby żadnego odporu, żadnego tarcia. Ale że nie są ani doskonale twardemi, ani doskonale giętkiemi, więc za tem idzie, *tód* że odpór tarcia pochodzi po części, od trudności w naginaniu chropowaczny, a po części, od potrzeby podniesienia ciała cokolwiek. *2re* Ze wypukłości, niemając tylko pewny stopień spoiłości swojej z powierzchnią, kiedy siła potrzebna do sprawienia ślizgawki, przewyższy stopień téj spoiłości, to wypukłości, muszą ustępować téj sile, kruszyć się, i powierzchnie wycierać się będą. A zatém tarcie w filniach, nietylko niszczy pewną część sily poruszającej, ale jeszcze nadto przyspiesza im ruiny.

737. Zdaie się bydz rzeczą arcy trudną, że niepowiemy niepodobną, ustanowić reguły powszechne, dostatecznie doskonałe, na wymiowanie tarcia. Jakóż łatwo daie się poy-

poymować, że takowy odpór, musi wypadać różny, podług ułożenia natury powierzchniów; oboje okoliczności podlegające tak wielu odmiennościom, ile znajduie się materyi od siebie różnych. Różnić się także musi ten odpór, podług stopnia twardości powierzchniów podległych tarcia, i podług giętkości wypukłościów onychże; podług tego, iak części wyskakujące, będą postaci i wymiarów więcey lub mniey zgodnych do przenikniienia w dziurki; podług większego lub mniejszego przytłoczenia iednéy powierzchni do drugiey; podług więcszey lub mniejszey trwałości tegóż tłoczenia; bo ponieważ cząstki składające powierzchnią, mają zawsze iakąś pewną giętkość, przeto cząstki wyskakujące, wpoią się w drugą powierzchnią tém głębiey, im dłuższy czas mieć będą, do rozgłobiienia i rozprzestrzeniienia sobie dziurek, w które usiłuią przeniknąć.

738. Samo tylko doświadczenie może nas w téj materyi objaśnić, i nauczyć iak daleko każda z tych przyczyn wpływa w odpór za-

zależący od tarcia. Wiadomości, jakich aż dotąd zaciągać mogliśmy z doświadczenia, nie są ieszcze ani tak doskonałe, ani tak liczne jakby sobie życzyć potrzeba; atoli i takie jakie są, mogą nam bydź użyteczne w wielu okazyach. Dla tego umyśliśmy ie tu przytoczyć, i oraz podać sposób, iak mają bydź przystósowane do wyrachowania skutków tarcia w różnych gatunkach filniów i ruchu.

739. *rod.* Kiedy powiérzchnie mające ślizgać się iedna na drugiéy, są iednakowéy materyi, to (nietykając ianych okoliczności), odpór tarcia iest zawsze większy, iak gdyby te powiérzchnie były różnéy materyi. I tak dwa drzewa różnego rodzaju, będą mieć mnieyszą trudność w ruchaniu się iedno na drugiém, aniżeli dwa drzewa tegoż samego rodzaju; żelazo nietak mocno trzeć się będzie o miedź, iak żelazo o żelazo, albo miedź o miedź. *2te.* Powiérzchnie im bardziéy będą chropówate albo im mniey wprzód będą przygotowane i wygładzone, tém większy będzie odpór tarcia. Można tedy pomnieyszyć takowego odporu, wygładziwszy powiérzchnie, dziurki w nich ile można powytkawszy iakiémi materyami, iakoto oliwą, mydłem, sadłem i. t. d. słowém, takiémi materyami, które przytykając dziurki, niesprawowałyby nowéy spoiłości między powiérzchniami. *3cie* Lubo zdawałoby się, że rozległość powiérzchniów, powinnyby znacznie przyczyniać się do odmiénności w skutkach tarcia, iednakże z niemałéy liczby do-

świada

świadczeń pokazuje się, że takowa rozległość bardzo mało przykłada się do tego; tak iż pospolicie, niebyswa więkzékéy trudności w ciagnieniu ciała iedną stroną iak drugą, luboby miały różne obszérności, byleby obie strony były iednako wygładzone. Trzeba tu atoli wyłączyć ieden przypadek, to iest kiedyby ciało spoczywało iakim ostrém punktém; natenczas tarcie będzie znaczniéysze; bo wypukłości wpaiają się głębiéy, iak kiedy ciało spoczywa na wielu punktach, z których bywa wiele takich co sprzeciwiają się wgłobiéniu cząstek. *4te.* Odpór tarcia naywięcéy zależy od utłoczenia; tak iż zdaie się rosnać prawie w tymże stósunku co utłoczenie. To iest, że w przezwycięzeniu tarcia, doznaie się odporu dwa razy więkzého, kiedy ciało będzie dwóynalób ważniéysze, albo kiedy siła, tłocząca iedną powiérzchnią do drugiéy, będzie dwa razy więkzszą. *5te.* Iednakże przeciąg czasu, przez który dwie powiérzchnie zostają przyciśnione iedna do drugiéy, czyto mocą ich ważności, czy téż iakąkolwiek inną siłą, odpór tarcia czyni odmiénnym; aczkolwiek doświadczenie ieszcze tego nieustanowiło, iak takowy odpór pomnaża się względém czasu, to pewna, iż pomnożenie odporu pochodzące z téy przyczyny, musi mieć swoje granice, różniące się podług natury powiérzchniów do siebie przytykających. *6te.* Co się tycze powiérzchniów iednéyże materyi, mających trzeć się takóž o iedną materyą iakąkolwiek, kiedy gładkość będzie iednakowa, albo kiedy te powiérzchnie będą przygotowane równym sposobém, to i tarcie będzie prawie iednakowe, i wynosić będzie pewną część utłoczenia; tak iż w niektórych materyach równa się trzeciéy części tłoczenia,

w

w innych czwartéy części i tak dalej.

740. Przyczyna którą pospolicie dają, dla wytlómaczenia czemu tarcie niezawisło od wielkości powierzchni, jest ta, że jeżeli licząc tarcie, jest większa, to natómiała przyciskająca każdą cząstkę, jest tём mnieysza, i odierotnie, a zatém każda wypukłość tём mniey albo tём więcéy przenika w dziurki; tak iż jeżeli znaydować się będzie większa liczba wypukłościów do wyfwobodzenia z dziurek, to za to głębokosc z któręy mają być wyfwobodzone będzie tём mnieysza; ikąd wnoszą, że odpór tarcia w oboim przypadku powinién być iednakowy. Ale w tym wniosku potrzebna mieć się, iakoby ufilność potrzebna do wyfwobodzenia cząstek, (równę liczby), była proporcjonalna ilości, ná iaką wpoily się wgłabsz; przypuszczenie, które niezdaie się mieć podobieństwa do prawdy, tylko w tén czas, kiedy takowa ilość zawięznięcia, byłaby bardzo mała, nawet względém głębokości dziurek. Jakkóż téz i doświadczenie tego nieo-

ka.

kazuje, ażeby tarcie samemu tylko utłoczeniu miało być doskonale proporcjonalne; wyłączyć trzeba od téy reguły, tarcie ciał kończących; co téz służy na potwierdzenie uwagi dopiéro uczynionęy. Do tego wyjątku należy także spadziłość, iaka daie się warsztatóm służącym do budowania okrętów; bo dla spuszczenia ich na wodę, czasém warsztaty niepotrzebują więcéy spadziłości iak 6 *lin.* na iedną stopę; co jest daleko mniey, aniżeli pokazało doświadczenie na wielu materyach, gdzie takowe nachylenie trzyma popolicie od 15 do 18°. Służnie tedy można rozumieć, że powierzchnie przykładają się bardzo wiele do skutków tarcia.

741. Na fundamencie tych uwag, zadzających się na doświadczeniu; mając wiadomą ilość tarcia, odpowiadającą iakięy materyi znaiomęy, zobaczmy iakim sposobém sład wnieść sobie można skutek, mający nastąpić w silni iakięy albo w ruchu zadanym. Rozumieć tu będziemy tarcie proporcjonalne samemu tylko utłoczeniu.

742. Obierzmy sobie na pierwszy przykład, ciężar *P* (fig. 151). położony na płaszczynie poziemnęy *AB*; zmyślmy sobie, iż go pociąga do siebie inny ciężar *Q* równolegle z linią *AB*; daymy nadto że ciało *Q*

figura
151.

tylko ma taką wagę, iakię mu, właśnie prawie potrzeba do tego, żeby ciało P znalazło się byź w ostatecznej gotowości do ruszenia z miejsca swojego. Zobaczymy tedy, iaki stółunek powinién zachodzić między ciężarem Q a między siłą tarcia.

Od środka ciężkości G ciała P , prowadźmy prostopadłą GH na płaszczyznę AB . Ważność popędza ciało P w kierunku GH , gdy tym czasem ciężar Q pociąga go w kierunku linii KD , która spotyka się z linią GH w punkcie K . Z wspólnej czynności tych dwóch sił, wynika ufilność skutkująca w kierunku linii iakiękolwiek KI , zbiegający się z płaszczyzną poziomą w punkcie I ; ktorato ufilność powinna byź zniszczona, ponieważ rozumie się że ciało P znajdzie się w tym stanie, że tylko co ma ruszyć. Zmyślmy sobie ufilność wywierwaną w linii KI albo KIZ przyłożoną w punkcie I , rozłożoną na dwie, z których jedna byłaby prostopadła płaszczyźnie, a druga miałaby ténże kierónek co płaszczyzna; łatwo widzieć się daie, że te ufilności będą też same, co owe, czyniące w kierónkach KH i KD . Nadto pierwsza z tych ufilności oczywiście zostanie zniszczona, przynajmniej w takim razie, kiedyby spotykała się z płaszczyzną AB w jakim punkcie I , któryby oraz spólnie należał i do powierzchni ciała. Co się tyczy drugiey ufilności, ta ponieważ znajdzie się byź położona na samym kierunku tarcia, przeto niemoże byź inaczej zniszczoną, tylko kiedy doskonale równać się będzie sił tarcia; a zatem Q , powinno prawie wyrównywać sił tarcia.

743. A stąd pokazuje się, iż ażeby wynaléśdź wartość tarcia, nietrze-

ba

ba więcęy, tylko z koléi próbować różnych ciężarów Q , poty, aż napaśnie się na taki, za którym ciało P przydzie do tego stanu, iż tylko co nieruszy z miejsca swojego. Ale ażeby w oszacowanie tarcia ciała P , niewchodźły inne skutki do tego nienależące, trzeba dać baczenie na to. ^{1^o} Ażeby kluba D była ruchoma iak najwobodnięy, i ażeby sznur KDQ , miał iako największą giętkość ile byź może. ^{2^o} Ażeby sznur CD był przywiązany w punkcie C , iak najbliższym powierzchni AB ; potrzeba téy bacności zasada się na tém, że (nietykając innych okoliczności), punkt I , w którym ufilność czyniąca w kierunku KI spotyka się z powierzchnią AB , tém bardzięy przybliżać się będzie do brzegu S podławy ciała, a nawet wypadnie i zewnątrz téyże podławy, im punkt C będzie wyżey podniesiony nad płaszczyznę. Lecz w takim razie kiedy punkt I padałby zewnątrz podławy, ufilność prostopadła na płaszczyznę, niebędąc zupełnie zniszczoną, ciało (714) nabięrałoby ruchu kolo-

wrotnego, a zatem wynaleziona w tych okolicznościach wartość tarcia, bardzo znacznie mogłaby się różnić od wartości szukaney, to jest, od wartości tarcia, niedopuszczającego ciała pośliznąć się; gdyż w takim przypadku, ciało obracając się na jednym punkcie, podlegałoby tarcia nierównie znacznie. Zamiast że obrawszy punkt *C* bardzo bliski płaszczyźnie *AB*, punkt *I* znajdować się także będzie bardzo blisko punktu *H*, a zatem tém mniej obawiać się będzie należało, ażeby całe utłoczenie nie miało bydź skupione w samym punkcie *S*.

744. Uważmy teraz ciężar iaki, położony na płaszczyźnie nachyleney, i na nię utrzymujący się iedynie skutecznością samego tarcia. Czynność ważności, wywierająca w linii pionowey *GZ* (fig. 152), przechodząca przez środek ciężkości *G* ciała *P*, spotykając się w punkcie *I* z iednym spomiędzy punktów należących do powierzchni płaszczyzny *AB*, powinna tam rozkładać się na dwie uślności, z których iedna byłaby prostopadłą płaszczyźnie, a druga miałaby ténże kierónek co płaszczyzna. Pierwsza uślność zostanie zniszczoną, jeżeli punkt *I* nieznaidnie się bydź położony zewnątrz podstawy *RS*; druga zaś żeby została zniszczoną, powinna równać się sile tarcia. Lecz łatwo widzieć się daie, zamknąwszy równo-

le-

ległobok *ILZH*, że jeżeli *IZ* wyraża wagę ciała, to *IH* oznaczać będzie tłoczenie, a *IL* siłę tarcia; a że trójkąty *ILZ*, *ABC* podobne sobie, daią $IL : LZ$ albo $IH :: BC : AC$; więc siła tarcia powinna mieć się do utłoczenia, iak się ma wysokość płaszczyzny, do podstawy onęże. Podobnież widzieć się daie, że $IL : IZ :: BC : AB$, to jest, że siła tarcia ma się do wagi ciała, albo ogółem ma się do sily nagabaiącęy ciała, iak się ma wysokość płaszczyzny do długości onęże.

745. Te fundamenta mogą téż służyć do wynalezienia tarcia na różnych powierzchniach; trzeba podnieść co róz wyżej płaszczyznę *AB*, póty, ażby ciało przyşzło do ostateczney gotowości pośliznięcia się; a natenczas wymiérzwszy wysokość i podstawę, pokaże się stosunek między siłą tarcia i utłoczeniem. Ale należy uważać, ażeby na ciężar *P*, używać takich ciał, których środek ciężkości byłby bardzo mało podniesiony nad płaszczyznę, tak iżby punkt *I*, w którym pionowa *IZ* spotyka się z płaszczyzną, niewychodził zewnątrz podstawy *RS*, a nawet żeby ani nieprzechodził przez punkt *R*. Bo w takim przypadku, tarcie czyniłoby tylko iednym punktem, a zatem wypadłoby

Z 2

by

by daleko znaczniejsze od tego, o którym tu mowa.

746. Stąd, iako też i zowad cośmy uważyli (714), pokazuię się, iż to co przepisuią niektórzy autorowie, to iest, że ciało położone na płaszczynie nachylonęj, powinno wywrócić się, kiedy pionowa prowadzona przez szrodek ciężkości iego, niespotyka się z podstawą na któręj spoczywa, że to mówię rozumieć się ma o tym przypadku, kiedy skutkuie tarcie; bo kiedy niema tarcia, warunki potrzebne do wywrotu ciała są wcale insze.

747. Z tych dwóch przykładów widzieć się daie, iż mając wzgląd na tarcie, i chcąc ażeby ciało zostawalo w równowadze na płaszczynie zadanéj, a to w stanie naybliższey gotowości do ruchu, to trzeba ażeby siła iedyna czyniąca przeciwko ciału, kiedy ich niema tylko ta iedna, albo ażeby siła złożona z wszystkich sił czyniących przeciwko niemu, miała względem powierzchni na któręj ma się ślizgać czyli suwać, nachylenie GIS albo ZIL (fig. 152), takie, iżby było $IL : LZ$, iak siła tarcia, do utłoczenia. Lecz podług (Jeom. 300) $IL : LZ :: 1 : \text{stycz. } LIZ$, przez 1 oznaczywszy promień Tablic; więc nachylenie LIZ powinno być takie, iżby promień miał się do styczny tego nachylenia, iak się ma siła tarcia do utłoczenia. Więc mając raz ustanowiony stół-

figura
152.

nek

nek między siłą tarcia a między utłoczeniem, zawsze łatwo będzie można wynaléść, iakie nachylenie powinna mieć siła złożona z wszystkich usilnościów, czyniących przeciwko ciału, chcąc ażeby toż ciało znajdowało się w stanie równowagi, i oraz w naybliższey gotowości do ruchu. Odtąd, takowy kąt LIZ , nazywać będziemy kątem tarcia; który wypada różny podług różnych rodzajów materyi, podług więkshy lub mniejszy gładkości onychże i. t. d. Jeżeli tarcie wynosi trzecią część utłoczenia, iak w rzeczy famęj wynosi z małym uchybieniem w wielu materyach miernie wygładzonych, to w takim razie styczna kąta LIZ , będzie potrójnością promienia; lecz kąt mający za styczna potrójność promienia, ma za miarę $71^{\circ}34'$, więc kąt tarcia odpowiadający takowym materyóm, będzie od $71^{\circ}34'$.

748. Na fundamencie tęj uwagi można zawsze łatwo wynaléść w każdęj filni, iaki stółfunek powinien zachodzić między siłą i ciężarem w przypadku tarcia, ażeby filnia znajdowała się w stanie naybliższey gotowości do ruchu.

749. Obierzmy sobie na piérwszy przykład, drag, w którym daymy że miéysce podpory zastępuie prosta podstawa, iak pokazuię (fig. 153). Widzieliśmy wyżey (606), że w takim razie równowaga niemoże mieć miéysca, tylko w tén czas, kiedyby siła DC złożona z dwóch sił P i Q , była w punkcie C prostopadłą na spólną styczna powierzchni draga i powierzchni pod-

Z 3

po-

figura
153.

pory. W przypadku zaś tarcia inaczej ma się rozumieć; bo trzeba nadto, ażeby siła złożona, była wykiérowana od punktu D do podpory C ; lecz do sprawienia równowagi dosyć jest, ażeby nachylenie DCA było cokolwiek większe nad kąt tarcia; kąt, który powinni być wynaleziony przez doświadczenie. Żeby zaś drąg znajdował się w stanie najbliższej gotowości do ruchu z strony siły Q , to dosyć jest, aby nachylenie DCA prawie tylko równało się kątowi tarcia. Albowiem zmyśliwszy sobie siłę DC , rozłożoną na dwie inne, z których jedna byłaby prostopadłą linii AB , a druga czyniłaby w kierunku CA , siła CA w pierwszym przypadku będzie mniejsza od tarcia, a w drugim, właśnie mu równać się będzie; Co się zaś tyczy sił P i Q , te niemniej przeto znajdować się będą w stosunku odwrotnym dwóch prostopadłych CK , CL ; gdyż siła z nich złożona, powinna zawsze przechodzić przez punkt C .

750. Z okazji tego Zagadnienia, zastronimy się nieco po drodze nad wytlómaczeniem znajdującym się w niektórych Autorach, przypadku wyrażonego w (fig. 154); owóż mamy o co rzecz idzie. $DFKM$, jest wiadro zawieszone na brzegu H stołu LH , przy pomocy dwóch lasek BC , AB , z których niących kąt prosty w punkcie B , z których pierwsza opiera się o dno wiadra, a druga o ucho. Kiedy ten cały układ, przy pomocy laski AB wspiera się na brzegu H stołowym, jeżeli da mu się takie ustanowienie, iżby środek ciężkości G wiadra, odpowiadał pionowo punktowi H , to wiadro nieupadnie. Przyczynę tego niektórzy Autorowie naznaczają tę, że natenczas wagę wiadra, można uważać wsiytkę skupioną w punkcie

punkcie H iako w punkcie podpory; a że rozumie się iż punkt H niemoże ustąpić, więc i wiadro niepowinno powziąść żadnego ruchu. To pewna, że cała waga wiadra, może rozumieć się skupiona w punkcie H ; ale też można ją sobie zmyślić iakoby składającą się z dwóch sił RH , AH , iedney prostopadley na linią AB , a z drugiey wykiérowaney w saméjże linii AB . Jawna jest, że ufilność HR zostanie zniszczoną; ale ufilność AH niemoże być zniszczona, tylko w ten czas, kiedy tarcie skutkować będzie dostatecznie. A zatém utrzymanie się wiadra w równowadze w niniejszym przypadku, trzeba raczej przypisać skutkowi tarcia, a nie téy okoliczności, że pionowa GC przechodzi przez punkt H ; ponieważ, podług stosunku zachodzącego między wagą wiadra, a między siłą tarcia, ten skutek może nastąpić lub nienastąpić. Wreszcie niebylibyśmy tu się wcale zastanowili nad tym czynem, iako należącym iedynie do szczeréy ciekawości, gdyby nam był nieposłużył za przykład bardzo prosty, okazania różnicy między warunkami, potrzebnymi do równowagi w przypadku tarcia i bez tarcia.

751. Ale jeżeli punkt podpory jest taki, że drąg niemoże powziąść innego ruchu tylko kołowrotny, to jest jeżeli przez drąg przechodzi oś, czop albo siérdzién, to w takim razie trzeba będzie obéyśdź się w sposób następujący, zarówno stosujący się do drąga, do kluby i do windy, do téy ostatniey przynajmniej w

takim przypadku, kiedy w nięj wa-
ga i siła są położone na iednęjże
płaszczyźnie. My tu uczynimy przy-
śłowowanie do windy, skąd łatwo po-
każe się, iakby trzeba sobie postąpić
względem drąga i kluby.

figura

752. Niechay tedy będzie (fig. 155)
155. *HFI* płaszczyną koła; *GKL* przecięciem
walca; *DNM* przecięciem osi, około któ-
ręj cała filnia ma się obracać. Gdyby nie-
było tarcia, to siła złożona z dwóch sił *P*
i *Q*, koniecznie przechodząca przez punkt *A*
spólnego spotkania, powinna także prze-
chodzić przez środek *C* osi. Ale jeżeli za-
chodzi tarcie, to filnia będzie mogła zostawać
w równowadze, byleby kierónek siły zło-
żonęj, która tu rozumie się bydź wyrażona
przez *AD*, nieczynił z powierzchnią *NDM*,
to jest z linią przytykającą do tego punktu,
gdzie *AD* spotyka się z tą powierzchnią,
byleby mówię nieczynił kąta mniejszego
nad kąt tarcia. O czém łatwo przekonać
się można, zmyśliwszy sobie tę siłę, rozło-
żoną na dwie inne, z których iedna byłaby
prostopadłą styczny przytykający do punk-
tu *D*, a druga miałaby ténże kierónek co
pomińiona styczna.

To założywszy, ponieważ linia *AD*,
jest kierónkiem siły złożonęj, więc będzie
(201), $Q : P :: \text{wft. } GAD : \text{wft. } DAF$;
to jest (zmyśliwszy sobie przeprowadzoną
linią *AC*) $:: \text{wft. } (GAC + CAD) :$
 $\text{wft. } (CAF - CAD)$. Lecz ióá jeżeli
poprowadzimy linią *CE* prostopadłą na
AD, w trójkącie prostokątnym *CED*, kąt
CDE jest dopełnieniem kąta, iaki czyni
li:

linia *AD* w punkcie *D* z powierzchnią
NDM, a zatém powinién bydź poczytany
za znaiomy. Więc oznaczywszy kąt tarcia
przez *f*, pomińiony kąt *CDE*, będzie do-
pełnieniem kąta *f*; iako tóż oznaczywszy
przez *r*; promień *CD* osi, mieć będzie *CE*
 $= r$ dost. *f*; rozumiejąc promień Tablic
bydź $= 1$. 2re. Ponieważ kierónki sił *P*
i *Q*, rozumieją się bydź wiadome, iako tóż
i wymiary sił, przeto kąty *GAC*, *CAF* i
odległość *AC*, należy także poczytać za
wiadome. A zatém w trójkącie prostoką-
tnym *CAE*, gdzie mamy znaiomą linią
AC, i gdzie jest $CE = r$ dost. *f*, łatwo bę-
dzie wyrachować kąt *CAE*; który oznacz-
my sobie przez *e*, a przez *a* i *b* kąty *GAC*,
CAF. Będzie tedy $Q : P :: \text{wft. } (a + e) :$

$\text{wft. } (b - e)$; a zatém będzie $Q = \frac{P \text{ wft. } (a + e)}{\text{wft. } (b - e)}$.

Owóż mamy wartość siły *Q* w przypadku
tarcia.

753. Co się tyczy kątów *a*, *b* i
e, te mogą bydź wynalezione w tén
sposób. Oznaczmy sobie przez *r*
promień *CG* walca; przez *R* pro-
mień *CF* koła; przez *r'* promień *CM*
osi; a przez *A* kąt zawarty między
kierónkiem *AQ* siły, a między kie-
rónkiem *AP* ciężaru. Uważając *AC*
iako promień, *CG*, *CF*, i *CE* będą
wstawami odpowiadającemi kątóm
CAG, *CAF* i *CAD*. Skąd wypa-
da $r : R :: \text{wft. } a : \text{wft. } b$ albo $:: \text{wft. } a$
 $: \text{wft. } (A - a)$; i *CE* albo *r'* dost. *f*;
CG

CG albo $r :: \text{wft. } e : \text{wft. } a$; więc $\text{wft. } e = \frac{r'}{r} \text{ wft. } a$ dost. f , i r wft. $(A-a)$
 $= R \text{ wft. } a$. Więc byleby mieć znaiome a , to łatwo można także mieć e i b , przy pomocy zrównań $\text{wft. } e = \frac{r'}{r} \text{ wft. } a$ dost. f , i $b = A-a$. Zeby zaś mieć a , zrównanie r wft. $(A-a) = R \text{ wft. } a$, daie podług (Jeom. 286) to inne zrównanie, r wft. A dost. $a - r$ wft. a dost. $A = R \text{ wft. } a$; skąd wyciąga się $\frac{\text{wft. } a}{\text{dost. } a}$ albo styczn. $a = \frac{r \text{ wft. } A}{R + r \text{ dost. } A}$.

754. Dla przykładu, daymy że iest kąt $A = 50^\circ$; promień koła niechay ma 6 ft. ; promień walca $\frac{1}{2} \text{ ft.}$; promień oli r c. albo $\frac{1}{2} \text{ ft.}$; tarcie zaś niechay wynosi trzecią część utłoczenia; to iest (747) niech będzie takie, iżby promień Tablic, miał się do styczney kąta f tarcia $:: 1 : 3$; znaleźlibyśmy tedy kąt f bydź od $71^\circ 34'$, którego dostawą iest $0,3162$. Co nam daie dost. $f = 0,3162$; $R = 6$; $r = \frac{1}{2}$; $r' = \frac{1}{2}$; a zatem $r' \text{ dost. } f = 0,02635$. To za-

łożywszy, będzie styczn. $a = \frac{r \text{ wft. } A}{R + r \text{ dost. } A}$.

$$= \frac{\frac{1}{2} \text{ wft. } 50^\circ}{6 + \frac{1}{2} \text{ dost. } 50^\circ} = \frac{\frac{1}{2} \times 0,76604}{6 + \frac{1}{2} \times 0,64279} = 0,06059;$$

co odpowiada kątowi od $3^\circ 28'$, a zatem będzie $b = 46^\circ 32'$.

Co się zaś dotyczy e , ponieważ mamy $\text{wft. } e = \frac{r'}{r} \text{ wft. } a$ dost. f ; więc będzie $\text{wft. } e =$

$$= \frac{\text{wft. } a}{r} \times 0,03635 = \frac{0,06047}{\frac{1}{2}} \times 0,02635 = 0,003187,$$

co odpowiada kątowi od $11'$; więc $e = 0^\circ 11'$.

Będzie tedy $Q = P \frac{\text{wft. } 3^\circ 39'}{\text{wft. } 46^\circ 21'}$. Jeżeli P wazy np. 1200 stów , toby wypadło $Q = 105,6 \text{ stów}$. Bez tarcia zaś mielibyśmy $Q : P :: \frac{1}{2} : 6 :: 1 : 12$, więc byłoby $Q = 100 \text{ st.}$ A zatem w przykładzie niniejszym, tarcie niewyciąga więkzszego pomnożenia w file, iak tylko $5,6 \text{ stów}$.

755. W ustanowieniu fily zgodney do przewycięzenia tarcia, rozumielśmy, że utłoczenie całkowite, nieróżni się od tego, iakie miałyby miéysce, gdyby fila i waga, nieznaydowały się bydź położone na iednéyże płaszczynie; co téż tak iest w saméy rzeczy. Zobaczymy iakbyśmy o tém przekonać się mogli. Pozwólmý na moment, że kierónek ciężaru P (fig. 156) przyłożonego do powierzchni walca, zamiast pionowego, byłby nachylony, mało na tém zależy iak wiele; ale dla łatwości, daymy że iest taki iak wyraża liniia IA , to iest, że iest położony na płaszczynie pionowéy, przechodzącéy przez IP i stykaiącey się z powierzchnią walca. Daymy że A iest punktem, w którym liniia IA spotyka się z płaszczyną koła; mo-

że-

żemy tedy zmyślić sobie siłę P przyłożoną w punkcie A , i rozłożoną na dwie inne siły AB , AD , z których pierwsza AB byłaby pionowa i znadawała się na płaszczyźnie koła, a druga AD byłaby prostopadła téż płaszczyźnie, a zatem będąc równoległą osi, do utłoczenia punktów podpory przyłożyć się niebędzie mogła. A co do siły AB , téj kierónek przedłużony, spotka się w jakim punkcie F z kierónkiem owéj siły; a z tego obopólnego spotkania się dwóch sił, wyniknie siła FO , która ponieważ podług warunku równowagi powinna być zniszczona, przeto musi być koniecznie siłą bezwzględną, z iaką walec czyni przeciwko swoim punktóm podpory mocą siły Q i ciężaru P , który rozumie się być wywierowany w linii AE .

To założywszy, zmyślmy sobie, że punkt A podnosząc się nad os, oddala się, ale zawsze na płaszczyźnie IAR . Linia IA coraż bardziéj przybliżać się będzie do położenia pionowego, linia téż AB coraż bardziéj przybliżać się także będzie do zrównania się z linią AE ; tak iż kiedy punkt A oddali się niezmiernie, to kierónek linii IA , różnić się niebędzie od kierónku linii PS , i linia AB zrówna się doskonale

z

z linią AE ; więc w rzeczy saméj siła bezwzględna, z iaką os czyni przeciwko swoim podpóróm, jest taż sama kiedy ciężar skutkuje w punkcie I , iakaby była gdyby skutkował w linii AM , to jest na płaszczyźnie koła.

756. Ale nienależy stąd sobie wnosić, chcąc mieć obciążenie osobne każdéj podpory, ażeby dożyć było, rozłożyć tylko siłę FO na inne dwie równoległe, i przechodzące każda przez każdy punkt podpory. Lubo siła AD nieprzykłada się nic do obciążenia podpór, atoli przykłada się do odmiany miejsca, odpowiadającego czynności siły bezwzględnej FO ; i chociaż w przypadku równoległości, siła AD wypada niezmiernie mała, iednakże w tymże przypadku będąc niezmiernie oddaloną, przenosi czynność bezwzględną FO zewnątrz płaszczyzny koła, iako téż zewnątrz téj płaszczyzny na której skutkuje ciężar. I dla tego, (pominąwszy iednak tę uwagę że tu siła AD i siła FO nieznajdują się na iednéjże płaszczyźnie), dla tego mówię, punkt A (fig. 157) będąc nagabany od siły AC , jeżeli przystąpi inna siła AB pierwszéj prostopadła, ale niezmiernie mała, to siła bezwzględna AE stąd wynikająca, różnić się niebędzie od AC . tylko o ilość niezmiernie małą; lecz punkt F w którym ta siła spotka się z linią HR , będzie mógł być oddalony niezmiernie; tak iż nowa siła wywierowana w linii AF , będzie równoległa i równa sił AC , ale będzie od niéj odległa na ilość pomierną FD .

757. Co się zaś tyczy rozłożenia ciężaru na każdą z dwóch podpór, takowe może być przydatne, do umiarkowania mocy iaką trzeba dać

figura
157.

dać czopóm, i do wyneleziénia rozległości, iaka powinna bydź dana podstawie słupców, na których walec spoczywa, chcąc ażeby się filnia niewywracała. Nayprostsza droga do ustanowiénia tego obojga, jest ta, ażeby rozłożyć siłę na dwie inne siły równoległe, z których każda byłaby położona na płaszczyźnie równoległéy kołu, przeprowadzonéy myślą przez każdą podporę. Podobnymże sposobem ciężar P , trzebaby rozłożyć na dwie siły równoległe, z których każda byłaby położona na odpowiadaiący płaszczyźnie, przechodzącéy przez każdą podporę. Te dwa rozłożénia przy pomocy rachunku bardzo prostego, dadzą dwie siły składaiące, z których ma wynikać utłoczenie bezwzględne każdéy podpory; bo do tego nietrzeba więcéy, tylko ułożyć sobie te dwie proporcye (205): siła, ma się do obciążenia iednéy z dwóch podpór którýkolwiek, iak się ma odległość między dwiema podporami, do odległości wziętéy od płaszczyzny koła, do téy podpory, o któręý obciążenie

nie nieidzie w téy proporcyi; tudzież: Ciężar, ma się do obciążenia, iednéy z dwóch podpór którýkolwiek, iak się ma odległość między dwiema podporami, do odległości wziętéy od płaszczyzny na któręý skutkuie ciężar, do podpory o któręý obciążenie nieidzie w téy proporcyi. Tym sposobem, wynalázłszy względem każdéy podpory, dwie siły składaiące, wyrażaiące ich utłoczenie, ponieważ kąt zawarty między temi dwiema siłami, jest oczywiście ténże sam, co i kąt iaki czyni siła z ciężarém, rozumiejąc go bydź położonym na płaszczyźnie koła, przeto zawższe bardzo łatwo wynalésdź będzie można, utłoczenie całkowite każdéy podpory i kierónek onego. Zobaczmy to w przykladzie.

758. Ponieważ czyto zachodzi tarcie, czy niezachodzi, byleby w tym ostatnim przypadku, wyrachować wprzód siłę iaka powinna mieć miejsce w niniejszym razie, ponieważ mówię w obu przypadkach sposób postąpiénia sobie jest iednakowy, przeto (wymiarzy windy zostawiwszy też same co wyżej), rozumieć zaraz będziem, iż Q pokażało się bydź $= 105,6$ ft., iakie w rzeczy samey znaleziłmy byli indziéy (754), gdzie rozumiełmy bydź $P = 1200$ ftów. Daymy nad-

nadto, że odległość między podporami wynosi 8 ft. Płaszczyzna koła niech będzie oddalona od prawej podpory (fig. 120) na 1 ft. a zatem od lewej podpory będzie oddalona na 7 ft. Ciężar niech będzie odległy na 1 ft. od lewej ściany koła, a zatem będzie odległy na 2 ft. od prawej podpory, a na 6 ft. od lewej. Mieć tedy będzie dwie siły składające utłoczenie prawej podpory, przez te dwie proporcye

$$\begin{aligned} 8 : 7 &:: 105,6 \text{ ft.} : x = 92,4 \text{ ft.} \\ 8 : 6 &:: 1200 \text{ ft.} : y = 900 \text{ ft.} \end{aligned}$$

a dwie siły składające utłoczenie podpory lewej, przez te dwie proporcye:

$$\begin{aligned} 8 : 1 &:: 105,6 \text{ ft.} : x' = 13,2 \text{ ft.} \\ 8 : 2 &:: 1200 \text{ ft.} : y' = 300 \text{ ft.} \end{aligned}$$

To mając, ponieważ z przyczyny rozłożenia na siły równoległe, kąt zawarty między dwiema siłami składającymi x i y , iako też i między dwiema składającymi x' i y' , jest tenże sam, co kąt, jaki czyni kierunek siły z kierónkiem ciężaru, uważonym iakby był położony na płaszczyźnie koła, przeto stósiąc się zawsze do przykładu zawołanego, takowy kąt będzie miał za miarę 50° . A zatem (fig. 158), zmysliwszy sobie równoległobok $ABCD$, którego bok pionowy AB , wynosiłby 900, a bok AC czyniący kąt BAC od 50° , wynosiłby 92,4; przekątna AD , oznaczając będzie utłoczenie podpory prawej, a kąt BAD , wskaże nachylenie tegoż utłoczenia względem linii pionowej. Podobnież w równoległoboku $A'B'C'D'$, zrobiwszy bok $A'B' = 300$; kąt $B'A'C' = 50^\circ$; a bok $A'C' = 13,2$; przekątna $A'D'$ oznaczać będzie obciążenie podpory lewej, a kąt $B'A'D'$, wskaże nachylenie tegoż obciążenia względem linii pionowej. Lecz iawna jest, że te cztery wartości, zależą od wyrachowania boków

AD

AD albo $A'D'$ i kąta BAD albo $B'A'D'$ w trójkącie ABD , albo $A'B'D'$, w którym mamy znaiome dwa boki, i kąt między niemi zawarty; więc podług (Jeom. 310), mieć będzie $AD = 962,7 \text{ ft.}$; $BAD = 4^\circ 13'$; $A'D' = 319 \text{ ft.}$; $B'A'D' = 1^\circ 49'$.

759. W tém wszystkim co poprzedziło, zaniedbaliśmy walca, wagę czopów jego, koła i sznurów. Ze zaś takowa, waga może mieć znaczny stósunek z ciężarém P , który ma bydź podniesiony, a zatem też może znacznie przyłożyć się do pomnożenia skutku tarcia, przeto zobaczymy iakim sposobém moglibyśmy wprowadzić w rachunek tę okoliczność.

760. Zebyśmy w tém Zagadnieniu nieopuścili nic, co tylko do niego należyć może, daymy że środek ciężkości spólny dwóm sznuróm GP i GQ (fig. 159), odpowiada pionowo iednemu z punktów linii GC , przedłużonéy iezeli potrzeba, takiemu, któryby był oddalony od C na ilość $= g$; niech będzie p , cała waga tych sznurów; daymy że środek ciężkości, spólny dwóm częścióm sznura, to jest tak téy co może bydź przyłożona do koła, iako też i owéy, co ma ninie obwiiac się na walcu, daymy mó

Tom IV.

Aa

wię

wię że ten środek ciężkości, odpowiada pionowo, iednému z punktów linii GC , przedłużonéy jeżeli trzeba, takiemu, ażeby był oddalony od C na ilość $=g$; waga zaś tych dwóch części niech będzie wyrażona przez p' . Daymy nadto, że P jest ciężarém, który ma być podniesiony; a P , jest wagą całéy windy, to jest koła, walca i czopów iego, których spólny środek ciężkości byłby położony w saméy osi, to jest w punkcie C .

Mamy tedy pięć sił czyniących przeciwko windzie, to jest p, p', P, P' i Q , które powinny czynić sobie wzajemną równowagę przy pomocy podpór i tarcia. Cztery siły p, p', P i P' , będąc równoległe, mogą wzyśkie być zebrane w iedną siłę $R = P + P' + p + p'$ (219), któraby przechodziła w od-

$$\text{ległości } CR = \frac{P \times CG + pg + p'g}{P + P' + p + p'}$$

$$= \frac{Pr + pg + p'g}{P'}$$

zrobiwszy $P + P' + p + p' = P'$ i oznaczywszy CG przez r . To założywszy, daymy że ta siła R , spotyka się z kierónkiem siły Q w iakówym punkcie A . To z tego spólnego spotkania się siły R i siły Q , musi wynikać inna siła, którę kierónek AM spotykałby się z powiérzchnią czopa, w takim punkcie, gdzieby taż siła czyniła z taż powiérzchnią, ką równaiący się kątowni tarcia. Jawną tedy jest, iż ażeby mieć rozwiązanie Zagadnienia, stóśowne do tych wzyś-

stkich

fikich okoliczności, nietrzeba więcéy, tylko w rozwiązaniu wzyś wynalezioném (752 i 753), położyc CR zamiast CG , a $P + P' + p + p'$ albo P' zamiast P ; to jest położyc $\frac{Pr + pg + p'g}{P'}$ zamiast r , a P' zamiast P .

$$\text{Będzie tedy } Q = \frac{P' \text{ wft. } (a + e)}{\text{wft. } (b - e)}$$

a potém wyrachuią się styczn. a i wft. e przy pomocy formuł wzyś ustanowionych (753), po-

$$\text{żywwszy } \frac{Pr + pg + p'g}{P'}$$

zamiast r , i dawwszy baczenie na to, żeby wartości r i R były wzięte wraz z promiéndem sznura.

671. Jeżeli niéma zgoła żadnego tarcia, to kąt f tarcia będzie miał 90° ; to jest że siła złożona z wzyśkich, powinna być prostopadła na powiérzchnią czopa, a zatem przechodzić będzie przez środek C ; co nam da w takim razie dost. $f = 0$, a następnie będzie wft. $e = 0$, albo $e = 0$. Wartość tedy siły Q ,

$$\text{wychodzi na } Q = \frac{P' \text{ wft. } a}{\text{wft. } b}$$

Lecz wziąwszy AC za promiénd, mamy wft. RAC : wft. CAF

$$\text{albo wft. } a : \text{wft. } b :: CR : CF :: \frac{Pr + pg + p'g}{P'}$$

$$: R; \text{ więc } \frac{\text{wft. } a}{\text{wft. } b} = \frac{Pr + pg + p'g}{P'R}; \text{ więc } Q$$

$$= \frac{Pr + pg + p'g}{R}, \text{ albo } QR = Pr + pg + p'g;$$

to jest, że móment siły Q , równa się summie mómentów odpowiadaiących ciężarówi P , i częścióm wagi sznura; tak iak być powinno (616), kiedy niéma tarcia. A gdyby sznur nie był waży, to jest kiedyby było $p = 0$, i $p' = 0$, tobyśmy mieli $QR = Pr$, albo $Q = \frac{Pr}{R}$

Aa 2

$P :: r : R$; iak bydz powinno podlug (676).

762. To rozwiązanie stósuje się też do drąga, przez który przechodziłby sierdzień, iak pokazuje (fig. 99); wyraziwszy przez R i r odległości wzięte od dwóch sił do osi sierdzięcia.

763. A ponieważ kluba nieruchoma, nieieft co innego, iak tylko winda, w której promień walca równa się promieniowi koła; więc tóż rozwiązanie, zarówno służyć może i klubie nieruchomym rozumiejąc w niy bydz $R = r$, a $b = a = \frac{1}{2}A$; tak iż po-

dług (760), będzie $Q = P'' \frac{\text{wft.}(a + e)}{\text{wft.}(a - e)}$

$= P'' \frac{\text{wft.}(\frac{1}{2}A + e)}{\text{wft.}(\frac{1}{2}A - e)}$; a wft. $e = \frac{r'}{r} \text{wft.} \frac{1}{2}Ax$

dost. f ; dawszy tylko na to baczenie, ażeby

zamiast r położyć $\frac{Pr + pg + p'g'}{P''}$.

figura
159.

764. Jeżeli siła Q (fig. 159) iest pionowa, to natenczas kąty RAC , CAE , CAF , mogą bydz poczytane za kąty niezmiernie małe, a zatem, zamiast wft. $(a + e)$ i wft. $(b - e)$, można napisać wft. $a + e$ i wft. $b - e$, tak iż będzie $Q =$

$= P'' \frac{\text{wft.} a + \text{wft.} e}{\text{wft.} b - \text{wft.} e}$. Lecz widzieliś-

my dopiéro, że $\frac{\text{wft.} a}{\text{wft.} b} = \frac{Pr + pg + p'g'}{P''R}$,

albo wft. $b = \frac{P''R \text{wft.} a}{Pr + pg + p'g'}$, a poczyta-

wszy AC za promień, mamy wft. a

$: \text{wft.} e :: CR : CE :: \frac{Pr + pg + p'g'}{P''} : r' X$
dost. f ; skąd wnosi się wft. $e = \frac{P'' P'' r' \text{wft.} a \text{ dost.} f}{Pr + pg + p'g'}$;

więc w takim razie mieć będziemy Q

$$P'' (\text{wft.} a + \frac{P'' r' \text{wft.} a \text{ dost.} f}{Pr + pg + p'g'})$$

$$= \frac{P'' R \text{wft.} a - P'' r' \text{wft.} a \text{ dost.} f}{Pr + pg + p'g' + P'' r' \text{dost.} f}$$

$$= \frac{R - r' \text{dost.} f}{Pr + pg + p'g' + P'' r' \text{dost.} f}$$

765. Więc w klubie nieruchomym (fig. 160), będzie $Q =$ figura
160.

766. Niechay będzie T wyteżenie sznura FP ; to iawna iest, że $T = P + p''$, oznaczywszy przez p'' wagę tego sznura. A że mamy $P = P + p + p'$, więc położywszy zamiast P i P'' onych wartości wyrażone w T , mieć będziemy $Q(r - r' \text{dost.} f)$

$= Tr + Tr' \text{dost.} f + pg + p'g' + (P + p + p')r' \text{dost.} f - (p''r + p''r' \text{dost.} f)$,

albo $Q = T \left(\frac{r + r' \text{dost.} f}{r - r' \text{dost.} f} + \frac{p''(r + r' \text{dost.} f)}{r - r' \text{dost.} f} \right)$

$+ \frac{pg + p'g' + (P + p + p')r' \text{dost.} f}{r - r' \text{dost.} f} = T \left(\frac{r + n \text{dost.} f}{r - n \text{dost.} f} \right)$

$- p'' \left(\frac{r + n \text{dost.} f}{r - n \text{dost.} f} \right) + \frac{pg + p'g' + (P + p + p')n \text{dost.} f}{r - n \text{dost.} f}$

zrobiwszy $\frac{r'}{r} = n$. To ostatnie wyrażenie, będzie nam pożyteczne do obrachowania skutku tarcia, w puźdrach klubnych.

767. Chcąc obrachować skutek tarcia w klubie ruchomym, należy wyobrazić sobie równowagę w sposób następujący. Zeby siła Q (fig. 161) znajdowała się w ostatcznym gotowości do obrocenia kluby około czopki C ; to trzeba ażeby ta siła nabyła takiego pomnożenia, przy pomocy którego zdołałaby przewyciężyć tarcie. Lecz takowe pomnożenie to sprawi, że siła oddali nieco kaptur CP od położenia pierwotnego, tak daleko, ażeby nawiodła ciężar P do takiego punktu, w którym linia pionowa, zamysłona przez spólny środek ciężkości ciężaru kaptura i sierdzenia, czyniłaby z powierzchni sierdzenia kąt, równający się kątowi tarcia. Daymy tedy że ED , jest taką linią pionową; to mieć będziemy iak wyżey (752), $CE = r'$ dost. f , oznaczywszy promień sierdzenia przez r' . Lecz do równowagi, nie jest ieszcze dosyć na tym warunku dopiero ustanowionym. Rzecz oczywista, że wyważenia dwóch sznurów powinny czynić równowagę ciężarowi P , iako też i wadze kaptura, sierdzenia, wadze samey kluby bez sierdzenia, i naostatek wadze całego sznura. Daymy tedy, że środek ciężkości, spólny dwóm sznuróm QG i FT , przechodzi od linii pionowey przeprowadzoney przez środek C w odległości znaioméy g ; niech będzie p wagą tych dwóch sznurów; daymy że środek ciężkości, odpowiadający części sznura opalującego klubę, przechodzi od linii pionowey

pionowey przeprowadzonéy przez C w odległości g ; waga téy części sznura, niech będzie wyrażona przez p' ; daymy nadto, że P oznacza wagę całkowitą, złożoną z wagi ciężaru iaki ma być podniesiony, z wagi kaptura, i sierdzenia; a P' niech będzie wagą kluby bez sierdzenia. Zeby równowaga miała miejsce, to siła złożona z ilościów P, P', p, p' , powinna równać się i być wbrew przeciwna sile złożonéy z wyważenia dwóch sznurów. Lecz łatwo widzieć się daie (219), że siła złożona z ilościów P, P', p, p' , powinna być wyrażona przez $P + P' + p + p'$, którą tu oznaczmy sobie przez P'' , i że przechodzić powinna w odległość CI - -

$$= \frac{P \times CE + pg + p'g'}{P''} = \frac{Pr' \text{ dost. } f + pg + p'g'}{P}$$

więc linia pionowa przechodząca przez punkt I , powinna także przechodzić przez punkt O , w którym spotykają się dwa sznury. A że zachodzi równowaga, więc (201) musi być $Q : P'' : T :: \text{wft. } IOT : \text{wft. } QOT : \text{wft. } QOI$. Oznaczywszy kąt QOT przez a ; kąt COI przez e ; mieć będziemy $QOI = QOC - COI = \frac{1}{2}a - e$; a $IOT = \frac{1}{2}a + e$; więc $Q : P'' : T :: \text{wft. } (\frac{1}{2}a + e) : \text{wft. } a : \text{wft. } (\frac{1}{2}a - e)$; a zatem będzie $Q = \frac{P'' \text{ wft. } (\frac{1}{2}a + e)}{\text{wft. } a}$, i $Q = \frac{T \text{ wft. } \frac{1}{2}(a + e)}{\text{wft. } (\frac{1}{2}a - e)}$.

768. Co się tyczy kąta e , ten łatwo może być wynaleziony, uważając, że wziąwszy za promień AC , będzie $CG : CI :: \text{wft. } COG : \text{wft. } COI$; to jest, $r : \frac{Pr' \text{ dost. } f + pg + p'g'}{P''} :: \text{wft. } \frac{1}{2}a : \text{wft. } e$; a zatem $\text{wft. } e = \frac{Pr' \text{ dost. } f + pg + p'g'}{P''r} \text{ wft. } \frac{1}{2}a$.

769. Dajmy teraz, że sznury są równoległe, a zatem że są pionowe; to w takim razie kąty e i a będąc niezmiernie małymi, mieć będą wst. $a = 2$ wst. $\frac{1}{2}a$; wst. $(\frac{1}{2}a + e) =$ wst. $\frac{1}{2}a +$ wst. e ; a wst. $(\frac{1}{2}a - e) =$ wst. $\frac{1}{2}a -$ wst. e . Przez co dwie wartości siły Q , wyżey wynalezione, zamienia się w te: $Q = \frac{1}{2}P'' (1 + \frac{Pr' \text{ doft. } f + pg + p'g'}{P''r}) = \frac{1}{2}P'' (1 +$

$$\frac{Pn \text{ doft. } f + \frac{pg + p'g'}{r}}{P''}, \text{ zrobivszy } \frac{r'}{r} = n;$$

$$\text{ i } Q = T \left(\frac{P'' + Pn \text{ doft. } f + \frac{pg + p'g'}{r}}{P'' - Pn \text{ doft. } f - \frac{pg + p'g'}{r}} \right),$$

albo wyrugowawszy mianownika i przedstawivszy, $(Q - T)P'' - (Q + T)Pn \text{ doft. } f - (Q + T)\frac{pg + p'g'}{r} = 0$. Lecz z przyczyny równoległości sznurów, mamy $Q + T = P'$ więc całe zrównanie jest rozdzielne przez P'' , i daie $Q - T - Pn \text{ doft. } f - \frac{pg + p'g'}{r} = 0$. A że iest $Q + T = P'$,

więc musi także bydz $Q + T = P + P'$ $+ p + p'$; więc $P = Q + T - P' - p - p'$; więc

więc $Q - T - Pn \text{ doft. } f - Tn \text{ doft. } f + (P + p + p')n \text{ doft. } f - \frac{pg + p'g'}{r} = 0$;

skąd wyciaga się $Q = T \frac{(1 + n \text{ doft. } f)}{1 - n \text{ doft. } f} \frac{pg + p'g'}{r}$

$- \frac{(P + p + p')n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f} + \frac{r}{1 - n \text{ doft. } f}$. Ta wartość, będzie nam przydatna do Puzder klubnych; owa zaś $Q = \frac{1}{2}P'' X$

$\left(1 + \frac{Pn \text{ doft. } f + \frac{pg + p'g'}{r}}{P''} \right)$ służy do wynalezienia bezśrednie wartości siły Q , przy pomocy znanomych wag P, p, p' i. t. d.

770. Stąd iako téż i zowad co się rzekło (766) o klubie nieruchomém, wniéśmy sobie, że kiedy T iest najmniéyszym wyteżeniem, a Q największym, to w przypadku równoległości sznurów, co do kluby nieruchomèy, mamy $Q = T \left(\frac{1 + n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f} \right) - p'' \left(\frac{1 + n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f} \right)$

$$+ \frac{\frac{pg + p'g'}{r} + (P + p + p')n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f}; \text{ a}$$

co do kluby ruchomèy, mamy Q

$$= T \left(\frac{1 + n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f} \right) + \frac{\frac{pg + p'g'}{r} - (P + p + p')n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f}.$$

Takie tedy są formuły, które potrzeba obrachować, żeby mieć wartość siły, kiedybyśmy chcieli mieć względna wagę wszystkich części, składających się filnią. Jeżeli waga sznurów i klub jest bardzo mała względem wyteżeń sznurów, to natenczas można zaniedbać te wyrazy, w które wchodzi ilość $P, p, p' p''$; tak iż mieć będziemy zarówno, czyto do kluby nieruchoméy czy do ruchoméy, $Q = T \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right)$; gdzie sznury rozumieją się być równoległe.

771. Przyścisłszy teraz te fundamenta do Puzder klubnych. Pomówmy np. o fig. 83. łatwo będzie potem użyć tegoż samego rozumowania, do wszelkiego innego rozporządzenia klub.

Niewiemy jakie jest wyteżenie sznura 1; oznaczmy je sobie przez T . Dajmy że T, T', T'' i. t. d. oznaczają z kolei wyteżenia innych sznurów; i że n, n', n'' , i. t. d. oznaczają nam w każdéy klubie, to co w formule wyraziliśmy przez v . To założywszy, do kluby opasanéy sznurami 1 i 2, mieć będziemy. $T' = T \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right)$. Do kluby opasanéy sznurami 2 i 3, będzie $T'' = T \left(\frac{1 + n' \text{ dost. } f}{1 - n' \text{ dost. } f} \right)$. Do kluby opasanéy sznurami 3 i 4, będzie $T''' = T'' \left(\frac{1 + n'' \text{ dost. } f}{1 - n'' \text{ dost. } f} \right)$. Naostatek do kluby opasanéy sznurami 4 i 5 (tén ostatni rozumieją

jąc także równoległy innym), mieć będziemy $T'''' = T''' \left(\frac{1 + n''' \text{ dost. } f}{1 - n''' \text{ dost. } f} \right)$. Skąd pokazuje się, że wyteżenia T, T', T'', T''' będą wszystkie wiadome, byleby mieć wyteżenie T sznura 1. Lecz warunek, służący do wynalezienia takowego wyteżenia, oczywiście nie jest inny, tylko ażeby summa wyteżeń sznurów 1, 2, 3, i 4, równała się ciężarowi P , to jest, że musi być $T + T' + T'' + T''' = P$; więc stąd łatwo ustanowić sobie można formułę powszechną, służącą do wynalezienia wartości ostatniego sznura; to jest do wynalezienia siły. Atoli, ponieważ takowa formuła, nie dałaby nam nic łatwiejszego nad tén sposób, który zaraz nastąpi, i owszem byłaby mniey łatwa do spamiętania, przeto pominąwszy ją, przystępujemy prosto do tego sposobu.

772. Uważmy tedy, że jeżeli w ilości T' położymy wartość ilości T ; w ilości T'' wartość ilości T' , wynikającą z pierwszego położenia; w ilości T''' wartość ilości T'' wynikającą z tego drugiego położenia, i tak dalej; to wyteżenie jednego z sznurów którekolwiek, mieć będziemy wyrażone w potężności, przez wyteżenie T ostatniego sznura, rozmnożone przez następstwo ułamków $\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \frac{1 + n' \text{ dost. } f}{1 - n' \text{ dost. } f}$ odpowiadających klubom, opasanym przez wszystkie części sznura, poczynawszy od pierwszéy, aż do téy o którą rzecz idzie. Więc w zrównaniu $T + T' + T'' + T''' + T''''$ i. t. d. $= P$, pierwsza część składać się będzie z ilości T , rozmnożony przez sumę wielu ułamków, zawisłych od wymiarów klub i ośców onychże. Skąd pokazuje się, że odmieniając P , za-
raz

raz odmięniałoby się i T w tymże samym stółunku, chociaż wymiary filni zostałyby nietykane. A ponieważ ilości T , T' , T'' są także wszystkie wyrażone przez T , które jest rozmnożone wprawdzie przez różną ilość, stółownie do każdéj z poprzedzających trzech ilościów, ale ta nieodmięnia się bynajmnięj za odmianą ciężaru; więc ilości T , T' , T'' i. t. d. pomnażają się także w proporcji wagi.

773. Na fundamencie téj uwagi, stanowimy regułę następującą, służącą do wyrachowania skutku tarcia w puzdrach klubnych, niechayby w sobie zawierały tak wiele klub iak się spodoba; byleby wagę filni móżna było poczytać za bardzo małą, względem ciężaru który ma być podniesiony. Reguła tedy wspomniana jest taka: *Obierz sobie do woli liczbę iakakolwiek, na wyrażenie wyteżenia piérwjszéj części sznura, to jest części najodlegléjszéj od sily. Potém wyrachuy z kolei, wyteżenie każdego sznura następującego, przy pomocy tego zrównania,*

$$Q = T \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right); \text{ w którym przez}$$

T oznacza się wyteżenie, poczytane za znaiome; przez Q rozumie się wyteżenie szukane; przez n , stółsunek między promiēniem osi, a między promiēniem kluby, opasanéj temi dwóma sznu-

sznurami; a przez f , oznacza się kąt tarcia. *Wyrachowawszuy te wyteżenia, ostatnie byłoby wartością sily, zdólnéj do przewyciężenia tarcia, gdyby liczba obrona do woli na wyrażenie piérwjszego wyteżenia, była prawdziwa. A zatém, zbierz w summe wszystkie wyteżenia, należące do puzdra ruchomego, i ułóż tę proporcję: Summa tych wyteżeń wynikających z przypuszczenia użytego, ma się do wyteżenia iednego byle którego z sznurów, wynikającego z tegóż samego przypuszczenia, iak się ma waga całkowita, do czwartego wyrazu; który pokaże prawdziwe wyteżenie tego sznura, a zatém i wartość sily, jeżeli na drugi wyraz proporcji położyło się wyteżenie ostatniego sznura.*

774. Przystófuymy tę regułę do puzder wyrażonych w fig. 83. Daymy, że piérwsza część sznura jest przywiązana do kapturka górnego puzdra, że promiēń każdéj osi wynosi $\frac{1}{2}$ kluby swoiéj; i że tarcie równa się tylko czwartéj części tłoczenia. Mięć tedy będziem $n = \frac{1}{2}$; a podług (747), promiēń ma się do styczney kąta f tarcia, $:: 1 : 4$; skąd przy pomocy Tablic, pokaże się być kąt $f = 75^{\circ} 58'$; którego dostawa albo dost. $f = 0,24249$; to jest, iż mięć będziem dost. $f = \frac{3}{13}$, z malém uchybiēniem. Więc n dost. $f = \frac{3}{26}$; a $\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} = \frac{103}{95}$. Rozumiemy cię-

ciężar P byź = 800 *ftów*, a na wyteżenie pierwszego sznura, obierzmy sobie do woli 200 *ftów*, to jest takie wyteżenie, iakie miałyby mićysce, gdyby niebyło tarcia. Na fundamencie tych przypuszczén, formuła Q

$$= T \left(\frac{1 + n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f} \right), \text{ da nam na wyteżenie}$$

drugiego sznura, Q albo $T' = 200 \text{ ft.} \times \frac{103}{95} = 216,84 \text{ ft.}$ Taż sama formuła, polożywy T' zamiast T , daie na wyteżenie trzeciego sznura, $T'' = 200 \times \frac{103}{95} \times \frac{103}{95} = 200 \times \left(\frac{103}{95} \right)^2 = 235,1 \text{ ft.}$ Z téyże przyczyny polożywszy T'' zamiast T , miće będiem na wyteżenie czwartego sznura, $T''' = 200 \times \left(\frac{103}{95} \right)^3 = 254,9 \text{ ftów.}$ Naoitatek, polożywszy T''' zamiast T , na wyteżenie piątego sznura czyli na wartość siły Q w ninieyszem przypuszczeniu, miće będiem $Q = 200 \times \left(\frac{103}{95} \right)^4 = 276,37 \text{ ftów.}$ Te wszystkie wyteżenia sznurów 1, 2, 3 i 4 razem dodane, uczynią 906,84 *ftów*.

To założywszy, podług reguły (773), układam następującą proporcją: 906,84 : 276,37 :: 800 : do czwartego wyrazu, na który wypada 243,81; to jest, że siła Q zdolna do przewyciężenia tarcia, powinna w rzeczy samey wynosić 243,81 albo 243 $\frac{2}{5}$ *ftów*, a nie 276,37 albo 276 $\frac{2}{5}$ *ftów*. Jeżeli w téyże samey proporcji, na drugi wyraz polożymy z kolei wartości ilościów T, T', T'' i T''' , to znajdziemy na wartości odpowiadające wyteżeniu każdego sznura, $T = 176,44 \text{ ftów}; T' = 191,29 \text{ ftów}; T'' = 207,40 \text{ ftów}; T''' = 224,87 \text{ ftów};$ których summa czyni w rzeczy samey 800 *ftów* to jest równa się ciężarowi, iak byź powinno.

775. Ale jeżeli między wagą różnych części filni, a między wyteżeniami sznurów, zachodzi widoczne porównanie; to natenczas trzeba użyć formuł powszechnych wzwyż przepisaných. Przykład tego, zobaczmy w krótkce na windzie nożnéy, wyobrażonéy w fig. 128; ale wprzód daymy tym formułóm inakszą postać.

776. Do kluby nieruchoméy znaleźliśmy byli $Q = T \left(\frac{1 + n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f} \right) - p'' \left(\frac{1 + n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f} \right)$

$$+ \frac{pg + p'g'}{r} + \frac{(P' + p + p') n \text{ doft. } f}{1 - n \text{ doft. } f}; \text{ gdzie}$$

$P' + p + p'$; oznacza wagę sznura i kluby z osią czyli sworzniem, albo bez sworznia, to jest, podług tego, jeżeli takowy składa z nią lub nieklada jedno ciało; przez p'' rozumieliśmy wagę sznura, o którego wyteżenie rzecz idzie; a przez $pg + p'g'$; wyraziliśmy summę momentów, odpowiadających dwóm częścióm sznura i łukowi opasanemu, uważonych względem pionowéy przechodzącéy przez środek kluby. Więc oznaczywszy przez D , odległość od środka ciężkości odpowiadającego całemu sznurowi, do téy pionowéy, miće będiem $pg + p'g' = (p + p') D$. Więc w powszechności, jeżeli oznaczymy przez P , summę zebraną z wagi kluby (z iéy sworzniem albo bez sworznia, kiedy takowy składa lub nieklada z nią jedno ciało), i z wagi sznura, przez p całą wagę sznura; a przez

przez q wagę części sznura, który wyteżenie poczyta się za wiadome, to mieć będziemy

$$Q = T \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right) - q \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right) + \frac{pD}{r} + Pn \text{ dost. } f$$

$\frac{1 - n \text{ dost. } f}{r}$, w klubie nieruchomym, i w przypadku równoległości sznurów. Co się zaś tyczy kluby ruchomej; do niej znaleźliśmy byli $Q = T \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right) - \frac{pg + p'g'}{r} - (P' + p + p')n \text{ dost. } f$

$+$ $\frac{1 - n \text{ dost. } f}{r}$; więc używszy tychże wyrażen na oznaczenie tychże samych rzeczy co w klubie nieruchomym, mieć będziemy w klubie ruchomym i w przypadku równoległości sznurów, Q

$$= T \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right) + \frac{pD}{r} - Pn \text{ dost. } f$$

777. Więc oznaczywszy przez T, T, T'' wyteżenia sznurów 4, 3, 2, (fig. 128); przez n, n', n'' to w co zamienia się n w każddej klubie, przez p, p', p'' to, w co zamienia się p w każddej klubie; przez P, P', P'' to, w co zamienia się P w każddej klubie; a przez q, q', q'' to, w co zamienia się q , mieć będziemy na wyteżenie sznura 3, T

$$= T \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right) - q \left(\frac{1 + n \text{ dost. } f}{1 - n \text{ dost. } f} \right) + \frac{pD}{r} + Pn \text{ dost. } f$$

$\frac{1 - n \text{ dost. } f}{r}$; na wyteżenie zaś sznu,

ra Q , będzie $T'' = T \left(\frac{1 + n' \text{ dost. } f}{1 - n' \text{ dost. } f} \right) + \frac{p'D}{r} - Pn' \text{ dost. } f$; a T wynaydzie

się, przy pomocy zrównania $T + T + T'' = M$, oznaczywszy przez M całkowitą wagę trzech sznurów, kluby dólne, iey kapturka, haka, i armaty, która ma bydź podniesiona. Nakoniec co się tyczy wyteżenia sznura 1; ten ponieważ nieieft innym równoległym, przeto obrachujemy ie potem na fundamencie tego, co się rzekło (763); siłę zaś iaka ma bydź przyłożona do drążków, wynaydziemy podług tego, co ma zaraz nastąpić.

778. Daymy tedy że P (fig. 128) iest figura 128. armata 4 *swa*, ważąca 1150 *ftów*. Promień każddej kluby niechay ma 4 *c.*; promień sworznia $\frac{1}{2}$ *c.*; promień sznura 1 *c.*; waga każddej kluby bez sworznia i bez kapturka, niechay wynosi 35 *ft.*; waga kapturka, sworznia i haka dólney kluby, niech będzie 12 *ftów*; każda stopa sznura niech waży 1 $\frac{1}{2}$ *fta*. Daymy nadto, że sznur 4, biorąc od punktu styczynego z klubą górną, ma długości 15 *ft.*; odległość od środka górney kluby do środka dólney, niechay wynosi 14 $\frac{1}{2}$ *ft.*; nakoniec siłę tarcia różumiemy bydź równą czwartej części utłoczenia, tak iżby było iak wyżej, $\text{dost. } f = \frac{8}{33}$.

To założywszy, ponieważ promień każddej kluby, ma 4 *c.*; promień sznura 1 *c.*; a

promień sworznia $\frac{1}{2}c$; więc będzie $\frac{r''}{r}$ albo $n = \frac{r''}{r} = n'$; więc n dost. $f = n'$ dost. $f = \frac{4}{105}$. A że różnica między długościami dwóch sznurów 4 i 3, niewynosi tylko $\frac{1}{2}ft$, przeto można bez błędu rozumieć, iakoby ich spólny środek ciężkości, przypadł na linię pionową, przechodzącą przez środek kluby, którą opasują; a zatem mieć będziemy $D = 0$; a tém bardziéj $D' = 0$. Ponieważ promień każdej kluby, razem wzięty z promieniem sznura, wynosi 5 cal.; więc część sznura opasująca każdą klubę, będzie wyrażona przez $\frac{2}{7} \times 5$; albo przez $\frac{2}{7} \times \frac{5}{12} = \frac{5}{42} = 1,31 ft$. Więc summa dwóch sznurów 4 i 3 opasujących klubę górną, uczyni 30,81 ft.; a zatem te oba sznury ważyć będą 46,21 ftów, z przyczyny że każda stopa waży $1\frac{1}{2}fta$; do czego przydawszy wagę kluby 35 ftów, będzie $P = 81,21 ftów$. Dwa sznury 3, i 2, wynoszące 30,31 ft. długości, ważą 45,46 ftów, z podobnéj przyczyny; do czego dodawszy wagę kluby dolnéj, saméj tylko bez innych należności, mieć będziemy $P' = 80,46 ftów$. Naostatek sznur 4, długi na 15 ft. rachując każdą stopę po $1\frac{1}{2}fta$, powinién ważyć 22,5 ftów; a zatem będzie $q = 22,5 ftów$. Teraz tedy niezoście nam więcéj, tylko położyć te ilości w wartościach wyżej wynalezionych wyteżeń T i T' ; co nam da $T' = T \times \frac{15}{105} = 22,5 \times \frac{15}{105} = 81,21 \times \frac{4}{105}$, i $T'' = T' \times \frac{16}{105} = 80,46 \times \frac{16}{105}$; to jest, $T = 1,0510 T = 21,6003$, i $T'' = 1,0510 T = 1,9990$. W tém ostatniém równaniu, położywszy wartość ilości T' wyciągniętą z pierwszego równania, mieć będziemy $T'' = 1,1046 T = 24,7009$.

Dodamy teraz razem ilości T, T', T'' a mieć będziemy $T + T' + T'' = 3,1556 T = 46,3012$, co ma równać się całkowitéj wadze

dze M . Lecz M składa się iód z wagi armaty, wynoszącéj 1150 ftów; 2re z całej wagi sznurów 4, 3, 2, i łuku opasującego dólną klubę, co wszystko czyni razem 67,96 ftów; 3cie z wagi kluby dólnéj, kapturka, sworznia i haka, wynoszącéj razem 47 ftów; więc będzie $M = 1264,96 ftów$. Więc $3,1556 T = 46,3012 = 1264,96$; a zatem $T = \frac{1311,2612}{3,1556} = 415,53 ftów$. Położywszy tę wartość ilości T , w wartościach wyteżeń T i T'' , mieć będziemy $T' = 415,12 ftów$, a $T'' = 434,29 ftów$. Naostatek, zebrawszy razem te trzy wartości ilościów T, T' i T'' , będzie $T + T' + T'' = 1264,94 ftów$; z uchybieniem tylko dwóch setnych części iednéj iedności, względém wartościów iaką mieć powinniśmy.

779. Już tedy teraz wiemy, z iaką siłą czyni sznur 2 przeciwko sznurowi 1. A zatem przystąpmy do obrachowania wyteżenia sznura 1. Daymy że takowy, czyni z linią pionową, kąt $= 15^\circ$, więc takiż sam kąt czynić będzie i z sznurém Q , podług tego co się rzekło (763), i co nam służyć ma za regułę w niniejszym przypadku, tak iż mieć będziemy $A = 15^\circ$. Przypomniemy sobie więc, iż tam znaleźliśmy byli $Q = \frac{P'' \text{ wft. } (\frac{1}{2}A + e)}{\text{wft. } (\frac{1}{2}A - e)}$; wft. $e = \frac{r''}{r}$ wft. $\frac{1}{2}A$ dost. f , ale z tym warunkiem, ażeby zamiast r położyć $\frac{Pr + pg + p'g'}{P''}$.

Przypomniemy sobie téż, że P oznaczało się przyłożoną do sznura pionowego, nietykając wagi onego; a zatem P oznacza nam wyteżenie T'' zmniejszone o wagę sznura 2; więc jest $P = 434,29 ftów - 21,75 ftów = 412,54 ftów$. A co tyczy się ilości P'' , takowa wyraża nam sumę, zbraną z wagi kluby bez

fworznia. i z wagi sznurów 1, 2. Daymy że sznur 1, jest długi na 16 ft., to ważyć będzie 24 sty. Teraz żeby wyrachować wagę całego sznura, trzeba mieć długość łuku taki opalany. Niechay tedy będą ch i cg (fig. 162), dwa sznury 2 i 1, należące do figury 128; teponieważ czynią między sobą kąt $= 15^\circ$, więc łuk opalany cme , mieć będzie 165° ; lecz widzieliśmy wyżej, że 180° dają długości 1,31 ft., więc 165° będą warte 1,20 ft.; ktorato długość ważyć powinna 1,80 ft., rozumiejąc że 1 ft. waży $1\frac{1}{2}$ sty.; a zatem 1,80 ft. będzie wartością ilości p' . Więc tę wagę przyłączywszy do wagi sznurów 2 i 1, mieć będziemy $p + p' = 47,55$. A następnie $P'' = P + P' + p + p' = 412,54$ stów $+ 35$ stów $+ 47,55$ stów $= 495,09$ stów.

Ustanówmy teraz ilości g i g' . Sznur 2 (fig. 162), ważący 21,75 stów, rozumie się że skutkuje w odległości wynoszącej 5 c. albo $\frac{1}{2}$ ft. od linii pionowej ds ; a zatem moment jego będzie wyrażony przez $21 \times \frac{1}{2}$. Co się zaś tyczy sznura 1, ważącego 24 sty, zobaczmy środek ciężkości jego, położony w połowie n całej długości, zobaczmy mówię w jakiej odległości przechodzi od téż linii pionowej. Poprowadźmy promień cf , i spuśmy prostopadłą cr na pionową. A natenczas, kiedy kąt $cbe = 15^\circ$, to musi być kąt $cfr = 75^\circ$. Łatwo tedy będzie w trójkącie prostokątnym crf , którego bok $cf = \frac{1}{2}$ ft., wyrachować bok cr , który okaże się być $= 0,4025$ ft. Spuśmy znowu pionową cq , kończącą się na linii poziomej nq ; a w trójkącie prostokątnym cqn , gdzie mamy znaiome $cn = 8$ ft., to jest, połowę długości sznura 1, i kąt $cnq = 75^\circ$, łatwo znajdziemy być $nq = 2,0706$ ft.; więc środek ciężkości n sznura 1, jest oddalony od linii

pionowej ds na 2,47 ft.; więc momentem tego sznura będzie ilość $24 \times 2,47$ ft. A zatem wzięwszy różnicę między momentami 21,75 $\times \frac{1}{2}$ i $24 \times 2,47$ dwóch sznurów, i rozdzieliwszy ją przez sumę 45,75 złożoną z wagi tychże obu sznurów, mieć będziemy na wyrażenie odległości od ich spólnego środka

$$\text{ciężkości do linii pionowej, } g = - \frac{50,22}{45,75} =$$

$-1,10$ ft.; to jest, że środek ciężkości spólny dwóm sznuróm 1 i 2, zamiast coby miał wypadać tak iak rozumiało się w rozwiązaniu powszechném, przypada raczcy z przeciwnéj strony, przyległéj sznurówi 1. Wynaydźmy teraz g' .

Środek ciężkości a , łuku opalanego cme , powinién być położony na promieniu fm , dzielącym łuk na dwie połowy; odległość zaś fa tego środka ciężkości od środka f , wynaydzie się przez tę proporcję (256), $cme : ce :: fm : fa$. A że mieliśmy wyżej $cme = 1,2$ ft., mamy zaś $fm = \frac{1}{2}$ ft.; ciężciwa téż ce od 165° , jest łatwa do obrachowania i wynosi 0,83 ft.; więc będzie $fa = 0,29$ ft. Poprowadźmy prostopadłą ad na linię pionową; to ad wyrażać nam będzie g' . A że kąt $cfm = 82^\circ 30'$, a kąt $afd = 75^\circ$; więc będzie kąt $dfa = 7^\circ 30'$; a zatem w trójkącie prostokątnym, gdzie $fa = 0,29$ ft., łatwo znajdzie się być $da = 0,04$ ft.; więc $g' = 0,04$. Tym sposobém wyrachowawszy wszystkie

ilości, wchodzące w wyrażenie $\frac{Pr + pg + p'g'}{P''}$,

i położywszy je zamiast ilościów literalnych, mieć będziemy $\frac{Pr + pg + p'g'}{P''} = - - -$

$$\frac{412,54f \times \frac{1}{2} - 45,75f \times 1,10 + 1,80f \times 0,04}{495,09} = - - - = 0,245 \text{ ft.}$$

Tę liczbę tedy powinniśmy położyć zamiast r w równaniu wst. $e = \text{wst. } \frac{1}{2}A \text{ dost. } f. A$ że mamy promień sworznia $r' = \frac{1}{2}c. = \frac{1}{2} \beta.;$ wst. $\frac{1}{2}A = \text{wst. } 7^{\circ}30' = 0,13053;$ a dost. $f = \frac{1}{37}$

$$\text{więc będzie wst. } e = \frac{1}{24 \times 0,245} \times 0,13053 \times \frac{1}{37}$$

$$= 0,00538, \text{ co odpowiada kątowi od } 18'30'';$$

$$\text{więc } e = 0^{\circ}18'30''; \text{ a zatem } \frac{1}{2}A + e = 7^{\circ}48'30''$$

$$\text{a } \frac{1}{2}A - e = 7^{\circ}11'30''; \text{ więc wyteżenie sznur}$$

$I.$ w formule powszechny oznaczone przez $Q.$ będzie miało tę wartość, $Q = P'$

$$\frac{\text{wst. } (\frac{1}{2}A + e)}{\text{wst. } (\frac{1}{2}A - e)} = 495,09f \times \frac{\text{wst. } 7^{\circ}48'30''}{\text{wst. } 7^{\circ}11'30''} =$$

$$495,09f \times \frac{0,13586}{0,12518} = 535,73f; \text{ to jest że sznur}$$

$I.$ jest wyteżony siłą wynoszącą $535,73$ sił.

780. Teraz mamy ustawić siłę, iaka ma być przyłożona do drążków $EE.$ Tym umyślem trzebaby nam się udać do sposobu wyżey podanego do windy w pospolitości (760). Ale iż w tamtym rozwiązaniu, iednę z dwóch sił rozumieliśmy być pionową, przeto Zagadnienie, położone na wzmiankowanym miéyscu (760), musimy nasamprzód rozwiązać w sposób powszechniejszy; skąd nauczymy się, iak sobie trzeba postąpić co do windy w obrachowaniu skutku iey w wszelkich przypadkach.

figura 781. Dajmy że linii NT, MQ
163. (fig. 163 i 164) są kierónkami dwóch
164. sił T i Q utrzymujących windę w równowadze, z których siła T niechay będzie taka, iżby była w ostateczney gotowości do pociągnięcia siły Q

po-

pomimo odporu tarcia, pomnożonego wagą sił; idzie rzecz o wynalezienie stósunku między siłami T i $Q.$ Zmyslmy sobie pionową $BI,$ przechodzącą przez środek ciężkości, spólny wszystkim ważnym częściom układu. Jeżeli oznaczymy przez $P,$ wagę tych wszystkich części, których spólny środek ciężkości przypada na osi $C;$ przez p wagę tych części, których środek ciężkości przypada zewnatrz osi $C;$ przez $g,$ odległość od spólnego środka ciężkości tych części, do linii pionowey przechodzący przez punkt $C,$ to mieć będziemy $Cl = \frac{pg}{P+p}$

(230). Dajmy że siła spotyka się z linią BI w punkcie $B.$ Z spotkania się tych dwóch sił wyniknie nowa siła $BS,$ mająca zastąpić miéysce tamtych dwóch, i która przechodzić będzie w od-

$$\text{ległości } CL = \frac{Q \times CM - \frac{pg}{P+p} \times (P+p)}{S}$$

$= \frac{Q \times CM - pg}{S},$ oznaczywszy takową siłę przez $S.$ Lecz mając zadaną siłę $Q,$ kąt MBI iaki czyni ta siła z linią pionową, i wagę $(P+p)$ skutku-

Bb 4

tku-

tkującą w kierunku BI , bardzo łatwo podług (559) wyrachować sobie można siłę S i kąt IBS albo IBL , iaki czyni z linią pionową; więc także niemniéy łatwo mieć można wartość linii CL , którą tu oznaczmy sobie przez R ; a że kąt TVI , iaki czyni kieronek siły T z linią pionową, mamy zadany, więc téż łatwo mieć będziemy i kąt TAL , iaki czyni kieronek téy siły z kieronekiem siły S ; bo $TAL = TVI + IBL$ (fig. 163); i $TAL = TVI - IBL$ (fig. 164).

Zagadnienie tedy wychodzi na to, ażeby siłę S ustanowić w równowadze z siłą T . Do czego trzeba, (jeżeli A jest punktem, w którym zbiegają się te dwie siły), ażeby z spólnego spotkania się ich, wynikała jedyna siła AH , schodząca się z powierzchnią osi w iakowym punkcie D , gdzieby czyniła z tąż powierzchnią, kąt równy kątowi tarcia. A teraz, jeżeli AH jest siłą złożoną z pomienionych dwóch sił T i S , to podług (201), powinno być $S : T :: \text{wft. } TAH :$
 figura 163. $\text{wft. } HAS :: \text{wft. } TAD : \text{wft. } LAD$; to jest (fig. 163) $S : T :: \text{wft. } (TAC - CAD) :$
 164. $\text{wft. } (CAL + CAD)$, a (fig. 164) $S : T :: \text{wft. } (TAC + CAD) : \text{wft. } (CAL + CAD)$.
 Więc oznaczywszy przez b , kąt TAC ; przez a , kąt CAL ; a przez e , kąt CAD ; co do (fig. 163) mieć będziemy $T = \frac{S \text{ wft. } (a + e)}{\text{wft. } (b - e)}$, a do (fig.

(fig. 164) $T = \frac{S \text{ wft. } (a + e)}{\text{wft. } (b + e)}$. Gdzie S mamy ^{figura 164.} znaione, kąty zaś a, b, e , wynaydą się w sposób następujący.

782. Poczytawszy AC , za promień, i oznaczywszy przez A kąt TAL , który iak ma być wynaleziony, już widzieliśmy indziéy (781), mieć będziemy $CN : CL :: \text{wft. } TAC : \text{wft. } CAL$; to jest (fig. 163) $R : R' :: \text{figura 163.}$
 $\text{wft. } (A - a) : \text{wft. } a :: \text{wft. } A \text{ dost. } a$ 164.
 $- \text{wft. } a \text{ dost. } A : \text{wft. } a$; albo (rozdzeliwszy przez dost. a) $:: \text{wft. } A - \text{stycz. } a \text{ dost. } a : \text{stycz. } a$. Więc $\text{stycz. } a = \frac{R' \text{ wft. } A}{R + R' \text{ dost. } A}$ Mić tedy będziemy znaione a , a zatém będzie $b = A - a$.
 Do figury zaś 164, jest $R : R' :: \text{wft. } (A + a) :$
 $\text{wft. } a :: \text{wft. } A \text{ dost. } a + \text{wft. } a \text{ dost. } A$
 $: \text{wft. } a :: \text{wft. } A + \text{stycz. } a \text{ dost. } A : \text{stycz. } a$;
 więc $\text{stycz. } a = \frac{R' \text{ wft. } A}{R + R' \text{ dost. } A}$; skąd wypada $b = A + a$. Naostatek, co do kąta e , mieć także podobniez będziemy $CN : CK :: \text{wft. } TAC : \text{wft. } CAK$; to jest $R : r' \text{ dost. } f :: \text{wft. } b : \text{wft. } e$; więc $\text{wft. } e = \frac{R' \text{ dost. } f \text{ wft. } b}{R}$.

783. Powróćmy do obrachowania Win- ^{figura 128.} dy (fig. 128). Daymy że promień r' czopa, 128. jest

jest $= 1\frac{1}{2}c.$ albo $\frac{1}{8}ft.$; promień walca $= 3c.$; a zatem wzięwszy razem z promieniem (znajęca będzie $= 6c.$ albo $\frac{1}{2}ft.$; długość każdego drążka E, E biorąc od ośi, dajmy że jest $= 4ft.$; waga walca i czopów jego $= 100f.$; cała waga części zewnętrznych drążka $= 15$; bo rozumieć będziemy, że jest tylko jeden równiający się téj wadze. Pozwólmy nadto, iż z doświadczenia pokazało się, że położenie siły poruszającej najmniéj zwykone, jest to, w którémby kierunku iéy (rozumiejąc go byż prostopadłym drążkowi), czynił z kierónkiem sznura r , pewny kąt, np. od 50° . Do takiego tedy położenia należy nam obrachować pomiénioną siłę. Dajmy nadto, że sznur iuż opasał kilka razy walec, np. 3 i $\frac{1}{2}$ razy. Trzeba nam nasamprzód począc od wynalezienia ilościów, które wzwyż (781) oznaczyliśmy przez P, p i g .

Ponieważ promień walca pomnożony promiém sznura, wynosi $\frac{1}{2}ft.$, więc jedno opasanie sznura, będzie warto $\frac{22}{7}ft.$; a zatem 3 opasania i $\frac{1}{2}$ będą $= \frac{220}{7}ft.$; które, rachując na każdą stopę $1\frac{1}{2}fta.$ wazyc będą $15,71f.$ Nadto, ponieważ mamy 3 $\frac{1}{2}$ opasań, wartuiących $3 \times 360^\circ + 120^\circ$; więc rozumiejąc że M w figura 165. (fig. 165), oznacza punkt, w którym sznur r przytyka do walca, koniec sznura powinién będzie znajdować się w punkcie N , odległym od punktu M na rozwartość łuku $MON = 120^\circ$. Poszukajmy tedy odległości środka ciężkości g , od łuku MON do linii pionowéy CO .

Rozumieliśmy wyżéy, że sznur r , to jest wyrażony przez MP , czyni z linią pionową kąt $= 15^\circ$; skąd łatwo widzieć się daie, poprowadziwszy promień MC , że kąt $MCO = 105^\circ$; więc wyciągnąwszy promień Cr

Cr do połowy łuku $MON = 120^\circ$ kiedy jest łuk $Mr = 60^\circ$, to łuk rO będzie $= 45^\circ$. A zatem łatwo możemy wyrachować ciężwę MN , która pokaże się mieć $0,8660ft.$ A że długość łuku MON , wynosi $\frac{22}{7} \times \frac{1}{2}$ albo $\frac{22}{7}$; więc na odległość Cg (256) od środka ciężkości tego łuku do linii pionowéy, mieć będziemy $0,4133ft.$ A zatem przy pomocy trójkąta prostokątnego Cgu , znajdziemy byż $gu = 0,2922ft.$ Niech będzie n środkiem ciężkości sznura r , a M i V niech będą końcami jego; znaleźliśmy wyżéy (779) $ng = 2,0706ft.$ więc poprowadziwszy pionową Mt , mieć także będziemy $nt = 2,0706ft.$; a w trójkącie CMp prostokątnym w p , znajdziemy $mp = 0,4830ft.$; więc $Sn = 1,5876ft.$ Ponieważ drążek, ma pewną wagę i pewną długość, przeto obrachujemy także odległość od środka ciężkości jego do linii pionowéy. Rozumieliśmy wyżéy, że siła przyłożona do niego prostopadle, czyni z sznurém r , kąt $= 50^\circ$; skąd wynika, że drążek CE (fig. 165), czyni z linią pionową kąt $= 25^\circ$. Niechay będzie I , środkiem długości, a zatem i środkiem ciężkości, części zewnętrzny FE tego drążka. Z przyczyny że $CF = \frac{1}{2}ft.$; a $CE = 4ft.$; musi byż $CI = 2\frac{1}{4}ft.$; a ponieważ kąt $ICP = 25^\circ$; więc łatwo znajdzie się $IP = 0,9509ft.$ Możemy tedy iuż teraz podług (230) wnieść sobie, że spólny środek ciężkości $zech$ i $\frac{1}{2}$ ki opasań sznura, zebra MV i części zewnętrzny EF drążka, jest oddalony od linii pionowéy CO i położony po prawéy stronie onéyże, na ilość $= \frac{24f. \times nS - 1,63 \times gu - 15f. \times IP}{15,71f. + 15f. + 24f.}$

$$= \frac{24f. \times 1,5876 - 1,63f. \times 0,2922 - 15f. \times 0,9509}{54,71} =$$

$\frac{23.37}{54.71}$. Lecz 54,71 jest ilością, którą indyjscy (781) oznaczyliśmy byli przez p ; a odległość dopiero wynaleziona, jest owa którą nazwa-
liśmy g ; więc mamy $g = \frac{23.37}{p}$, a zatem pg
 $= 23.37$. Nadto, cośmy tamże byli wyrazi-
li przez P , tu oznacza nam wagę walca i
czopów jego, to jest że mamy $P = 100f$;
więc (781) w (fig. 164) mieć będziemy Cl
 $= \frac{23.37}{154.71}$; a $CL = \frac{Q \times CM - 23.37f}{S} = R$.

Trzeba nam tedy ustanowić siły Q i S .

Znaleźliśmy byli wyżey (779), iż w
punkcie gdzie sznur 1 (fig. 128) przytyka do
walca, wyteżenie jego wynosi 535,73. Z ta-
ką tedy siłą ten sznur, uważając go iakoby
niemiał wagi, rozumie się bydź ciągniony,
w każdym bądź iakim chce punkcie swo-
ięj długości. A zatem trzeba sobie zmyślić
ninie, że w punkcie, w którym ten sznur
przytyka do iedney z klub górnych, siła Q
wynosząca 535,73 stów, wraz z wagą sznu-
ra 1, i z wagą reszty filni, czyni z tarcie-
m i z podporami, równowagę siły T (fig. 163).
Tak iż mamy $Q = 535.73$ stów. To mając,
wynaydziymy teraz siłę S , złożoną z siły Q
i z całej wagi filni, która skutkuje w kie-
rónku linii pionowey przechodzący przez
punkt I , tudzież kąt IBS , iaki czyni taż siła
złożona, z linią pionową. Niechay tedy bę-
dzie (fig. 166) $AB = 535.73$; $AD = 154.71$;
kąt $EAB = 15^\circ$; a $ABDC$ niech będzie ró-
wnoległobokiém; w którym mamy znaiome
dwa boki AC, CD i kąt ACD zawarty mię-
dzy niemi, w trójkacie ACD . Idzie o wy-
należienie linii AD i kąta CAD . Odby-
wszy

wszy rachunek, pokaże się bydź $AD = 388.9$
a $CAD = 159^\circ 5'$; to jest że będzie (fig. 164) f . 164.
 $S = 388.39$ a kąt $IBS = 159^\circ 5'$. Położy-
wszy tedy w wartości wyżey wynalezioney
ilości R ; liczbę 388,39 f . zamiast S , 535,75 f .
zamiast Q , a $\frac{1}{2}$ zamiast CM , mieć będziemy R'

$$= \frac{244.49}{388.39} = 0,6295 \text{ ft.}$$

Teraz tedy, żeby iuż mieć T (fig. 164), *figura*
nie trzeba więcej, tylko wyrachować kąty *164.*
 A, a, b i c (782). Lecz kąt, który oznaczyliś-
my byli przez A , jest kąt $TAL = TVI = VBS$,
gdzie TVI wyraża nam nachylenie kierón-
ku siły względem linii pionowey, wynoszą-
ce 65° podług przypuszczenia założonego, a
znaleźliśmy kąt $IBS = 159^\circ 5'$; skąd wypa-
da kąt $VBS = 20^\circ 55'$; więc będzie $A = 44^\circ 5'$;
a zatem podług tego co się rzekło (782), bę-

$$\text{dzie stycz. } a = \frac{R' \text{ wft. } A}{R - R' \text{ doft. } A} = \frac{0,6295 \times \text{wft. } 44^\circ 5'}{4 - 0,6295 \times \text{doft. } 44^\circ 5'}$$

$$= \frac{0,6295 \times 0,6957}{4 - 0,6295 \times 0,718} = \frac{0,43793}{4 - 0,46541} = \frac{0,43793}{3,53459}$$

$= 0,12390$; co w Tablicach odpowiada kątowi od $7^\circ 7'$. Więc $a = 7^\circ 7'$; a zatem $b = A$
 $+ a = 51^\circ 12'$; Naostatek ponieważ mamy (782)

$$\text{wft. } e = \frac{R' \text{ doft. } f \text{ wft. } b}{R}; \text{ doft. } f = \frac{8}{33}; \text{ a wft. } b$$

$$= 0,77936; \text{ więc będzie wft. } e = \frac{0,6295 \times \frac{8}{33} \times 0,77936}{4}$$

$= 0,02973$; co w Tablicach odpowiada kątowi od $1^\circ 42'$. Więc $e = 1^\circ 42'$; a zatem $a + e$
 $= 8^\circ 49'$, a $b + e = 52^\circ 54'$. Więc kiedy mamy

$$(782) T = \frac{S \text{ wft. } (a + e)}{\text{wft. } (b + e)}, \text{ to musi bydź toż } T$$

$$= \frac{388.39 f \times \text{wft. } 8^\circ 49'}{\text{wft. } 52^\circ 54'} = \frac{388.39 f \times 0,15327}{0,79758} = 74,6 \text{ ft.}$$

To

To jest, że mając wzgląd na wagę walca, drążków, sznura, klub, kapturów, haków i t. d., siła potrzebna do podniesienia armaty w przypadku tarcia, powinna wynosić 746 *stów*; zamiast że bez tarcia i niemając względu na nic więcej, tylko na ciężar armaty ważący 1150 *stów*, podług tego co się rzekło (589 i 676), taż siła miałaby tylko wynosić 47,9 *stów*.

784. Tę rachunek wykonaliśmy tu z ostateczną dokładnością, iaka do praktyki nie jest potrzebna. Ale żeby mieć wolność zaniechania niektórych okoliczności, trzeba umieć osądzić, iak wiele one mogą wpływać w cel zamiarzony. Sposób zaś do nabycia zdolności w tęg mierze, zależy na tęg, żeby w początkach brać i rozbiierać rzeczy iak najsćisćiej. I dla tego zdało nam się być rzeczą pożyteczną, obrachować tu w niniejszym przykładzie aż do naydrobniejszych okoliczności.

785. Sposób który tu przepisałismy do wyrachowania tarcia, jest bardzo różny od tego, iaki podają różni Autorowie. Tę różności można naznaczyć dwie główne przyczyny; pierwsza jest, że pospolicie zwykli rachować tarcie, iakby punkt czopa, na którym wspiera się waga, w tym momencie kiedy siła ma przewyciężyć tarcie, był tęg, że sam, na którymby wspierała się taż waga, gdyby nie było tarcia. To przypuszczenie niemoże wprowadzić znacznego błędu w wartość należytego pomnożenia siły, tylko w tęg czas kiedyby promień czopa, był daleko mniejszy od promienia klubu; a zatęm w niniejszym razie, różnica między wypadkami, wynikającemi z tych dwóch sposobów, mało zależy od tęg przyczyny. Druga przy-

czyną, który skutek wypada tęg znaczniejszy, im będzie więcej klub, jest ta, iż bez żadnego fundamentu pospolicie rozumieją, iakoby wytężenie sznura i *np.* w puzdrach (fig. 83), było toż samo w przypadku tarcia, co bez tarcia; tak iż pomięnione wytężenie biorą za większe, aniżeli jest w rzeczy samey. A że skutek tego przypuszczenia, pomnaża się w proporcji liczby klub, przeto wynikająca stąd wartość siły, wypada daleko większa, aniżeli być powinna podług założonych prawideł tarcia. Jakóż dodawszy razem (774) wytężenia sznurów 1, 2, 3, 4 wyrachowane tym sposobem, znaleźlibymy że summa tych wytężeń, przewyższyłaby całą wagę, iaka ma być podniesiona, co nieda się pogodzić z warunkiem równowagi, która powinna mieć mięylce podług przypuszczenia.

Może nam tu kto zarzucić, iż w tęg niema żadney nieprzyzwoitości, kiedy siła naznaczy się wartość większa aniżeli potrzeba. To być może; ale używając teoryi, z tęg wypapek, jeżeli niezgola doskonały, to przynajmniej powinni być tak przybliżony, (przestając na niem), ażeby to przybliżenie, nie było dwa, albo trzy razy i. t. d. większe lub mniejsze, od prawdziwey wartości. A do tego wyrachowawszy wżyltko podług warunku Zagadnienia, zawsze wolno będzie przydać, jeżeli i wiele się spodoba; a takowe przydanie iuż będzie mieć za fundament, gruntowną znościomość rzeczy.

786. Gdyby się kto zapytał: iak to być może, ażeby sznur 1, był mniej wytężony w tęg czas, kiedy siła iuż ma przewyciężać tarcie, aniżeli gdyby w cale nie było tarcia. Na to odpowiedzielibymy, podług tego co się rzekło (767): że w tym momencie kiedy siła kuć się o przemożenie równo-

figura 107. wnowagi, ciężar P (fig. 167) nadłaje się ku stronie siły, tak dalece, ażby pionowa przechodząca przez środek ciężkości jego uchyliła z powierzchnią sworzni kąt, równy kątowi tarcia. W takim przypadku kiedy nie ma tarcia, pomieniony ciężar skutkuje w punkcie C , a zatem czynność jego dzieli się równo pomiędzy obadwa sznury. Ale w przypadku tarcia, tenże ciężar, skutkując w punkcie I , ponieważ czynność swoją dzieli między sznury QG i TF w stosunku linii GF do IF i GI ; więc kiedy nie ma tarcia, sznur QG więcej, a sznur FT w takim przypadku mniej dzwiga.

figura 167. To co się tu mówi o iednym klubie wyrażony w fig. (167), naturalnie daie się przy stosować do puzder klubnych; i rozumowanie podobne poprzedzającemu, pokazuje że każda kluba zamknięta w puzdrze, tak iak i osobna kluba, nieieść równo obciążona, ale że sworzni, bierze nieiakię małe nachylenie ku poziomowi. O czém téż ieszcze przekonać się można, przyrównawszy iedne do drugich, wyężenia sznurów wyżej obrachowane (774 i 778). Któreto przyrównanie może oraz posłużyć, do umiarkowania mocy, iaką należy dać sworzniowi.

787. Z tego wszystkiego co dotąd powiedziało się, o sposobie obrachowania siły poruszającej w klubie nieruchomym, w klubie ruchomym, w puzdrach klubnych, w windach w pospolitości, i niektórych innych silniach składających się z tamtych, a osobliwie z przykładu przytoczonego (778 i dalej), łatwo widzieć się da-

daie, iakby trzeba sobie postąpić z innymi silniami, w któreby wchodziły tamte silnie. Jawną iest np. iako żuraw (Tractoria grus), odbierający ruch od człeka, lub od kilku ludzi w kole chodzących, może bydz obrachowany w sposób podobny tamtemu, którego użyliśmy (783) do walcawindowego; wprowadziwszy w rachunek wagę koła, a z wagą ludzi postąpiwszy sobie tak, iak uczyniliśmy z siłą przyłożoną do drążków; to co przepisało się (751 i dalej), może zupełnie uczynić zadosyć tym wszystkim Zagadnieniom.

788. W płaszczyźnie zaś nachylonej, chcąc wynaléśdz stosunek mający zachodzić między ciężarem i siłą zostającą w ostatecznej gotowości do przewycięzenia tarcia, i do pociągnięcia ciała, trzeba się obéyśdz iak następuje. Zmyślmy sobie przez punkt C , w którym zbiegają się kierunki siły Q i ciężaru P (fig. 168), przechodzącą linią CI , która z płaszczyzną AB , czyniłaby kąt CIA równy kątowi tarcia. A natenczas, żeby siła Q znajdowała się w ostatecznej gotowości do posunięcia ciała, trze-

ba *rod* ażeby siła złożona z siły *Q* i z ciężaru *P*, była wykiérowana w linii *CI*; 2^{re} ażeby punkt *I*, w którym linia *CI* spotyka się z płaszczyzną, należał oraz do którego pomiędzy punktów podstawy *R*; bo inaczej ciało musiałoby się potoczyć.

To założywszy, mieć będziemy $P : Q ::$ wft. QCI : wft. PCI ; albo poprowadziwszy linią *CH* prostopadłą na płaszczyznę :: wft. $(QCH - HCI)$: wft. $(PCH + HCI)$. Lecz kąt *HCI* jest dopełnieniem kąta tarcia; kąty też *QCH* i *PCH*, można poczytać za wiadome, bo rozumie się iż mamy znaiomy kieronek siły, i nachylenie płaszczyzny, które równa się kątowi *PCH*; więc stąd możemy wnieść sobie stófunek zachodzący między ciężarém *P* i siłą *Q*. Gdybyśmy chcieli mieć ten stófunek w liniach; to trzeba by poprowadzić przez iakikolwiek punkt *B* płaszczyzny nachylonę linią *BT*, która czyniłaby z linią *AB* kąt $ABT = HCQ$, i linią *BV*, która z tąż linią *AB*, czyniłaby kąt *ABV* równy kątowi *HCI*, to jest kątowi dopełnienia kąta tarcia. A natenczas, przeciągnięwszy linią poziomą *AT*, będzie $P : Q :: VT : BT$; bo kąt $VBT = ABT - ABV = HCQ - HCI$; kąt $BVT = BAV + ABV = PCH + HCI$; w trójkącie zaś *BVT* mamy $VT : BT ::$ wft. VBT : wft. BVT . Zamiast zróbienia kąta $ABT = HCQ$, a kąta $ABV = HCI$, można tylko poprowadzić linią *BT*, prostopadłą na kieronek siły, i *BV* prostopadłą na linią *CI*; gdyż to wychodzi na jedno, a nadto zgadza się z tém, co powiedziało się indziej (696). 789.

789. Dla przykiadu, daymy że siła *Q* (fig. 168) powinna czynić z płaszczyzną, ku figurá *B*, kąt od 17° ; nachylenie płaszczyzny niechay wynosi 35° ; waga *P* niech będzie = 800 *f*.; a nadto daymy że tarcie równa się trzeciév części utłoczenia. Będziem tedy mieć $QCH = 73^{\circ}$; $PCH = 35^{\circ}$. Co się zaś tyczy kąta *HCI*; ponieważ rozumie się że tarcie wynosi trzecią część utłoczenia, przeto będzie $(744) 1 : 3 ::$ promień : styczn. *CIH* albo dost. *HCI*; skąd wnosi się kąt $HCI = 18^{\circ}25'$. Więc (788) $P : Q ::$ wft. $(73^{\circ} - 18^{\circ}25')$: wft. $(35^{\circ} + 18^{\circ}25')$

$$:: \text{wft. } 54^{\circ}35' : \text{wft. } 53^{\circ}25' \text{. Więc } Q = \frac{P \text{ wft. } 53^{\circ}25'}{\text{wft. } 54^{\circ}35'}$$

$$= 800 \text{ f. } \times \frac{0,80299}{0,81496} = 788,25 \text{ stów} = 788\frac{1}{4} \text{ stów.}$$

A że bez tarcia mielibyśmy byli $P : Q ::$ wft. *HCQ* : wft. *HCP* :: wft. 73° : wft. 35° , a zatem byłoby $Q = \frac{P \text{ wft. } 35^{\circ}}{\text{wft. } 73^{\circ}} = \frac{800 \text{ f. } \times 0,57358}{0,95630}$
 $= 479,75 \text{ stów} = 479\frac{3}{4} \text{ stów}$; więc tarcie wy-
 ciąga w ninieyszym przypadku, pomnożenia
 siły wynoszącego $308\frac{1}{2} \text{ stów}$; chcąc ażeby
 znajdowało się w stopniu ostatecznéy goto-
 wości, do posunięcia ciała w górę.

790. Drugi warunek, który widzieliśmy bydz potrzebny do tego, ażeby siła *Q* znajdowała się w stanie naybliższéy gotowości do posunięcia ciała, daie znać, że kiedy ciało niewspiéra się tylko iednym punktem, to trzeba ażeby kieronek siły będąc przedłużony, spotykał się z linią pionową, przeprowadzoną
 Cc 2 przez

przez środek ciężkości, ażeby mógł się spotykać z nią w punkcie *C* (fig. 169), gdzie ta linia pionowa schodzi się z linią *IC*, która biorąc od punktu spotkania *I*, czyni z płaszczyzną kąt, równy kątowi tarcia.

791. Tymże samym sposobem trzeba sobie postąpić w obrachowaniu skutków tarcia drugiego rodzaju; to jest tarcia które musi być przewyciężone, chcąc sprawić potoczenie ciał obwiedzionych powierzchniemi krzywemi: mówię powierzchniemi krzywemi; bo co się tyczy ciał obwiedzionych powierzchniemi płaskiemi, to ponieważ niemożną inaczej potoczyć się, tylko obracając się na jednym punkcie, albo na części w kąt załamany, prawidła tego tarcia i wartość jego nie są nam dostatecznie znaiome, przeto o niem wcale tu mówić niebędziemy. Do tych zaś ciał nad którymi zastanowić się przedsięwzięliśmy, sposób jest zgola iednakowy; to tylko uważać trzeba, że do nich kąt tarcia wypada bliższy go stopniów, aniżeli kąt odpowiadający pierwszemu rodzajowi tarcia; kąt mówię który w wszelkich przypad-

padkach powinién być wynaleziony przez doświadczenie.

792. I do tego drugiego rodzaju tarcia sfośnią pospolicie tarcie kół wozowych po ziemi. Ale tarcie takim podlega kóło w punkcie *D* (fig. 170), nie jest takowe, któreby najbardziej odmiéniało się poruszającą. Gdyby ós nietarła się o buxy, to od ós pochodzący od tarcia w punkcie *D*, czyniłby bardzo mały a prawie nieznaczny skutek w sile poruszającej; bo ponieważ w takim razie, ós mogłaby pociągnąć kóło nieposuwając go po ziemi, przeto ruch takowy już zmierza do oswobodzenia punktu *D*. Ale jeżeli ós chodząca w piasku podlega znacznemu tarcia, to kóło niebędzie mogło obrócić się aż w ten czas, gdy sła poruszająca przewycięży nietylko tarcie w punkcie *D*, ale też oraz i tarcie skutkujące w punkcie *I* przeciwko wnętrznicy powierzchni piasły, albo przeciwko buxóm. Mówię w punkcie *I*, to jest w punkcie położonym zewnątrz linii pionowey, przechodzący przez środek osi, a nie w punkcie w którym ta pionowa przecina powierzchnię piasły, albowiem łatwo widzieć się daie, że kiedy oprócz wagi samego wozu, rozumie się także bydź przytoczona sła ciągnąca, wykirowana w kierunku olwiek linii *HA*, to tłoczenie osi na piasek powinno dziać się w linii nachylonéj względem poziomu; a zatem ós musi wspierać się na piasku w pewnym punkcie *I*, położonym zewnątrz linii pionowey, przechodzący przez środek téż osi. Zastanówmy się nad tém, jakim sposobem czyni sła poruszająca w ten czas, kiedy jest w stanie naybliższy gotowości do przewyciężenia tarcia.

figura
170.

figura
471.

793. Dajmy że linia *de* (fig. 171) jest linią pionową przechodzącą przez spólny środek ciężkości wozu, ładunku jego i kół; linia *AB* niechay oznacza kieronek, w jakim ciągnie kón na płaszczyźnie *ab*, nachyleny bądź iak chce. Dla łatwości rozumieć będziemy, że tylko jeden kón ciągnie; a że oba kóna czynią jednakową posługę, przeto uważać ie będziemy także, iakoby było tylko jedno, położone na płaszczyźnie równoległej dwóm kółom, i przechodzący przez środek ciężkości wozu. Zagadnienie rozwiązane w tém rozumieniu, łatwo da się przystósować do samy rzeczy iak się ma w sobie. Lubo w figurze o której mówić mamy, środek ciężkości wozu, rozumiemy być położony z tyłu osi, atoli to wszystko co ma nastąpić, niemniéy służy do wszelkiego innego bądź iakiegokolwiek położenia środka ciężkości; byleby tylko dać baczenie na odmianę, iaka z tego przypuszczenia wynikać może w rozumieniu czynności niektórych sił.

To założywszy na przód, ponieważ środek ciężkości przypada z tyłu osi, prze-

to iawna jest, że pewna część ciężaru zmierzra do poderwania kónia. Zmyślam tedy sobie ciężar wozu, (który mogą rozumieć być położony w punkcie *d* linii *de*), rozłożony na dwie siły równoległe *AE*, *PQ*, z których jedna *PQ*, niebędzie czynić tylko przeciw koniowi, a druga *AE* złączona z siłą ciągnięcia oznaczoną przez *AB*, sprawi siłę pośrednią *AD*, skutkującą przeciw koniowi, i przeciw ziemi. Zeby siła *PQ*, nieczyniła iak tylko przeciw koniowi, to trzeba ażeby przechodziła przez punkt *P*, w którym drążek jest przywiązany do kónia; a zatem punkt przez który przechodzi takowa siła, jest znaiomy. Co się tyczy siły *AD*; poki rozumie się tarcie ieszcze nieprzewyciężone, można wystawić sobie koło z osią, iakoby oboie składały jednoż ciało; a zatem takowa siła, przechodzi do ziemi przez punkt styczny *K*, aż do kónia przez punkt *P*. Niechay będzie *G*, punkt w którym styka się powierzchnia osi z wnętrzną powierzchnią piaśty lub buxu. Zeby tarcie znajdowało się w tym stanie, kiedy inż inż ma być przewyciężone, to trzeba ażeby siła *AD* przechodziła przez punkt *G*, i ażeby tam czyniła z temi dwiema powierzchniami, kąt równający się kątowi tarcia. Lecz uważyc mamy, że takowy kąt tarcia, nieieft ténże sam, co kąt wyżey wspomniony (744), odpowiadający ciałom suwającym się na płaszczyźnie. Punkt *G* osi, pod czas ruchu, przebiega linią równoległą płaszczyźnie *ab*; ale tarcie iakiemu podlega, nieieft tóż samo, iakiemu by podlegał, gdyby był ciągniony na powierzchni płaskiej téż natury co buxu, i mający także nachylenie, iakie ma linia *ab*. To tarcie nieieft téż ani takie, iakiegoby potrzeba, do obracania buxu około osi nieru-

choméy. Ale jesto tarcie powierzchni o inną powierzchnią, która może ustępować. A zatem kąt tarcia o który tu idzie, powi- nién bydz ustanowiony przez doświadczenia, których dotąd niemamy w tym rodzaju tar- cia. Atoli bądź co chce, póki takowe tarcie niezostanie przewyciężone, póty, isk już powiedziało się, cały wóz mocą siły AD be- dzie zmierzaić częścią ku koniowi a częścią ku ziemi.

Zmyślmy sobie przez punkt K , w któ- rym koło styka się z płaszczyzną, linią FK , oznaczającą część ufilności AD czyniącą przeciwko płaszczyźnie ab . Niechay będzie L punktem, gdzie ta linia spotyka się z li- nią AD przedłużoną. W takim razie, mo- żemy rozumieć ufilność AD bydz przyło- żoną w punkcie L , czyniącą w kierunku ADO i oznaczoną przez $LO = AD$. Tam więc takowa ufilność LO , powinna rozkła- dać się na dwie inne, z których iedna LN wyrażać będzie ufilność koła, czyniącą prze- ciw ziemi, a druga LM , już niemoże mieć żadney czynności przeciw wozowi. Lecz ufilność LN musi bydz zniszczona, bo wóz rozumie się bydz tylko w gotowości do ru- szenia; więc kąt FKA , niepowinién bydz mnieyszy od kąta tarcia, inaczey koło mu- siałoby się pośliznąć. Takowy kąt tarcia za- wiśł od natury gruntu, od szynalów, szyn i.t.d. Zobaczymy teraz w co się obróci ufilność LM , która niepowinna mieć żadney czynności przeciw wozowi. Jawną jest, że ta siła musi przechodzić w punkt P , gdzie drążek jest przywiązany do konia. Więc przeniósłszy ufilność LM do PR , i oznaczywszy przez PQ , część ciężaru wozu, skutkuiącego prze- ciw koniowi, przekątna PS równoległobo- ku $QPSR$, przez wielkość i kierónek swóy

ozna-

oznaczać będzie odpór wozu, sprzeciwiają- cy się ufilności bydłęcia. Zatem, niechay będzie T punktem, w którym linia PS , spotyka się z linią pionową, przeprowa- dzoną przez środek ciężkości konia, a li- nia TV niechay wyraża wagę jego. Jeżeli zmyślmy sobie czynność PS przeniesioną do TX ; to z spólnego spotkania dwóch sił TP i TX , wyniknie ufilność TT , oznacza- jąca siłę, z jaką czyni prawdziwie kón prze- ciwko ziemi. Ponieważ tedy ma zachodzić równowaga, więc trzeba, ażeby ufilność TV czyniła z płaszczyzną ab kąt TZb , więkzzy nad kąt tarcia; bo inaczey kón pośliznąłby się; trzeba też ieszcze nadto (691), ażeby punkt Z , przypadaił między cztery nogi kónłkie.

794. Takim tedy sposobem wa- ga wozu, ładunek jego, waga kól, i czynność konia rozkładaia się do przewyciężenia tarcia. Skąd po- kazuje się, że waga wozu, wypada- jąca czyto nad osią, czyto po prawey lub po lewey stronie, zawsze wywie- ra pewną czynność przeciw konio- wi, zmierzającą bądźto do poderwa- nia go w górę, bądź téż do obalenia go na dół. Tudzież że druga część AE téżże wagi, łączy się z siłą cią- gniénia, skąd powstaie siła AD , znayduiąca się w stanie ostateczney gotowości do przemożenia tarcia, to jest do sprawiénia tego skutku, aże-

ażeby osłodziła się po wewnętrznej powierzchni piastry. Ze ta ufilność AD , skutkuje inżto przeciw ziemi inż też przeciw koniowi, mocą rozłożenia zachodzącego w punkcie L téy siły AD albo LO na dwie inne, z których jedna LN przypiera koło do ziemi iakby do punktu stałego, a druga LM czyni przeciw koniowi, w punkcie w którym drążek czyli dyszelek jest do niego przywiązany. Ze w takim punkcie ta ostatnia siła, składa się z części PQ ciężaru wozowego czyniącego przeciw koniowi, i przemienia się w ufilność PS , która spotyka się w punkcie T z linią pionową, przechodzącą przez środek ciężkości konia, składa się tam z wagą konia, skąd powstaie ufilność TT , mocą której koń musi podsadzać się, opierać się o ziemię, i nachylać się na przód, iako to widzieć można, dawszy baczenie na konia w tén czas kiedy ciągnie.

795. Punkt d , w którym linia pionowa przechodząca przez środek ciężkości wozu i ładunku jego, przecina kieronek siły ciągnięcia, rozumie się bydź znaiomy, iako tóż i punkt P , w którym dyszelek jest przywią-

wiązany do konia. Więć gdy był wiadomy punkt A , to łatwo podług (205) możnaby mieć wartość sił AE i PQ ; a że kąt BAE jest znaiomy, iako tóż linia CA , podług założonego przypuszczenia, nadto ponieważ CH prostopadła na linią AD jest także znaioma; gdyż mamy promień CG osi, kąt tóż CGA jest dopełnieniem kąta tarcia, przeto łatwo wynaléśdź będzie można kąty DAE i DAB , a zatém i siłunek zachodzący między siłami AE i AB ; że zaś w takim razie, siłunek między siłą AE a między ciężarém wozu, poczyta się za wiadomy, więc można także mieć siłunek między ciężarém wozu a między siłą poruszającą.

796. Stąd tedy pokazuje się że siłunek zachodzić mający między ciężarém wozu a między siłą poruszającą, niezawisł iak tylko od położenia punktu A . Lecz pomiędzy warunkami, które widzieliśmy bydź potrzebne do równowagi, nietrudno jest rozoznać z nich trzy takie, iż im można zadość uczynić niezmierną liczbą sposobów, iakóż idzie tu o to, ażeby się wóz toczył, a nie suwał, gdyż tén ostatni przypadek, wyciągałby po siłę poruszającą, największy ufilności iaka tylko bydź może; więc dołyć jest na tén, byleby punkt K dawał taki odpór, iżby tarcie skutkujące w punkcie G , mogło bydź przewyciężone, a zatém wielkość kąta FKa jeżeli niezawisła wcale od woli, to przynajmniej zawiera się w granicach bardzo obszernych. Toż samo rozumieć się ma o kącie TZb ; a ponieważ punkt Z , niejest określony żadnym innym warunkiem, iak tylko tym, ażeby przypadał między nogi końskie, więc iawna jest, że punkt A może mieć niezmierną liczbę różnych położeń, bez naruszenia równowagi.

797. A że od położenia punktu A , zależy różność siófunku między siłą a ciężarém, przeto chcąc mieć warunki, któreby czyniły siłą tego rodzaju naydoskonalszą iak tylko można, trzeba wynalésdź punkt A , przez taki warunek, ażeby siófunek z niego wynikający między siłą a ciężarém, był naymniéyszy iak tylko bydź może, to jest ażeby siła, ile podobna, była iak naymniéysza. Poszukaymy tedy punktu A przez tén warunek. Tym umyślém prowadźmy linią CA , linią CI prostopadłą na kierunku ciągniénia, linią CH prostopadłą na AD , promiém CG osi, i poziomą kCn , któraby w punkcie n spotykała się z pionową QP , a w punkcie m z pionową IV . Oznaczmy przez f kąt CGH ; przez r promiém CG osi; a natenczas tróykąt CHG da nam $CH = r \text{ doft. } f$. Oznaczmy także linią CI zadaną przez a ; kąt dany IAE przez m ; linią Ck przez b ; linią daną kn przez c ; a naostatek linią AI przez x .

To założywšzy, tróykąt prostokątny

tny CIA , daie nam $CA = \sqrt{(aa + xx)}$, co dla skrócenia oznaczamy przez

$$S; \text{ wft. } CHI = \frac{a}{S}; \text{ doft. } CAI = \frac{x}{S}; \dots$$

promiém Tablic rozumieiac bydź = 1.

Ponieważ kąt $CAE = IAE - CAI$, więc będzie podług (Jeom. 286. i 287)

$$\text{wft. } CAI = \frac{x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m}{S}, \text{ a doft. } CAE$$

$$= \frac{x \text{ doft. } m + a \text{ wft. } m}{S}. \text{ Tróykąt zaś } CAH$$

$$\text{da nam wft. } CAH \text{ albo wft. } CAD = \frac{r \text{ doft. } f}{S},$$

$$\text{a doft. } CAD = \frac{\sqrt{(SS - r^2 \text{ doft. } f^2)}}{S}. \text{ Tudzież,}$$

ponieważ $EAD = CAD - CAE$, więc

$$\text{będzie wft. } EAD = \frac{r \text{ doft. } f (x \text{ doft. } m + a \text{ wft. } m)}{SS}$$

$$+ \frac{-(x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m) \sqrt{(S^2 - r^2 \text{ doft. } f^2)}}{SS}; \text{ a że}$$

znowu wft. $DAB = \text{wft. } IAD = \text{wft. } (CAI$

$$+ CAD), \text{ więc będzie wft. } DAB =$$

$$\frac{a \sqrt{(S^2 - r^2 \text{ doft. } f^2)} + r x \text{ doft. } f}{SS}. \text{ Oznacz-}$$

my przez Q siłę AB , a przez P siłę

$$AE, \text{ co nam da podług (201), } P :$$

$$Q :: \frac{a \sqrt{(S^2 - r^2 \text{ doft. } f^2)} + r x \text{ doft. } f}{SS} : - -$$

$$\frac{r \text{ doft. } f (x \text{ doft. } m + a \text{ wft. } m)}{SS} + - - -$$

$$\frac{-(x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m) \sqrt{(S^2 - r^2 \text{ doft. } f^2)}}{SS} a$$

a zatem będzie $Q = \frac{P[r \text{ doft. } f(x \text{ doft. } m \mp a \text{ wft. } m)]}{a \sqrt{(S^2 - r \text{ doft. } f)} \mp r x \text{ doft. } f} - \frac{(x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m) \sqrt{(S^2 - r^2 \text{ doft. } f)}}{a \sqrt{(S^2 - r \text{ doft. } f)} \mp r x \text{ doft. } f}$

Zobacziny tedy iaka będzie wartość ilości P .

Podług rozłożenia wzwyż użytego (793) i podług tego co się rzekło (205) oznaczywszy całą wagę wozu przez P , mieć będziemy $P : P :: kn : kn :: kn - kl : kn$; więc $P = \frac{P \times kn}{kn - kl} = \frac{Pc}{c - kl}$. Lecz $kl = kC \mp Cl = b \mp Cl$; a trójkąt CAI daie $Cl = \frac{CA \text{ wft. } CAE = Sx^{x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m}}{S} = x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m$; więc $kl = b \mp x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m$; więc $P = \frac{c - b - x \text{ wft. } m \mp a \text{ doft. } m}{c - kl}$; więc naostatek

$$Q = Pc \times \frac{r \text{ doft. } f(x \text{ doft. } m \mp a \text{ wft. } m)}{(c - b - x \text{ wft. } m \mp a \text{ doft. } m) x - (x \text{ wft. } m - a \text{ doft. } m) \sqrt{(S^2 - r^2 \text{ doft. } f)}} \cdot \frac{[a \sqrt{(S^2 - r^2 \text{ doft. } f)} \mp r x \text{ doft. } f]}$$

A że Q ma być *najmniejszością*, przeto niezostanie więcéy do czynienia (33), tylko zróżniczkować wartość onego, i wypadłą różniczkę poczytać równą zerowi.

798. Ponieważ zrównanie wyrażone w x , wynikające z tego zróżniczkowania, wypada bardzo zawile, przeto wchodzić tu niemożemy w szczególniejszy wniosek, iakie z niego poczynićby sobie można, bez przedstawienia granic założonych zamiarowi naszemu. A zatem to tylko uważamy, że niepodobna inaczej ustanowić, iaka powinna być najmniejsza siła, mogąca postawić wóz w stanie najbliższej gotowości do ruchu, tylko przez rozwiązanie tego zrównania.

799. Z tém wszystkiém można mieć zrównanie między siłą Q i między ilościami danými, nierozwiązując zrównania wyrażonego w x . Albowiem sposobami przepisaniemi w Algebrze, można wyrugować x , przy pomocy zrównania wyrażonego w x , wynikającego z zróżniczkowania i przy pomocy zrównania w x , wyrażającego wartość ilości Q . Skąd powstanie nowe zrównanie, między siłą Q i między ilościami od których zawisło toż Q ; to jest, między siłą poruszającą, a między promieniem osi, kątem tarcia, ciężarém wozu, odległością od jego środka ciężkości do osi, odległością poziomą od osi do punktu w którym dyszelek jest przywiązany do konia, odległością do kierunku siły ciągnięcia do osi, i między kątem nachylenia tego kierunku względem linii pionowej. A że ten ostatni kąt, i odległość pozioma od osi do punktu w którym dyszelek jest przywiązany do konia, zawisły od nachylenia płaszczyzny, od wysokości konia i promienia koła, przeto będzie można złożyć sobie zrównanie między siłą Q , i między temi różnymi ilościami, od których oczywiście ta siła Q zależyć musi. Z tego tedy zrównania da się wnieść stółunek, mający zachodzić między wymiarami różnych części wozu,

zu, chcąc ażeby siła Q , była najmniejsza iak tylko być może.

800. A zatem iawna iest, iż Zagadnienie tyczące się ciągnięcia wozu na kołach, oprócz trudności Fizycznych zawisłych od tarcia, nie iest samo w sobie tak proste iakby na pierwsze wéyźwienie spodziéwać się można. I że, uważać siłę poruszającą i ciężar wozu, iakoby ciężar i siłę czyniące sobie wzajemną równowagę na płaszczyźnie nachylonèy ab , bez innych przeszkód iak tylko przy pomocy odporu skutkującego w punkcie K , byłoby to szukać stósunku między siłą poruszającą a między ciężarém wozu bardzo dalekiego od prawdy. Podług takiego przypuszczenia, siła i waga, miałyby się między sobą w stósunku odwrotnym prostopadłych, spuszczonech z punktu K na ich kierunku, natura tarcia niechayby była iaka chce; bo w takim mniémaniu, ponieważ iédén tylko punkt K czyni odpór, przeto siła złożona z tych dwóch sił musiałaby przechodzić przez punkt K .

801. Gdyby wóz zamiast dyszelka, był ciągnióny przy pomocy sznura lub pafa; to

natenczas możnaby rzeczy uważać, podług warunków prostej równowagi, zachodzącej między ciężarém a siłą na płaszczyźnie nachylonèy; bo w takim przypadku siła złożona z tych dwóch sił, czyniąca przeciw wozowi, niemoże mieć żadnej czynności przeciw koniowi; a zatem powinna przechodzić przez punkt K , jeżeli rozumie się że równowaga ma mieć miejsce; siła tarcia osi o buxy, powinna być większa nad usilność, która zmierzalaby odłączyć iedno od drugiego; bo inaczej os obracałaby się tylko w piastce, a koło nie ruszałoby z miejsca.

802. Kiedy koń wywiéra swoje siłę przeciw wozowi, tym końcém ażeby koło przebyło iaką zawadę r (fig. 171); to natenczas Zagadnienie iest bardzo różne od poprzedzającego. Nieidzie tu o potoczenie wozu, ale o przecignięcie go i obrocenie całego około punktu r , iak gdyby koła i os składały razem iedno ciało. Odpór tedy tarcia osi o piastę, powinién być tak wielki, ażeby ich spólna powiérzchnia nie odłączała się iedna od drugiey podczas téj czynności; a w takim razie, siła złożona z ciężaru wozu i z usilności konia powinna przechodzić przez punkt r ; te zaś dwie siły będą między sobą w stósunku odwrotnym prostopadłych, spuszczonech

z punktu r , na ich kierónki. Δ po-
 nieważ oczywista jest, iż siła ciągnię-
 nia będzie t \acute{e} m odlegleysza od pun-
 ktu r , im będzie wi \acute{e} kszy promi \acute{e} n
 koła, wi \acute{e} c st \acute{a} d nale \acute{z} y sobie wnieść,
 że w tym przypadku wielkie koła
 maia rzetelnie przewa \acute{z} n \acute{a} zysko-
 wność nad małe, aczkolwiek nie
 zgoła w st \acute{o} sunku promi \acute{e} nia. Było-
 by i \acute{e} szcze wiele do mówienia w t \acute{e} y
 materji; ale powinno by \acute{d} z tym cza-
 s \acute{e} m do \acute{z} yć na t \acute{e} m, i \acute{z} esmy ustanowi-
 li zasady, słu \acute{z} ące do zrównania Za-
 gadni \acute{e} n tego rodzaju. Nierudno
 będzie ka \acute{z} demu przy \acute{s} t \acute{o} wać to so-
 bie co poprzedziło, do skutków od-
 skoku łoż \acute{o} w, lub t \acute{e} ż do woz \acute{o} w o
 wielu kołach zaprz \acute{e} żonych wielu
 ko \acute{n} mi.

803. Tarcie mo \acute{z} e dać okazj \acute{a} do ru-
 ch \acute{o} w, bardzo różni \acute{a} cych się od tych, na-
 kie miałyby mi \acute{e} ysce bez tarcia; za \acute{s} tanowi-
 my się tu nad niektórymi. Powiedzieli \acute{s} -
 my iu \acute{z} wielokrotnie (290 i indziej) co po-
 winno dziać się z ciał \acute{e} m BOQ (fig. 172),
 któreby odebrało pop \acute{e} d, w kierónku nie-
 przechodzącym przez jego s \acute{r} zodek ci \acute{e} żko-
 ści. Ale gdyby ciało było uderzone ze-
 wnętr \acute{s} nie w kierónku iaki \acute{m} kolwiek AP ,
 to nieodebrałoby tego ca $\acute{ł}$ ego pop \acute{e} du; trze-
 baby z \acute{a} t \acute{e} m rozł \acute{o} żyć t \acute{e} si \acute{l} ę na dwie inne,
 z których jedna czynilaby w kierónku sty-
 cznym

figura
172.

cznym z powierzchni \acute{a} , a druga w kierón-
 ku prostopadłym BC na t \acute{e} ż powierzchni \acute{a} .
 W przypadku kiedyby niebyło tarcia, siła po-
 p \acute{e} d \acute{z} ai \acute{a} ca nie \acute{k} utk \acute{o} wałaby nie w kierónku
 linii styczn \acute{e} y, ale tylko s \acute{r} ych \acute{o} wałaby po-
 wierzchni \acute{a} ; a z \acute{a} t \acute{e} m tylko sama siła BC po-
 dałaby się ciału, i to nie sprawilaby w niem
 obrotu tylko w takim razie, kiedyby kie-
 rónek i \acute{e} y nieprzechodził przez s \acute{r} zodek ci \acute{e} ż-
 kości G . Sk \acute{a} d pokazuje się, że gdyby ciało
 było postaci kulow \acute{e} y, i zło \acute{z} one z materji ie-
 dnorodn \acute{e} y, to bez tarcia, nigdyby się niepot \acute{o} -
 czyło moc \acute{a} samego tylko pop \acute{e} du zewn \acute{a} tr \acute{s} z
 odebranego; bo prostopadła na powierzchni \acute{a}
 jego, przechodzi z \acute{a} w \acute{z} ez przez s \acute{r} zodek figu-
 ry, który jest ora \acute{z} s \acute{r} zodkiem ci \acute{e} żkości. W
 przypadku z \acute{a} s tarcia rzecz ma się inaczej:
 siła czyni \acute{a} ca w kierónku linii styczn \acute{e} y, po-
 daie się przy pomocy chropowat \acute{e} y powier-
 szchni, a to w cz \acute{e} ści t \acute{e} m znaczni \acute{e} yszej, im
 powierzchnia będzie sposobni \acute{e} ysza do spra-
 wienia tarcia; tak i \acute{z} pomimo ruch \acute{o} w po-
 chodzących od siły skutkui \acute{a} c \acute{e} y w kierónku
 BC , ciało potoczy się, i s \acute{r} zodek G post \acute{a} pi
 równolegle z lini \acute{a} styczn \acute{a} , tak i \acute{a} k gdyby
 punkt B był ciągniony w tym \acute{z} e kierónku
 od siły równai \acute{a} c \acute{e} y się sile tarcia, przy po-
 mocy nitki przywi \acute{a} zan \acute{e} y w tym punkcie.

804. Daymy że ciało twarde, postaci kulow \acute{e} y ABC (fig. 173) up \acute{a} -
 da swobodnie na płaszczyzn \acute{e} pozi-
 emn \acute{a} HR , i że od iaki \acute{e} ykolwiek b \acute{a} d \acute{z}
 przyczyny nabyło ruchu kołowro-
 tnego około swego s \acute{r} zodka ci \acute{e} żko-
 ści; gdyby niebyło tarcia, to ciało
 to spotkawszy się z płaszczyzn \acute{a} , nie-

figura
173.

zatrzymałoby innego ruchu tylko ruch kołowy, a środek ciężkości jego, zostałby nieruchomy. Ale jeżeli jest tarcie, to ciało dotknawszy się płaszczyzny, potoczy się od I ku R , albo od I ku H , to jest, podług tego iak ruch kołowy odprawiać się będzie, w rozumieniu CAB albo też w rozumieniu BAC ; bo odpór tarcia skutujący w kierunku płaszczyzny, zastępujący miłyce siły, czyniący przeciw temu ciału w kierunku przeciwnym ruchowi jego, powinién (z przyczyny że nieprzechodzi przez środek ciężkości tego ciała) nadać mu ruch równoległy płaszczyźnie (290), i ruch kołowy, oba czyniące w rozumieniu przeciwnym temu ruchowi kołowrotnemu, który ma ninie; z tych zaś dwóch ruchów ostatni, nieustannie pomniéysza pierwotnego ruchu kołowrotnego; gdy przeciwnym sposobem ruch środka powiększa się aczkolwiek tylko do pewnej granicy, którą pominawszy, podobnież zmniéyszać się będzie, póki się niezniszczy wraz z ruchem kołowrotnym.

805. Na tym fundamencie łatwo wytłómaczyć się daie: *id* Dla czego ciało kulowe ABC (fig. 174), uderzone w kierunku DB ; postąpiwszy w kierunku IE powraca potem od E ku I , tak iż nawet przędzie za I ku F . Popęd w kierunku DB , mocą zachodzącego tarcia w punkcie B , nadaie mu kołowrót w rozumieniu ABC i popycha go w kierunku IE ; a że w takim przypadku tarcie o płaszczyznę należy do pierwszego rodzaju, przeto ruch środka ciężkości, został wkrótce zniszczony, a z ruchu kołowrotnego powstaie inny ruch w rozumieniu przeciwnym, iak w przypadku poprzedzającym. *zre.* Dla czego kula, która upadłszy, zdaie się iakoby już utraciła wszystkie swoją siłę, dla czego mówię zrywa się gwałtownie na nowo. Takowa kula wypędzona dzielnnością prochu, przez tarcie o dółną ścianę kanału armatnego, nabywa ruchu kołowrotnego tak mocnego, iż w powietrzu mało z niego utraci; a zatem dotknawszy ziemi, jeżeli ruch iéy kołowrotny z strony téy powierzchni, skutkuje w rozumieniu przeciwnym ruchowi dybiącemu do celu, to podług (804), powinno stąd wyniknąć przypięzienie ruchu odpowiadającego środkowi, to jest ruchu dybiącego do celu. Tę przyczynę należy przydać do owych, któreśmy wyłożyli (488 i daley), i które wpływają do sprawienia lub ułatwienia wystrzałów na odbitkę. Bo chociażby środek został nieruchomy na jedną chwilę, to jednakże łatwo z poprzedzających uwag, widziéć się daie, że ruch kołowrotny może częstokroć wystarczyć, na wyrwanie kuli z dółku w którymby się uwięziła ryjąc i orząc ziemię.

806. Wreżcie jeżeli tarcie bywa szkodliwe w wielu okolicznościach, to jednakże

części bywa pomocne. Bez tarcia, przechodząc spadziłość by najmniej nachylenia, musielibyśmy upadać. Nigdy inaczej człowiek albo bydło bieżące pędem, a oraz obracające się około punktu stałego C (fig. 175), niemogłoby się utrzymać od upadku, chociażby sobie dało położenie niewiemi takie. Zamiaśt że przy pomocy tarcia, może nachylić się bokiem ku punktowi C , około którego obraca się, i tym sposobem to sprawić, ażeby ważność konia, wykirowana w linii pionowej GK , przechodzący przez środek ciężkości G , i siła środkowa GF , iakię nabywa pod czas obrotu i która ma swój kierunek od C ku F , ażeby mówię te dwie siły, złożyły się na jedną siłę, czyniącą w kierunku GI i przechodzącą przez iaki punkt I pomiędzy nogi końskie; a w takim razie ta siła lubo ukośna, niemnię jednak przeto zostanie zniszczoną przez tarcie, byleby nachylenie ię było takie, iakięgo wyciąga toż tarcie.

807. Tarcia potrzeba przypisać jeszcze i ten pożytek, że przy pomocy ięgo można pomnięyszyć tego co samo tarcie ma w sobie szkodliwego; gdyż powierzchnię ciał nieinaczęją gładzą się i wycierają tylko przez tarcie. Tarcie i to sprawuie, że części niektórych filniów można uczynić bądźto nieruchomymi bądź ruchomymi. Za sprawą tarcia nożyczek, i inne ostrza tegoż rodzaju, iakoto szczępcy, klęszczy, pilniki i. t. d. czynią swój skutek. Np. gdyby głowięki z których składają się nożyczki, niebyły niby iaka piłeczka naięzone malęnkami zębami, wpiłającami się w dziureczki ciała które ma być przesfrzyżone, to ciało takowe tylkoby przesłięznięło się między ostrzami.

808. Tarcie pomaga także bardzo często do ruszenia ciała w pewnym rozumieniu. I tak chcąc podnieść ciało P (fig. 176) przy pomocy drąga AB ; łatwo tego można dokazać, podłożywszy go pod krawędź IN ; bo tarcie w takim razie bardzo znaczne, czyni krawędź IN nieruchomą, i niedopuszcza ię zśliznąć się. Taż sama przyczyna, zastanawia także koniec A drąga. W takim przypadku, żeby dōyśdź sfunktu między wagą P a siłą Q [co wyżej zachowaliśmy sobie byli na inŝe mięysce (621)], trzeba zmyślić sobie ważność P , wykirowaną w linii pionowej GK , przechodzący przez środek ciężkości G , trzeba ią mówię zmyślić sobie rozłożoną na dwie siły równoległe, z których jedna przechodziłaby przez punkt O , w którym ciało opiera się na drągu, a druga przechodziłaby przez ieden z punktów linii CD , położony na płaszczyźnie dwóch równoległych GK i OM ; a natęczas siła wynikająca stąd w punkcie O , mieć się będzie do ciężaru P :: EK : EM (205) A iężeli z punktu A , poprowadzi się

prostopadła AL na linię OM , to siła Q mieć się będzie do siły $O :: AL : AB$; skąd wnosi się $Q : P :: AL : EK : AB \times EM$. Wreźcie siłę czyniącą w kierunku OM , jeżeli rozumiemy całą podaiącą się dragowi, to nie dla czego innego tylko z przyczyny tarcia, skutkującego w punkcie O ; bez którego, drag nieodebrałby tylko część téj siły, skutkującą w linii prostopadłej AB .

809. Pozostaie nam jeszcze zastanowić się nad tarcie sznura, opasanego około powierzechni krzywéj ABC (fig. 177), i wyciągnionego z dwóch końców dwiema siłami. Niech będą ab, ad dwa boki przyległe linii krzywéj opasanéj sznurém. Przedłużymy te dwa boki, zmyślny sobie że as i ae wyrażają wyteżenia tych dwóch boków. Jeżeli zamknijemy równoległobok $acse$, to w nim linia af oznaczać będzie siłę wynikającą z tych wyteżeń, to jest siłę, która tylko co ma posunąć sznur. Musi tedy linia af czynić z powierzechnią krzywą, kąt caf równy kątowi tarcia. To założywszy na przód, oznaczmy sobie przez T wyteżenie boku ab , to jest boku bardziéj wyteżonego, a zatem na wyteżenie boku ad mieć będziemy $T - dT$. Będzie tedy $T : T - dT :: wft. fac : wft. fac :: wft. (cae - fac) : wft. fac$. Lecz $dof. fac - wft. fac doft. cae : wft. fac$. Lecz $cae = 180^\circ - cah$; więc (Jeom. 279) $wft. cae = wft. cah$, a $dof. cae = - doft. cah$; z przyczyny zaś kąta cah niezmiernie małego, mamy $dof. cah = 1$; więc $T : T - dT :: wft. cah \times doft.$

$dof. fac + wft. fac : wft. fac$; więc $T \times wft. fac = T wft. cah doft. fac + T wft. fac - dT wft. cah \times doft. fac - dT wft. fac$; albo wyrugowawszy z obu części wyraz $T wft. fac$, i opuściwszy iak bydz powinno, wyraz $dT wft. cah doft. fac$, który z przyczyny kąta cah niezmiernie małego, wypada niezmiernie mniejszy od wyrazu $dT wft. fac$, będzie $dT wft. fac = T wft. cah \times doft. fac$, albo $dT stycz. fac = T wft. cah$, rozdzieliwszy przez $dof. fac$.

Zmyślny sobie promienie Rozwiyki ar, dr w punktach a i d . Kąt cah będzie równy kątowi ard , bo ar, dr są prostopadłemi na ab, ad albo ah ; lecz w trójkącie rda , oznaczywszy przez R promień ra Rozwiyki, przez s , długość Pba sznura, a przez ds mały boczeczek ad , bo kiedy T rośnie, s umniejszyła się; mieć będziemy $R : ds :: wft. ard$ albo $wft. cah : 1$. Więc $wft. cah = \frac{-ds}{R}$; więc $dT stycz. fac = \frac{-Tds}{R}$. Lecz znowu $stycz. fac = stycz. f$, oznaczywszy przez f kąt tarcia; więc $dT \times stycz. f = \frac{-Tds}{R}$ albo $dT = \frac{-Tds}{R stycz. f}$. To tedy zrównanie, służyć ma do ustanowienia siły T , z iaką sznur jest wyciągniony w którymkolwiek punkcie swoiéj długości s , iużto mocą siły do niego przyłożonéj iuż téż mocą tarcia.

810. Gdyby niebyło wcale żadnego tarcia; to natenczas kąt tarcia wynosiłby 0, tak iż styczna f byłaby niezmierna, a zatem wartość ilości dT byłaby niezmiernie mała to jest $= 0$. Co daie znać, że sznur we wszystkich swoich punktach, byłby wszędzie równo wyteżony, iak w rzeczy samej być powinno (569).

811. My tu użycia tego zrównania dalej rozciągać niebędziemy, iak tylko do sznurów opalanych około powierzchniów walcowych. W powierzchniach tego rodzaju, promień R rozwiyki jest stateczny i równy promieniowi kołowego przecięcia wálka; a zatem zrównanie $dT = \frac{-Tds}{R \text{ stycz. } f}$ albo $\frac{dT}{T} = \frac{-ds}{R \text{ stycz. } f}$ jest łatwe do scalkowania i daie $\log. T = \frac{-s}{R \text{ stycz. } f} + C$. Zeby wynaléśdź stateczną C ,

trzeba uważać, że w punkcie m , gdzie sznur porzuca powierzchnią, wyteżanie T staie się równe sile P . Oznaczywszy tedy przez a długość części mP , trzeba, kiedy jest $s=a$, ażeby było $T=P$. A zatem będzie $\log. P = \frac{-a}{R \text{ stycz. } f} + C$; skąd wnosi się $C = \log. P + \frac{a}{R \text{ stycz. } f}$.

Więc $\log. T = \log. P + \frac{a-s}{R \text{ stycz. } f}$ albo $\log. P - \log. T = \frac{s-a}{R \text{ stycz. } f}$, albo naostatek $\log. \frac{P}{T} = \frac{s-a}{R \text{ stycz. } f}$; co nam daie stóśunek zachodzący między wyteżeniem T a między siłą P , w którymkolwiek bądź punkcie sznura.

Zebyśmy przystósowanie tego zobać figura czyli w iakim przykładzie, daymy że w fig. 122. 122 odpór ciężaru P , wyteża tę część sznura, któ-

która ciągnąc go przytyka do wálca, że iak mówię wyteża z siłą wynoszącą 3000 ft ów. Promień wálca niechay ma 6 c .; promień liny 1 c .; tak iż tu na wartość ilości R wziąśdź powiśniemy 7 c . albo $\frac{7}{12} ft$.; daymy nadto, że lina opaluie cztery razy walec. Jest pytanie iaka powinna być siła T , chcąc ażeby nie dopuściła linie pośliznąć się na walcu, i rozumiejąc że tarcie wynosi czwartą część utłoczenia; co daie stycz. $f = 4$.

Łatwo widzieć się daie, że cztery opalania, czynią w długości $4^2 ft$. Więc będzie $s-a = 4^2$; $P = 3000 ft$ ów; $R = \frac{7}{12}$; a stycz. $f = 4$. Więc $\log. \frac{P}{T} = \log. \frac{3000}{T} = \frac{4^2}{\frac{7}{12} \times 4} = 4^2$. Ale że ten logarytm jest hiperboliczny, przeto chcąc wynaléśdź $\frac{P}{T}$ przy pomocy Tablic pospolitych, trzeba podług (88), rozmnożyć logarytm téy ilości to jest 4^2

przez 0,4342945; co da $\log. \frac{3000}{T} = 2,7298511$;

albo $\log. 3000 - \log. T = 2,7298511$; więc $\log. T = \log. 3000 - 2,7298511 = 3,4771213 - 2,7298511 = 0,7472702$; co w Tablicach odpowiada liczbie 5,59 albo $5\frac{2}{3}$; więc $T = 5\frac{2}{3} ft$. Więc siła wynosząca $5\frac{2}{3} ft$., przy pomocy tarcia czterech opalań sznura, będzie dostateczna na ustanowienie linki mającay w promieniu 1 c . zeby się nieześliznęła z wálca, mającego w promieniu 6 c .; rozumiejąc że tarcie wynosi czwartą część utłoczenia, a waga ciężaru ciągnionego 3000 ft ów.

812. Ale że w tém rozwiązaniu rozumie się, iakoby linka dotykała powierzchni doskonale wszystkiemi punktami swemi, przeto wynikający skąd skutek tarcia, wypadłby daleko więkzsy iak być powinien, gdy-

gdyby się używało tegoż samego kąta tarcia, który naznaczyliśmy do powierzchniów siuwających się jedna na drugiey. Nietawo wprawdzie da się naznaczyć stożunek między częścią dotykającą, a między sumą wklękościów wypadających pomiędzy zebrami sznura, lecz przy pomocy formuły poprzedzających, można zastąpić ten niedostatek wiadomości, w sposób następujący. Oznaczyliśmy byli przez f kąt tarcia, potrzebny na sprawienie tego, ażeby część sznura jakakolwiek znajdowała się bydź w stanie naybliższey gotowości do pośliznienia; i znaleźliśmy, rozumiejąc sznur wszystkiemi punktami przytykający do wálca, bydź $\log. \frac{P}{s-a} = R \text{ stycz. } f$; gdzie P wyraża siłę wyważającą sznur w jednym spomiędzy jego punktów przytykających do wálca; T wyraża siłę, wyważającą wszelki inny punkt sznura przyłożonego do wálca; naostatek $s-a$, oznacza część sznura zawartego między temi dwoma punktami.

Daymy tedy, że walec znanego promienia (fig. 178) jest opasany sznurem $PA-BQ$, téżże śrzednicy co wyżej; i że do jednego z końców jego przywiązano wagę znaną q ; obciążając drugi koniec tegoż sznura z kolei różnemi wagami, póty ażby waga p postawiła sznur w stanie naybliższey gotowości do pośliznienia; iawna jest, iż oznaczywszy przez b długość części opasanej ABC , przez r promień wálca objęty z promieniem sznura; będzie $\log. \frac{q}{p} = \frac{b}{r \text{ stycz. } f}$; skąd wnosi się styczna $f = \frac{b}{r \log. \frac{q}{p}}$. Tym spo-

sobem wynalazłszy przez doświadczenie wartość styczney f , można będzie wyrachować wartość ilości T , w każdym przypadku, właśnie na wzór poprzedzającego przykładu.

O tęgości Sznurów.

813. Tęgość sznurów, czyli trudość, iakię zwykło się doznawać w naginaniu ich podług krzywości zadanej, jest także jedną spomiędzy przyczyn, umnięszających skutek sił, przyłożonych do sznurów. Zeby sobie to wyobrazić, w iaki sposób pomiéniona tęgość uymie siłom skuteczności, zmyślmy sobie że kluba ABC (fig. 179) jest ruchoma około osi R , bez zadnego tarcia; natenczas dwa ciężary P i Q będąc równemi, jeżeli ieden z nich $np.$ Q pomnoży się cokolwiek, to przecież ruch nienastąpi, tylko w takim razie, kiedyby sznur $PABCQ$ był doskonale giętki. Jakóż daymy, że sznur $PABCQ$ zamiast doskonałej giętkości, wcale niémiałby żadney, tak iż części AP , CQ byłyby i owszém tęgiemi prętami, niewzruszenie przymocnionemi do ciała kluby; iawna jest, że przymuszając klubę do obracania się w rozumieniu

figura
179.

ABC

ABC , dwa ciężary P i Q , przyjdą do położén P i Q ; ale oraz będą usiłować powrócić do swego pierwotnego położenia, tak iż do utrzymania ich w tym nowym stanie, trzeba osobnéj sily. Jeżeli tedy sznur nie jest ani doskonale niegiętki ani doskonale giętki, to widoczna jest, że niedostatek doskonałej giętkości, to sprawi iż gdy punkt A (fig. 180) przyjdzie do punktu A' , a punkt C do punktu C' , części AP , CQ , skrzywią się nieco, a to w taki sposób, że ciężar P będzie odleglejszy a ciężar Q będzie bliższy osi R , aniżeli by były, gdyby sznur miał doskonałą giętkość; tak iż chcąc ażeby części $A'O$, CC' stały się stycznymi w punktach A i C , trzeba pomnożyć sily, mającój służyć do obrócenia kluby; słowem, trzeba użyć takiéj sily, bez jakiejby się obeszło gdyby niezachodził ten niedostatek giętkości.

814. Klubę rozumiejąc zawsze doskonale ruchomą na swoiéj osi R , jeżelibyśmy użyli taśmy zamiast sznura; to natenczas bynajmniejsze pomnożenie wagi Q obróciłoby klubę. Założywszy zaś nazad sznur, pokazałoby się, iżby trzeba pomnożyć sily Q , a to tém więcej, ióđ im summa dwóch ciężarów P i Q , albo ogółem, im będzie zna-

czniéj-

czniéjsze całkowite obciążenie, wyteżając sznur; bo nietykając innych okoliczności, odpór jaki czynią dwa ciężary P i Q , w ten czas kiedy dla tegości sznura przychodzą do położén $A'OP'$, $CC'Q'$ jest tém znaczniéjczy, im większe są też ciężary. 2re. Pomnożenie sily Q powinno być tém większe, im będzie mniejszy promień kluby, albo ogółem powierźchni okolo którój sznur opalaie się. Albowiem iawna jest, że ponieważ trudność, iakiéy doświadcza się, pochodzi stąd, iż sznur zamiast przystawania do powierźchni obracającój się, zostaje od niéy odległy w pewnéj dalekości, i nabiera krzywosci $P'OA'$, czyniacój z powierźchnią pewny kąt $OA'A$; przeto takowa trudność będzie tém większa, im krzywość $A'O$ do którój przychodzi sznur dla niedostatku giętkości, bardziéy różnié się będzie od krzywosci powierźchni: ta zaś różnica wypada zawsze tém większa, im będzie mniejszy promień powierźchni. 3cie. Sıla powinna iéłczce tém bardziéy być pomnożona, im większa będzie średnica sznura. Jakóž łatwo to widziéć się daie, że sznur tém trudniéy nagina się im grubszy; widzieliśmy zaś dopiéro wyżéy, iako odpór którego doświadcza się, jest tém większy, im większa różnica zachodzié będzie między krzywoscią $A'O$ i krzywoscią $A'A$; a zatem będzie tém większy, im część $A'O$ mniej oddalié się będzie mogła od linii prostéy; to jest, będzie tém większy, im większa będzie średnica lub promień sznura.

815. Daymy że k wyraża pomnożenie, iakie daćby trzeba sily, chcąc ażeby przezwzięczyła odpór, pochodzący od tegości sznurów; oznaczymy oraz silę całkowitą wyteżającą sznur, przez P ; średnicę sznura dzwigaiącego ten ciężar, przez D ; a promień powierźchni ABC , przez R .

R. Zeby wiedzieć, jakie ma być takowe pomnożenie w tén czas, kiedy ciężarém byłoby p ; średnicą sznura, d ; a promieniem powierzchni byłoby r ; trzeba uważać, podobnie tego co poprzedziło, że gdyby nieza-chodziła inna różnica, jak tylko co do ciężaru wyteżającego sznur, to przerzeczono pomnożenie wynalezlibyśmy przez tę proporcją, $P : p :: k$ do czwartego wyrazu, którym byłoby $\frac{pk}{P}$.

Lecz oprócz różnicy co do wagi, zachodzi także różnica i w krzywościach powierzchniów; a zatem podług drugiey uwagi wzwyż podanéy, dającéy znać, że pomnożenia pochodzące od téy przyczyny, są między sobą w stosunku odwrotnym promieniów, odpowiadających powierzchnióm, mówię podług téy drugiey uwagi, mając wzgląd na tę przyczynę i na odmianę wagi, pomnożenie siły, znale-zlibyśmy przez tę proporcją, $s : R :: \frac{pk}{P}$ do czwartego wyrazu, którym jest $\frac{pRk}{Pr}$. Naostatek, żeby mieć wzgląd na wszystkie trzy przyczyny razem złączone, trzeba, podług trzeciéy uwagi, wyrachować czwarty wyraz téy proporcji, $D : d :: \frac{pRk}{Pr}$ do czwartego wyrazu; którym będzie $\frac{pRkd}{PrD}$. Tak iż odpór w pierwszym przypadku, mieć się będzie do odporu odpowiadającego drugiemu przypadkowi :: $k : \frac{pRkd}{PrD}$ albo :: $PrD : pRd$, albo :: $\frac{PD}{R} : \frac{pd}{r}$; to jest, że odpory pochodzące od tegości sznurów, mają się jak wagi wyteżające też sznury, rozmnożone przez

śred-

średnice tychże sznurów, a rozdzielone przez promienie powierzchniów około których opasują się.

Wreszcie, te wnioski nie są wprawdzie wzięte tak ściśle jakby należało; atoli do praktyki można je poczytać tym czasem za dostateczne, póki doświadczenie nieobiasni dokładniéy téy materji; które lubo zdaie się pokazywać, że odpór pochodzący od tegości sznurów, trzyma się dosyć tego stosunku z niewielkiém nchybieniem, iednakże wszystkie doświadczenia przedsięwzięte w téy mierze, nie są ieszcze między sobą tak zgodne, jakby sobie życzyć potrzeba. Najlepsza rada, służyć mająca w tych okolicznościach, jest ta; ażeby sznury kazać porobić giętkiemi jak pospolicie bywają. Obacz wyborne *Pismo o Powroznikówestwie* Pa du Hamel, tak co do téy materji, iako też co do mocy i innych własności sznurów.

O sposobie oszacowania Sił przyłożonych do Silniów.

816. **P**omiara siły iakiéykolwiek, jest mnogość, wynikająca z rozmnożenia pewnéy miąższości, przez szypkość, iaką może nadać takowa siła téżé miąższości. Tu zaś rozumiemy być rzeczą potrzebną, przydać ieszcze niektóre objaśnienia, względem przystósowania tego fundamentu do miary sił, przyłożonych do silniów. Kiedy dwa ciężary czynią ieden przeciw drugiemu przy pomocy kluby prostéy i nieruchoméy; to ażeby czyniły sobie wzajemną równowagę, trzeba iak widzieliśmy wyżéy,

Tom IV.

Ee

ażé

ażeby ich miąższości były sobie równe; i ta równowaga trwać może bez końca. Ale kiedy zamiast stawienia ciężaru naprzeciw ciężarowi, stawia się przeciw niemu siła *np.* bydłęca, albo człowiecza; chociaż to prawda, że do zachowania równowagi, takowy człowiek niepotrzebuje większej ufilności, iak tylko takiej, któraby równała się ciężarowi danemu do utrzymania, to jest, ufilności równaiący się ilości ruchu, a wynikający z miąższości tego ciała rozmnożony przez szypkość, iaką mu nadaie ważność w iednym momencie, z tém wszystkiém iawna jest, że gdyby człowiek niebył zdolny do większej ufilności nad tę, to równowaga nietrwałaby iak tylko przez ieden moment; bo ważność odnawia w drugim momencie, tę czynność, która została zniszczona w ciele w pierwszym momencie.

A zatem o sile człowieka nienależy sądzić z miąższości, iaką może utrzymać, ale w miarę takowey siły trzeba ieszcze koniecznie wprowadzić liczbę wyrażającą, wiele razy człowiek może powtórzyć czynność, równaiącą się téy czynności, którą ważność nadaie ciężarowi za każdym momentem. Lecz ieżeli przez *p* oznaczymy szypkość, iaką nadać może ważność ciała swo-

swobodnému, w przeciągu iednéy minuty wtórey, a przez *dt* cząstkę niezmiernie małą czasu iakiegokolwiek *t*; to *pdt* (173) wyrażać będzie szypkość, nadaną w momencie *dt*; czas *t* rozumiejąc bydź wyrażony w minutach wtórych. Więc ieżeli *M* jest miąższością zadaną do utrzymania, to *Mpdt* będzie iey wagą, albo ilością ruchu, iaką iey nadaie ważność za każdym momentem; a zatem takaż sama ma téż bydź i ufilność, na iaką zdobywać się powinna za każdym momentem siła, maiąca utrzymować miąższość *M*, bądźto bezśrzednie, bądź przy pomocy kluby. Więc w przeciągu czasu iakiegokolwiek *t*, powinna wyniszczyć ilość ruchu, równą ilości *fMpdt*, to jest $= Mpt$. Więc ieżeli *t* wyraża czas, na końcu którego, człowiek iuż niejest więcéy w stanie utrzymania miąższości *M*, to *Mpt* można wziąść za miarę siły iego. W czém uważyc mamy, iż tu nierozumié się, iżby ten człowiek iuż niemiał bydź sposobny wcale do żadney ufilności, ale tylko że siła iego stawizy się mnieyszą od skutku który ma bydź sprawiony, powinna bydź poczytana za wcale zadną względem tego skutku.

Np. daymy, że do utrzymania ciężaru ważącego 50 *stów* przez iedną godzinę czasu, ma bydź użyta taka siła, o której skądinąd wiadomo, że czyniąc stopniami równemi a niezmiernie małemi, zdol-

na jest do nadania ciału ważącemu 20 *ftów*, szypko-
ści wynoszącej 50 *ft.* na jedną minutę wtórą, wyno-
szącej mówię 50 *ft.* w tym momencie, w którym
przerzeczona siła została wyniszczona. W którym
razie ta miąższość ważąca 20 *ftów*, byłaby nadana ilo-
ścią ruchu = $20f \times 50 = 1000$. Zobaczmy tedy jeżeli
ta ilość ruchu, przynajmniej równa się tej ilości, w
którą zamienia się *Mpt*, położywszy 50 *f.* zamiast *M*,
3600 minut wtórych zamiast *t*, i 30,2 *ft.* (172), za-
miast *p*. Jawną jest, że pierwszemu ilości wiele do
tego niedostaie; więc taka siła niepotrafi utrzymać
przez godzinę ciężaru ważącemu 50 *ftów*. Chcąc prze-
ciążyć wiedzieć, przez jaki czas, czyli przez wiele mi-
nut wtórych potrafiłaby go utrzymać, nie trzeba wię-
cący tylko rozumieć $Mpt = 1000$; a położywszy 50
zamiast *M*, 30,2 *ft.* zamiast *p*; będzie $t = \frac{1000}{30 \times 30,2} =$
 $\frac{1000}{906} = \frac{1000}{906} = \frac{2}{3}$ z małym uchybieniem; to jest że
takowa siła, nieutrzymałaby ciężaru ważącemu 50 *ft.*
dłużey, iak tylko około przez $\frac{2}{3}$ jedney minuty wtó-
réy.

817. Daymy teraz, iż potrzeba, nie tylko utrzy-
mać miąższość *M* przez czas *t*, ale też nadto ruchać
ią przez ténże czas z szypkością jednokształtną i
znaiomą = *u*. Jawną jest, iż ażeby siła czynna mo-
gła była nadać ruchadłu *M*, bądźto następnie bądź też
o ieden raz, szypkość *u*. to musiała na to strawić ilość
ruchu swego = *Mu*; żeby zaś utrzymała też szyp-
kość *u* przez czas *t*, to powinna była przez ténże
czas nieiako pasować się z ważnością, w taki spo-
sób, iak gdyby ciało zostawało w spoczynku; to jest
podług (816), że ieszcze nadto musiała strawić ilość
ruchu = *Mpt*; więc ażeby siła czynna mogła utrzy-
mać ruchadło *M* w szypkości *u* przez czas *t*, to po-
winna być zdolna do sprawienia ilości ruchu =
Mu + *Mpt*.

818. Doświadczenie pokazało, że
przystawivszy człowieka do korby *Q*
windy wyrażonéy w figurze 121, tako-
wy

wy może robić przez ośm godzin, i odby-
wać korbę 30 kołowrotów na minutę, ro-
zumiejąc przy tém *rad* że promień walca
i korby są sobie równe, każdy mający 14
cal. 2^{re} że waga przyłożona do powier-
szchni windy wynosi 25 *ftów*. To doświad-
czenie, stanowi wartość ilości *Mu* + *Mpt*,
nad którą niemożna więcej spodziewać
się po sile człowieka przyłożonego do fil-
ni, i robić mającego przez jaki pewny
czas. Jakóż, ponieważ promień tak walca
iako i korby są oba iednakowe, przeto waga
odbywa tu też samę drogę co i siła. A za-
tém, z przyczyny że promień ma 14 *cal.*,
za każdym kołowrotém, siła obiega 28
 $\times \frac{2}{7}$ albo 88 *cal.*; a że czyni 30 kołowro-
tów na minutę, więc w każdéy minucie
wtóréy przebiega 44 *cal.* albo $\frac{44}{3}$ *ft.*; to jest,
że szypkość $u = \frac{44}{3} = \frac{11}{3}$. Miąższość *M*
= 25 *ftów*, $p = 30,2$ *ft.*, a $t = 8g = 28800$.
Położywszy te wartości w wyrażeniu *Mu*
+ *Mpt*, będzie $Mu + Mpt = \frac{275}{3} +$
 $21744000 = 21744092$. Z téy tedy liczy-
by można osądzić, jeżeli po sile człowie-
czéy można spodziewać się, tego albo owe-
go zamiarzonego skutku.

Np. gdyby zapytano było, jeżeli człowiek
przystawiony do téyże filni co wyżej, może być
zdolny do ruchania ciężaru ważącemu 60 *ftów*, z szyp-
kością wynoszącą 10 *ft.* na jedną minutę wtórą,
przez

przez 6. godzin, pokazałoby się iż tego wcale nie można sobie obiecywać. Jakóż w niniejszym przypadku jest $M = 60f.$; $u = 10$; $p = 30,2$; $t = 21600$; co daie $Mu \mp Mpt = 600 \mp 39139200 = 39139800$; którato liczba daleko przewyższając liczbę 2174400, pokazuje, że ieden człowiek robiący wciąż przez 6 godzin, niejest zdolny do sprawienia zamierzonego skutku.

819. W tém wszystkim co się mówiło, tarcie odłożyliśmy na stronę. Kiedy filnia przydzie iuż do iednokształtności ruchu, w którymto stanie filnie powinny być uważone, to skutek tarcia należy porzucić za stateczny, i można go przyrównać do nowéy miąższości, mającéy ruchu wraz z miąższością zadaną. A zatem w tymże przypadku co wyżej, rozumiejąc że tarcie równa się pewnéy części znanoméy $\frac{n}{m}$ miąższości M , takowy odpor potrzebować będzie z strony fily, ilości ruchu $= \frac{n}{m} Mpt$; tak iż ilość $Mu \mp \frac{n}{m} Mpt \mp Mpt$ albo $Mu \mp (\frac{n}{m} \mp 1) Mpt$, będzie miarą fily poruszającéy.

W doświadczeniu wzwyż przytoczoném, lubo Autor który go przywodzi (Desaguilliers *Cours de Physique Experimentale*, Tom II. k. 594), nie wspomina o skutku tarcia, atoli dorozumiewać się trzeba, że go zawarł tajemnie w danym wypadku. A zatem mając wzgląd na to, że czopy walcowe, musiały być mnieyszego promienia aniżeli sam wa-

lec

lec, jeżeli rozumieć będziemy tarcie wynoszące dwunastą część wagi, bo zaniedbawszy Mu iak tu uczynić wolno, możemy pomnożyć liczbę 21744000 dwunastą częścią onéyże; a natenczas siła człowiecza w okolicznościach tym podobnych, powinna być wyrażona przez 23556000. A stąd pokazuje się, iż ażeby być w stanie, przyzwoitego oszacowania fily człowieczéy, trzeba naprzód zapewnić się o stófunku, między siłą tarcia a między ciężarem, w doświadczeniu przedsięwziętém do wynalezienia takowéy fily. A natenczas jeżeli k jest wartością ilości $(\frac{n}{m} \mp 1) Mpt$ wypadającą z tego doświadczenia, to będzie $(\frac{n}{m} \mp 1) Mpt = k$, zaniedbawszy Mu ; to jest kiedy u jest bardzo małe względem pt . To zrównanie, (przypuściwszy wszelką inną bądź iakąkolwiek wartość ilości $\frac{n}{m}$), powinno służyć do osądzenia, jeżeli siła człowiecza wystarczy do ruchu ciężaru M przez czas zadany T . Tymże samym sposobém należałoby rozumować, względem fily kónskiéy lub innego bydłęcia iakiegokolwiek. Siła kónska pospolicie tak szacuje się, że ieden kón w ciągłéy robocie przez kilka godzin, może tyle sprawić co siedmiu ludzi, tak iż filę człowieczą oszacowawszy na 25 stów, siła kónska powinna być oszacowana na 175 stów.

820. W tém wszystkim co dopiéro powiedziało się, uważaliśmy siłę czynną, iakoby czyniła bezszrednie przeciwko wadze, i iakoby wcale niepożytkowało się z okoliczności miéyscowych i samychże filniów. Tym czasém różne okoliczności, mogą częstokroć dopomódz do większego skutku nad tén, któryby miał wynikać z uwag poprzedzających.

Np.

Np. w użyciu kluby, człowiek do swojej siły, może przydać wagę własnego ciała, albo przynajmniej znaczną część takowej wagi; która mu też i w innych wielu okolicznościach i filniach może pomagać. Czasem ruch niebywa ciągły, ale na przerwy, iakoto w klubie; a jeżeli w tém traci się na czasie, to z drugiey strony na tém zyskać się może, że przez odpoczynek na przemiany, człowiek staie się sposobny, do trwania przez dłuższy czas w téżże czynności. Niemyślimy tu wchodzić w dalsze szczególności téy materyi, w których zawsze łatwo będzie można sobie zaradzić, trzymając się sposobów przepisanych dopiéro wyżej, a oobliwie wspierając się na doświadczeniach, w którychby z pilnością było rozebrano to wszystko, cokolwiek może należeć do każdéy z przyczyn, przykładających się do czynności siły poruszających.

821. Lubo nierozważaliśmy tylko tén przypadek, w którym waga cały swój odpor podaie siłę, atoli iednak niemniéy przeto łatwo będzie, podług tego co się powiedziało o stósunku między wagą a siłą w każdéy filni, dóysdz jeżeli przy pomocy téy lub owéy filni, siła zadana potrafi sprawić skutek zamiierzony.

Np. w windzie poziémnej, kiedy promiennem walca iest r a promiennem kola R ; chcąc ażeby ciężar ruchał się z szypkością u , to siła powinna użyć przeciw niemu ilości ruchu $\frac{Mur}{R}$; aże przez t czynność ważności nadaie ciału M ilość ruchu wyrażoną przez Mpt , więc siła dla dania odporu téy ufilności, musi użyć ilości ruchu wyrażonéy przez $\frac{Mpt}{R}$;

na-

naostatek jeżeli tarcie wyrównywa części $\frac{n}{m}$ miąższości M , która rozumie się bydź przyłożona w odległości r , to siła ieszcze nadto potrzebować będzie ilości ruchu $\frac{n}{m} \frac{Mptr}{R}$, tak iż chcąc osądzić, jeżeli siła będzie mogła ruchać miąższość M , przez czas t , z szypkością u , na windzie, w której promiennem walca byłoby r , a promiennem kola R , trzeba by ustawić przez doświadczenie wartość ilości $\frac{Mur}{R} + (\frac{n}{m} + 1) \frac{Mptr}{R}$, przystawiwszy do windy znaiomych wymiarów i tarcia, człowieka lub inszą czynność ruchaiaącą znaiomy ciężar, i uważając iak długo robotnik może wciążyć robić; a natenczas jeżeli k iest ilością wynikającą z położenia zamiast $M, u, r, R, \frac{n}{m}$ i t wartościów, iak miały te ilości w doświadczeniu, to téż i w każdym innym iakimkolwiek przypadku, wyrażenie $\frac{Mur}{R} + (\frac{n}{m} + 1) \frac{Mptr}{R}$ niepowinno nigdy mieć więkzhey wartości nad k .

822. Podobnież na płaszczynie nachylonéy, kiedy siła ciągnie z szypkością u , w kierunku równoległym płaszczynie, jeżeli oznaczymy przez i nachylenie płaszczyny, to Mpt wst. i (426), wyrażać będzie ilość ruchu, iaką ważność nadawać będzie z kolei ruchadłu w kierunku płaszczyny, przez czas t ; a zatém siła musi potrzebować ilości ruchu $= Mu + Mpt$ wst. i ; a jeżeli tarcie wynosi $\frac{n}{m}$ wagi, to pomi-

nio-

niona siła musiałaby potrzebować ilości
 ruchu = $Mu \mp Mpt$ wst. $i \mp \frac{n}{m} Mpt$. Wyna-
 lązłszy tedy przez doświadczenie wartość
 ilości $Mu \mp Mpt$ wst. $i \mp \frac{n}{m} Mpt$, żeby
 wiedzieć jeżeli taż sama siła potrafi ruchać
 pewną miąższość M , z szypkością znaną
 u , przez czas znaiomy t , na płaszczyźnie
 której nachylenie wyrażałby kąt i , a na
 której tarcie wynosiłoby pewną także zna-
 iomą część wagi, trzeba uważać, czy wár-
 tość odpowiadająca w takim przypadku
 ilości $Mu \mp Mpt$ wst. $i \mp \frac{n}{m} Mpt$, jest mnię-
 sza od wartości odpowiadający doświad-
 czeniu, albo przynajmnię równa onęże;
 co będzie dowodem, że siła pewnie uczy-
 ni zamierzony skutek.

Gdyby czas t , przez który siłnia ma zostawać
 w ruchu, niebył zadany, ale tylko gdyby była zna-
 ioma rozległość, iaką siła albo ciężar powinién prze-
 biędz, np. rozległość, iakąby miał przebiegać ciężar
 z szypkością u ; to natenczas, z przyczyny że ruch
 rozumie się bydz iednokształtny, oznaczywszy przez
 E rozległość o którą rzecz idzie, trzebaby zamiaść t
 położyć onego wartość $\frac{E}{u}$ (156). Taki tedy, co do
 samy istoty, jest sposób, iakim należy sobie postą-
 pić w oszacowaniu sił przyłożonych do siłniów.
 Każda siłnia może wprawdzie wyciągać szczegól-
 nych uwag, względem natury siły czynney, i wzglę-
 dem sposobu w iaki ma bydz przyłożona do téżże
 sił.

siłni; ale zawsze będzie można osądzić, czy dopnie-
 się lub nie zamierzonego skutku, obrachowawszy
 ilość ruchu; iaką musi na to srawić pomiéniona siła;
 w czém bardzo pożytecznie usłużyć mogą, funda-
 menta dopiero wyżey od nas założone.

PRZYDATEK

*W którym traktuje się dokładnię o ruchu
 pocisków w miéyscu odporném.*

823. **W** wyżey (501 i daléy) założyliśmy
 już fundamenta sposobu, służyć
 mającego do ustanowienia linii krzywéy,
 iaką obiegają pocilki w miéyscu odporném,
 teraz idzie o zadość uczynienie temu coś-
 my przyrzekli; to jest, iż zrównanie tam
 wynalezione mamy tu przyprowadzić do
 wyższego stopnia doskonałości, i mieć
 wzgląd na odmiénność gęstości. Nim
 wniydzimy w rozebranie tego oboygą,
 zda nam się bydz rzeczą przyzwoitą, aże-
 byśmy wprzód okazałi, wyraźnię anizeli
 było na zawołaném miéyscu (501 i daléy),
 iaki jest prawdziwy skutek w doniosłościach
 tego naszego piérwszego przybliżenia.

824. Widzieliśmy tam (517), iako
 niémaiąc względu tylko na część odmién-
 ną wartości ilości dx , takowe przybliże-
 nie powinno dawać nam doniosłości zbyt
 kró

krótkie; ale oraz uważaliśmy tamże, że ponieważ stateczna, która ma być przydana do całki, sama także zależy od tego przybliżenia, przeto po większej części nadgradza błąd, z niego wynikający, tak iż nawet w nachyleniu kątów rzucenia choćby znaczniejszych, rozwiązane zrównanie daie doniosłości dość doskonałe. Skutek rzetelny, iaki sprawuje ta stateczna, jest nietylko ten, że nadgradza to, przez co podług założonego przypuszczenia doniosłości stawałyby się nazbyt krótkimi, ale też że ie czyni ieszcze cokolwiek większemi, aniżeli w rzeczy samej być powinny; o czém możemy się przekonać stąd co następuje.

Powróćmy do równania $\frac{2px}{k^2} = \frac{1}{u} \log. \frac{C - \frac{2az}{1-zz}}{C - a \text{ stycz. } I}$ iakie nam dało scałkowanie wzwyż wykonane (520). Lubo w szypkosciach bardzo wielkich, stateczna C wypada ilością bardzo małą, atoli przecię zawsze jest większa aniżeli a stycz. I , a tém bardziéj większa aniżeli jest $\frac{2az}{1-zz}$ w części odziemny; ponieważ $\frac{2az}{1-zz}$ jest mniéjsze aniżeli stycz. I . Więc podług (87), można rozumieć $\log. \left(C - \frac{2z}{1-zz} \right) = -\frac{a}{C} \times \frac{2z}{1-zz} - \frac{aa}{2CC} \times \frac{4z^2}{(1-zz)^2}$ i. t. d.; a $\log. (C - a \text{ stycz. } I) = \frac{a}{C} \text{ stycz. } I - \frac{aa}{2CC} \times \text{ stycz. } ^2 I$ i. t. d. Więc $\frac{1}{u} \times \log.$

$$\log. \frac{C - \frac{2az}{1-zz}}{C - a \text{ stycz. } I} = \frac{2px}{k^2} = \frac{1}{C} \left(\text{ stycz. } I - \frac{2z}{1-zz} \right)$$

$\pm \frac{a}{2CC} \left(\text{ stycz. } ^2 I - \frac{4z^2}{(1-zz)^2} \right) \pm$ t. d. Więc, rozumiejąc iakoby a zachowało swoię wartość początkową, która jest naywiększa iak tylko być może w części odziemny, tym sposobem ilości a naznaczą wartość większą od téj iaką ma w samej istocie, a zatém idzie stąd, że rozległość części odziemny bierze się nazbyt wielka. Podobnymże sposobem moglibyśmy okazać, iako od punktu naywyższego wyniesienia pocisku, aż do punktu, w którym część kuziemna czyni z poziomém kąt równy kątowi rzucenia, takowa rozległość pomnaża się; a pominałszy ten punkt iako znou umniéjsza się.

825. Atoli nie trzeba rozumieć, ażeby błąd stąd wynikający, miał być znakomity. Między pierwszym sposobem a drugim który podamy, i który ma nam dać doniosłości krótsze, aniżeli są w samej istocie, zachodząca różnica niewpada w oczy, aż dopiero w szypkosciach bardzo wielkich. Co się tyczy szypkosciów rzucenia, odpowiadających probóm niżéj położonym, wykonanym z moździerza *12calowego*; to jest w szypkosciach początkowych, wynoszących 4 do 500 *ft.* na iedną minutę wtórą, dwa sposoby nieróżnią się ieden od drugiego, iak tylko o 6 *ft.* i to w naydalszém doniosłości; gdzie różnica powinna zachodzić naywiększa. W szypkosciach zaś wynoszących 14 do 1500 *ft.* na iedną minutę wtórą, to jest w szypkosciach, większych nad szypkosc kuli 24 *swięy*, wystrzelonéy 8 $\frac{1}{2}$ *ftami* prochu, czyli naboiem naywiększym spomiędzy używanych, różnica w naywiększych doniosłościach, między dwóma sposobami wynosi około 100 *ft.*; a że ieden sposób daie nazbyt wiele, a drugi nazbyt mało, tak iż błąd pośredni wynikający z oboiego sposobu, niemoże być wy-

wyżey oszacowany nad 50 do 60 *sq.*; więc iawna jest, że nawet w naywiększych szypkościach, odpowiadających wszelkiéy szelbie. błąd wynikający czyto z owego czy z tego przybliżenia, jest zawsze mniejszy od błędów, których w praktyce nigdy ustrzedz się niepodobna.

826. Pienieważ drugi sposób wynajdowania doniosłościów, podléga daleko za-wilższemu rachunkowi iak piérwszy, a stopień przybliżenia daie małego doskonałszy; przeto bez grubego błędu, możnaby przestać na piérwszym sposobie w obrachowaniu prób niżéy położonych, do których wkrótce przyjdziemy. A nawet ten piérwszy sposób da się ieszcze przywiéśdź do stopnia doskonałości, bardzo bliskiego drugiemu przybliżeniu, obrachowawszy zofobna część odziemną i część kuziemną. Toż samo rozumowanie, przez które okazaliśmy, że piérwszy sposób daie ogółem doniosłości zbyt wielkie, może nas także o tém przekonać, że rachuiąc zofobna część odziemną i część kuziemną, (iak zobaczymy zaraz niżéy), iezeli piérwsza część wypadnie nieco zamocna, to natomiast druga będzie zaślaba, tak iż wypadek wynikający z tego rachunku, będzie bardzo bliski wypadkowi, iakiby nam dał drugi sposób przybliżenia, z pracą nierównie większą. Ite-góćto sposobu użyliśmy do wyrachowania doniosłościów kul, ale w nim mieliśmy oráž wzgląd na odmienność gęstości.

827. Zdaie się bydź rzeczą arcy trudną, podać prosty sposób przybliżenia, służący do obrachowania skutku gęstości, a oráž dający się przytósować do przypadków, w których pocisk podnosi się w górę tak wyśoko, iak czynią kule 24 *fiwe*, kiedy kąt nachylenia działa jest bardzo wielki. Ale w niedostatku prostych sposobów, możemy użyć okólnych, których doskonałość byłaby dostateczna do zamiaru naszego. To co ma nastąpić o skutku odmiénny gęstości przytósuiemy tu do piérwszego sposobu, gdzie dla tém większey doskonałości, weźmiemy zofobna część odziemną i część kuziemną. Potém opiszemy drugi sposób przybliżenia, któryby nam ieszcze ściśléy wskazał linią krzywą, gdyby gęstość była nieodmiénna; a naostatek pokażemy drogę, do miénia względu w tém drugim przybliżeniu na odmiénność gęstości, tak iż wartości doniosłościów, mieć będziemy zamknięte w granicach bardzo ściślych.

828. Powróćmy tedy do piérwotnego zrównania $\frac{2px}{k^2} = - - -$

$$d\left(\frac{2z}{1-2z}\right)$$

$$C - \frac{z+z^3}{(1-2z)^2} - \frac{1}{2} \log \frac{1+z}{1-z}$$

wzwyż wynalezionego (506). Oznaczmy przez *H* kąt iaki czyni liniia krzywa z poziomém, w iakimkolwiek punkcie; a mieć będziemy $\frac{2z}{1-2z} = \text{stycz. } H$, i $z = \text{stycz. } \frac{1}{2}H$. Lecz

$$\frac{z+z^3}{(1-2z)^2} = \frac{2z}{1-2z} \times \frac{1+z}{1-2z} = \frac{1}{2} \text{stycz. } H \times \frac{\text{dost. } \frac{1}{2}H + \text{wst. } \frac{1}{2}H}{\text{dost. } \frac{1}{2}H - \text{wst. } \frac{1}{2}H}$$

$= \frac{1}{2} \text{fycz. } H$
 (Jeom. 287), $\text{dof}^2 \frac{1}{2} H - \text{wft}^2 \frac{1}{2} H = \text{dof}^2 H$;
 więc $\frac{z + z^3}{(1 - z^2)^2} = \frac{1}{2} \frac{\text{fycz. } H}{\text{dof. } H} = \frac{1}{2} \text{fycz. } H \text{fiecz. } H$.

Z innéy strony znowu mamy $\log. \frac{1+z}{1-z}$
 $= \log. \frac{1 + \text{fycz. } \frac{1}{2} H}{1 - \text{fycz. } \frac{1}{2} H} = \log. \text{fycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)$.

Zrównanie tedy należące do linii krzywéy
 przemiéniá się w to, $\frac{2pdx}{k^2} - - - - -$

$$= \frac{C - \frac{1}{2} \text{fycz. } H \text{fiecz. } H - \frac{1}{2} \log. \text{fycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)}{-d \text{fycz. } H}$$

$$\text{albo } \frac{2pdx}{k^2} = - - - - -$$

$C - \text{fycz. } H [\frac{1}{2} \text{fiecz. } H + \frac{1}{2} \text{dotyc. } H \log. \text{fycz. } (54^\circ + \frac{1}{2} H)]$
 Ilość tedy $\frac{1}{2} \text{fiecz. } H + \frac{1}{2} \text{dotyc. } H \log. \text{fycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)$, iést ową ilością, którą w ra-
 chunkach wyżéy danych (519 i daléy),
 oznaczyliśmy byli przez a , gdzie rozu-
 miéliśmy ją bydź stateczną, i zawsze ró-
 wną swoiéy wartości początkowéy. W
 istocie saméy ta ilość nieiést wprawdzie
 stateczna, ale błąd wynikający z tego przy-
 puszczenia iést bardzo mały, iak się już po-
 wiedziało, i iak iéscze o tém lepiéy za-
 pewnić się można, uważając, że kiedy szyp-
 kość iést bardzo wielka, to iód kąt H nie-
 pocznie odmiéniać się znacznie, aż gdy już
 kula odbędzie wielką część biegu swoiego.

Ze błąd padający stąd na wartość ilo-
 ści dx , iést bardzo daleko od tego, żeby
 miał bydź proporcjonalny odmiénności
 a ; ale że naprzód rośnie aż do pewnego
 punktu, od którego potém coraż ubywa
 aż do zniżczenia się, potém znowu na
 nowo rośnie i ubywa aż do powtórnego
 zniżczenia się, a naostatek iéscze trzeci
 ráz na nowo rośnie w ostatniéy części ra-
 miénia kuziemnego, gdzie w doniośściach
 sprawuie przeciwny skutek; o tém wśzy-
 stkiém łatwo przeświadczyć się można,
 przystósówawszy zrównanie $\frac{2pdx}{k^2} - - -$

$$= \frac{-d \text{fycz. } H}{C - a \text{fycz. } H} \text{ do zrównania } \frac{2pdx}{k^2} = -$$

$C - \text{fycz. } H [\frac{1}{2} \text{fiecz. } H + \frac{1}{2} \text{dotyc. } H \log. \text{fycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)]$
 i uważając, iż te dwa zrównania wychodzą
 zgoła na iedno w trzech punktach linii
 krzywéy, to iést w punkcie wylotu, w fa-
 mym wierszchółku i w tym punkcie ra-
 miénia kuziemnego, która ma toż samo
 nachylenie co punkt wylotu.

829. Kiedy gęstość iést stateczna, to zrównanie
 może bydź wyrażone w sposób dostatecznie przybli-
 żony, przez $\frac{2pdx}{k^2} = \frac{-d \text{fycz. } H}{C - a \text{fycz. } H}$, w którym $a =$
 $\frac{1}{2} \text{fiecz. } I + \frac{1}{2} \text{dotyc. } I \log. \text{fycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} I)$, ozna-
 czywszy kąt rzucenia przez I .

830. Zeby to zrównanie uczynić zgodnym do wskazania linii krzywéy w przypadku odmiennéy gęstości, rozumiéć będziemy że ma też samę postać, ale różni się tylko względem statecznych, to jest,

że zamiast coby miało bydź $dx = \frac{k^2}{2p} x - d \text{ stycz. } H$ jest $dx = \frac{-d \text{ stycz. } H}{A - B \text{ stycz. } H} \cdot \frac{C - a \text{ stycz. } H}{C - a \text{ stycz. } H}$

Tego przypuszczenia tém bardziéy użyć nam wolno, im będzie mniéy znaczna odmiennosc gęstości; tak iż zrównanie, w rozumieniu statecznéy gęstości, i zrównanie w rozumieniu gęstości niewiele odmiennéy, powinny ma-

łoco różnić się jedno od drugiego. Oznaczmy $\frac{2p}{k^2}$ przez $2D$. To założywszy na przód, i wziąwszy za fundament zrównanie główne $dx =$

$$-\frac{1}{2D} x d \text{ stycz. } H$$

$C - \text{stycz. } H [\frac{1}{2} \text{ stycz. } H + \frac{1}{2} \text{ stycz. } H \log. \text{ stycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)]$ wynayduję ilości A i B przez te dwa warunki. 10^{ta} Zeby w punkcie wylotu, gęstość, albo ilość $2D$ proporcjonalna gęstości, równała się wartości znajoméy, iaką mieć powinna w tym punkcie. 2^{re} Ażeby w wierzchołku linii krzywéy, gdzie jest $H=0$, gęstość, albo ilość $2D$ proporcjonalna gęstości, równała się wartości, iaką mieć powinna w tym punkcie, a którą tu oznaczamy przez $2D'$. Miéć tedy będą te dwa

$$\text{zrównania } \frac{-d \text{ stycz. } H}{A - B \text{ stycz. } H} = \frac{-\frac{1}{D} x d (\text{stycz. } H)}{C - a \text{ stycz. } H};$$

bo $a = \frac{1}{2} \text{ stycz. } H + \frac{1}{2} \text{ stycz. } H \log. \text{ stycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)$;

$$\text{i } \frac{-d \text{ stycz. } H}{A} = \frac{-\frac{1}{2D'} d \text{ stycz. } H}{C}. \text{ Z tych dwóch zrównań, wyciągam } A = 2CD' \text{ i } B = 2Da - \frac{2C(D - D')}{\text{stycz. } H}.$$

Tym

Tym sposobem ustanowiwszy wartości ilościów A i

B , miéć będziemy $dx = \frac{-d \text{ stycz. } H}{A - B \text{ stycz. } H}$; a zatem będzie $x = C' + \frac{1}{B} \log. (A - B \text{ stycz. } H)$; to jest x

$= \frac{1}{B} \log. \frac{A - B \text{ stycz. } H}{A - B \text{ stycz. } I}$, wynalazłszy wartość styczny C przez ten warunek, ażeby było $x=0$, kiedy jest $H=I$; tak iak bydź powinno.

Ponieważ w tém zrównaniu, nic nam niewkazuje odmiennéy gęstości w ramięniu kuziemném, przeto też używać go niepowinniśmy, iak tylko do wynalezienia rozległości ramięnia odziemnego. Zrobiwszy tedy stycz. $H=0$, jeżeli oznaczmy przez X

rozległość tego ramięnia, to miéć będziemy $X = \frac{1}{B} x \log. \frac{A}{A - B \text{ stycz. } I}$; a że $A - B \text{ stycz. } I = 2D(C - a \text{ stycz. } I)$, a podług (520), $C - a \text{ stycz. } I = \frac{1}{4ph \text{ dost}^2 I}$

$= \frac{1}{4Dh \text{ dost}^2 I}$; więc będzie $X = \frac{1}{B} \log. 2Ah \text{ dost}^2 I$.

831. Nim przystąpimy do obrachowania rozległości ramięnia kuziemnego, trzeba wprzód miéć wartość największéy rzędny, albo największéy wyfokości, do której pocisk ma wygorować. Lecz mamy ogołém (503), $\frac{dy}{dx} =$

$\text{stycz. } H$, albo $dy = dx \text{ stycz. } H$; więc, z przyczyny że $dx = \frac{-d \text{ stycz. } H}{A - B \text{ stycz. } H}$, będzie dy

$$= \frac{-\text{stycz. } H d (\text{stycz. } H)}{A - B \text{ stycz. } H} = \frac{d \text{ stycz. } H}{B} = \frac{A}{B} X$$

Ff 2

d

$\frac{d \text{ stycz. } H}{A - B \text{ stycz. } H}$; więc $y = C^n + \frac{\text{stycz. } H}{B} + \frac{A}{BB^x}$
 $\log. (A - B \text{ stycz. } H)$. A że y powinno
 być zerem kiedy $H = 1$, więc naostatek
 będzie $y = \frac{\text{stycz. } H - \text{stycz. } I}{B} + \frac{A}{BB} \log. X$
 $\frac{A - B \text{ stycz. } H}{A - B \text{ stycz. } I}$. Zrobiwszy tedy $H = 0$, i
 oznaczywszy przez T największą rzędną,
 mieć będziemy $T = \frac{-\text{stycz. } I}{B} + \frac{A}{BB} \log. X$
 $\frac{A}{A - B \text{ stycz. } I}$; to jest $T = \frac{-\text{stycz. } I + AX}{B}$
 A teraz przystąpmy już do ramienia ku-

832. Zeby ustanowić równanie odpowia-
 iące temu ramięni, zmyślam tobie, że kula po-
 czyna swój bieg od wierzchołka linii krzywéy, bę-
 dąc popędzona poziemie z szypkością, iaką wła-
 śnie ma ninie. Równanie należące do linii krzy-
 wéy, wyrażone w powszechności przez $dx =$
 $\frac{-I}{2D} d \text{ stycz. } H$

$\frac{C - \text{stycz. } H [\frac{1}{2} \text{ stycz. } H + \text{dotycz. } H \log. \text{stycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)]}{2D}$
 z przyczyny że H jest ilością przeczącą, odmienia się
 w to $dx = \frac{I}{2D} d (\text{stycz. } H)$

$\frac{C + \text{stycz. } H [\frac{1}{2} \text{ stycz. } H + \text{dotycz. } H \log. \text{stycz. } (45^\circ + \frac{1}{2} H)]}{2D}$
 gdzie przez C' oznacza się stateczna, odpowiadająca
 szypkości początkowéy niniejszego rzucenia. Day-
 my tedy na wzór tego iak było wyżej, że to zr-
 wnanie może być wyrażone przez $dx =$
 $\frac{d \text{ stycz. } H}{A' - B' \text{ stycz. } H}$, gdzie ilości A' , i B' wynaydę przez

tén warunek, ażeby gęstość, czyli ilość $\frac{2p}{k^2}$ propor-
 cyonalna gęstości w wierzchołku, była $= 2D$; a w
 punkcie upadku $= 2D$. Oznaczywszy tedy przez a' ,
 wartość ilości $\frac{1}{2}$ stycz. $H + \frac{1}{2}$ dotycz. $H \log. \text{stycz. } (45^\circ$
 $+ \frac{1}{2} H)$ w punkcie upadku, do wynalezienia ilościów
 A' i B' , mieć będą dwa równania następujące -
 $\frac{\frac{I}{2D} d \text{ stycz. } H}{C'} = \frac{d \text{ stycz. } H}{A'}$, i $\frac{\frac{I}{2D} d \text{ stycz. } H}{C - a' \text{ stycz. } I}$
 $= \frac{d \text{ stycz. } H}{A' + B' \text{ stycz. } I}$, oznaczywszy kąt upadku przez
 I' . Z tych dwóch równań, wyciąga się $A' = 2C'D'$,
 i $B' = 2Ds' + \frac{2C'(D - D')}{\text{stycz. } I}$. Ustanówmy teraz C' .

Znaleźliśmy byli wyżej (504) $\frac{k^2 dt^2}{2dx^2} = C \dots$
 $\frac{z + z^3}{(1 - zz)^2} = \frac{1 + z}{1 - z}$; to jest, $\frac{k^2 dt^2}{2dx^2} = C \dots$
 $\frac{-\text{stycz. } H \times [\frac{1}{2} \text{ stycz. } H + \frac{1}{2} \text{ dotycz. } H \log. \text{stycz. } (45^\circ$
 $+ \frac{1}{2} H)]}{2D}$; ale że podług przypuszczenia, można
 wziąść $\frac{I}{A - B \text{ stycz. } H}$ zamiast

$\frac{2D [C - \text{stycz. } H (\frac{1}{2} \text{ stycz. } H + t.d.)]}{k^2 dt^2}$, więc będzie
 $\frac{k^2 dt^2}{2dx^2} = \frac{A - B \text{ stycz. } H}{2D}$; więc w samym wierzchoł-
 ku ramięni odziemnego, mieć będziemy $\frac{dt^2}{2dx^2} = \frac{A}{2Dk^2}$
 Podobnież co do ramięni kuziemnego, mamy $C' +$
 $\text{stycz. } H (\frac{1}{2} \text{ stycz. } H + t.d.) = \frac{k^2 dt^2}{2dx^2} = \frac{2D'}{A' + B' \text{ stycz. } H}$;
 więc w wierzchołku będzie $\frac{k^2 dt^2}{2dx^2} = \frac{A'}{2D'}$, i $\frac{A'}{2D'}$

$= C'$. Więc $\frac{dt^2}{2d^2} = \frac{A'}{2D'k^2} = \frac{A}{2Dk^2}$. A że jest $\frac{p}{k^2} :: D : D'$, więc musi być $Dk^2 = D'k^2$; więc $A' = A$, a $C' = \frac{A'}{2D'} = \frac{A}{2D} = C$; więc naostatek $A' = 2CD$, a $B' = 2Da' + 2C(D - D')$ stycz. I'. Zoba-

czymy wkrótce iak wynayduie się a' i D' ; tym czą-
fem rozbierzmy ieszcze dalej nasze zrównanie.

Ponieważ $dx = \frac{d \text{stycz. } H}{A' - B' \text{stycz. } H}$, więc będzie

$x = \frac{1}{B'} \log. \frac{A' + B' \text{stycz. } H}{A'}$, uważając że x po-

winno być zerem, kiedy $H = 0$. Co się zaś tyczy

ilości y , mamy $\frac{dy}{dx} = - \text{stycz. } H$; więc $dy = - dx x$

$\text{stycz. } H = - \frac{\text{stycz. } Hd \text{stycz. } H}{A' - B' \text{stycz. } H} = \frac{1}{B'} d \text{stycz. } H +$

$\frac{A'}{B'} \times \frac{d \text{stycz. } H}{A' - B' \text{stycz. } H}$; więc $y = C' \frac{1}{B'} \text{stycz. } H +$

$\frac{A'}{B'B'} \log. (A' + B' \text{stycz. } H)$. Lecz kiedy $H = 0$,

powinno być $y = T$; więc $y = T - \frac{\text{stycz. } H}{B'} +$

$\frac{A'}{B'B'} \log. \frac{A' + B' \text{stycz. } H}{A'}$. Wyciągnąwszy z zrów-

wnania wyrażonego w x , wartość ilości $\log. - -$

$\frac{A' + B' \text{stycz. } H}{A'}$, iako też wartość styczney H i

położywszy je w tém ostatniem zrównaniu, mieć

będziem naostatek $y = T + \frac{A'}{B'} x - \frac{A'}{B'B'} (e^{Bx} - 1)$;

gdzie przez e wyraża się liczba, mająca za logarytm 1.

Ponieważ T wynayduie się przez zrównanie $T - -$

$= \frac{AX - \text{stycz. } I}{B}$ wyżey ustanowione, przeto mo-

żna mieć drugą część x doniosłości, czyli rozległość
ramienia kuziemnego, położywszy zamiast x , w zrów-
wnaniu daiącym wartość ilości y , z kolei różne liczy-
by, aż napadnie się na taką, któraby dała $y = 0$.

832. Ale że A' i B' zależą od ilościów
 D, D', a, a' , styczn. I, styczn. I'; dla tego trze-
ba nam wiedzieć, iak wynayduią się te ilości.
Nayprzód D , wypada bezśrednie z saméy-

że iego wartości $\frac{p}{k^2}$; D' zaś ma się do D , iak

się ma gęstość w samym wierzchołku linii

krzywéy, do znaioméy gęstości w punkcie

wylotu. Lecz w ninieyżym przypadku,

ieść rzeczą więcéy iak dostateczną, wziąśdź

za gęstość odpowiadającą wierzchołkowi

linii krzywéy, tę gęstość, która odpowiada

naywiększey rzędney téżże linii krzywéy,

wyrachówaney podług przypuszczenia sta-

teczney gęstości; więc wynalázłszy nay-

większą rzędną, podług (539), a gęstość

podług tego co się przepisało (341), ła-

two naostatek wnieść sobie można wár-

tość ilości D' . Co się tyczy styczney I , do-

fycić ieść mieć iey wartość w sposób przybli-

żony, a zatem można bezpiecznie zamiast

kąta I , wziąśdź kąt upadku odpowida-

jący linii krzywéy, obrachówaney podług

przypuszczenia stateczney gęstości; kąt,

który łatwo mieć można, wynalazłszy doniosłość wynikającą z tegoż przypuszczenia, podług sposobu podanego (519 i daley). Albowiem zrównanie $y=x$ (stycz. I

$$\frac{k^2}{4ahp \text{ dost } I^2} - \frac{k^4}{8a^2p^2h \text{ dost } I^2} \left(e^{\frac{2apx}{k^2}} - 1 \right)$$

po zróżniczkowaniu, daie $\frac{dy}{dx} = \text{stycz. I}$

$$- \frac{k^2}{4aph \text{ dost } I^2} \left(e^{\frac{2apx}{k^2}} - 1 \right) \circ \text{ Lecz } \frac{dy}{dx} \text{ wyra-}$$

ża styczną kąta nachylenia linii krzywéy względem poziomu; więc taż sama wartość wyrażać także będzie styczną kąta upadku, jeżeli położy się zamiast x , wartość dająca $y=0$, w równaniu $y=x \times$ (stycz. I t.d.), to jest, jeżeli położy się doniosłość, wyrachowana podług przypuszczenia statecznéy gęstości. A co do a' , ponieważ wartością jego, jest ta ilość w którą zamiénia się $\frac{1}{2}$ siecz. $H \pm \frac{1}{2}$ dotycz. $H \times \log.$ stycz. $(45^\circ \pm \frac{1}{2}H)$, w tén czas kiedy jest $H=l'$, przeto byleby mieć l' , łatwo téż będzie można mieć i a' ; którego wartość, niewyciąga dokładniéjszego przybliżenia nad to, na iakiém było dosyć co do kąta l' .

833. Z przyczyny że wartość ilościów a i a' , to jest, w powszechności że wartość ilości $\frac{1}{2}$ siecz. $H \pm \frac{1}{2}$ dotycz. $H \log.$ stycz. $(45^\circ \pm \frac{1}{2}H)$, jest w niniejszych rachunkach rzeczą fundamentalną, przeto zda-

to nam się ułożyć z niéy następującą Tablicę, o której użyteczności wątpić niemożemy.

T A B L I C A

Wartościów ilości oznaczonéy przez a , w rachunkach ściągających się do odporu powietrza naprzeciw ruchowi pocisków.

0	1.000000	30	1.05306	60	1.38017
1	1.000005	31	1.05727	61	1.40616
2	1.000020	32	1.06171	62	1.43429
3	1.000045	33	1.06640	63	1.46484
4	1.000081	34	1.07134	64	1.49807
5	1.000127	35	1.07596	65	1.53433
6	1.000184	36	1.08206	66	1.57402
7	1.000251	37	1.08787	67	1.61759
8	1.000328	38	1.09400	68	1.66462
9	1.000417	39	1.10001	69	1.71472
10	1.000516	40	1.10730	70	1.77772
11	1.000626	41	1.11452	71	1.84355
12	1.000748	42	1.12215	72	1.91740
13	1.000881	43	1.13022	73	2.00071
14	1.000912	44	1.13875	74	2.09511
15	1.001184	45	1.14777	75	2.20349
16	1.001354	46	1.15741	76	2.32824
17	1.001536	47	1.16752	77	2.47344
18	1.001732	48	1.17826	78	2.64428
19	1.001942	49	1.18973	79	2.84788
20	1.002165	50	1.20189	80	3.09418
21	1.002404	51	1.21483	81	3.39753
22	1.002657	52	1.22862	82	3.77960
23	1.002926	53	1.24333	83	4.27430
24	1.003212	54	1.25903	84	4.93433
25	1.003514	55	1.27583	85	5.87383
26	1.003834	56	1.29381	86	7.28508
27	1.004172	57	1.31310	87	9.00478
28	1.004530	58	1.33382	88	14.39754
29	1.004907	59	1.35612	89	28.69102
30	1.005306	60	1.38017	90	niezmierzny

835. Owoż mamy na czém zależy obrachowanie doniosłościów, w przypadku odmiennéy gęstości.

Wynalazłszy wartość ilości $\frac{p}{k^2}$, tak iak uczyniliśmy (524), h mając zadane, albo wyrachowane podług (525), przy pomocy iakowéy próby wykonanéy w nachyleniu kąta znanego; trzeba naprzód wyrachować doniosłość, największą rzędną, i kąć upadku, podług przypuszczenia nieodmiennéy gęstości.

a to w sposób przepisany (520 i 539), i przy pomocy tego co poprzedziło wyżej względem kąta upadku. Największa rzędna, pokaże gęstość w samym wierzchołku linii krzywéy, podług (341); a zatem będziemy mieć wiadome $2D$ i $2D'$. Zawsze też łatwo wynaléśdź można C ; bo (579), znaleźliśmy by-

li $C = \frac{k^2}{4ph \text{ dost. } l} + a$ stycz. I. Z wiadomego kąta rzucenia wnosi się a , a zaś a' z kąta upadku, przy pomocy Tablicy poprzedzającej. Tym tedy sposobem mieć będziemy wiadome wszystkie ilości z których składają się A , A' , B i B' , a zatem i same ilości A , i. t. będą nam wiadome. A tak wyrachnie się rozległość X ramiénia odziemnego, i największa rzędna T , przy pomocy równań $X = \frac{r}{B} \log. 2Ah \text{ dost. } l$, i $T = \frac{AX - \text{stycz. } l}{B}$

To mając, wynaydzie się potem rozległość ramiénia kuziemnego, przy pomocy zrównania $y = T + \frac{A'x}{B'}$ — $\frac{A}{BB'} (e^{B'x} - 1)$, dobierając z kolei zamiast x różnych wartości, aż napadnie się na taką, któraby dała $y = 0$. Tym sposobem mieć będziemy drugą część doniołości, a dodawszy ją do pierwszej, mieć będziemy i całą doniołość. I taki my wyrachowaliśmy doniołości kul, iak widzieć można w drugiej Tablicy niżej położony.

835. Co się zaś tyczy doniołościów bomb, za wartych w pierwszej Tablicy, te wyrachowaliśmy wszystkie niemając żadnego względu na odmiennosc gęstości; bo wysokości do których musiały być podnieść się bomby w naydalszych doniołościach gdzie skutek odmienny gęstości, powinién zachodzić nayznaczniejszy, są nazbyt małe, żeby miały potrzebować téy wytwornosci; a zatem obrachowaliśmy je podług sposobu podanego (520); a trwałości ich podług (542).

TA.

TABLICA I. Doniołościów bomb, wyrachowanych 1^o rozumiejąc bydź powietrze nieodporne. 2^o mając wzgląd na odpór powietrza i przystosowawszy je z doniościami doświadczonemi, w próbach wykonanych w la Fère, w miesiącu Październiku 1771, z rozkazu P^a Margrabiego de MONTEBARD, Sekretarza stanu w Interesach wojennych, a pod dozorem P^a de BEAUVOIR, brzygadziera Wojsk Francuskich, naywyż; ego tamże Szkoły Artyleryczney Komendanta.

Kąty rzucenia.	Doniołości wyrachowane.		Doniołości doświadczone.	Trwałość Rzucen.			Kąty upadku.
	Bez maiać wzglę na odpór.	maiać wzglę na odpór.		Bez odporu.	z odporem.	podług doświadczenia.	
ft.			sq.	m.w.	m.w.	m.wt.	ft.
10.	253.	227.	257 249 221 228	4 $\frac{1}{2}$	4 $\frac{1}{10}$	4.	14.
20.	476.	396.	440 424 394 398	8 $\frac{3}{10}$	8.	7 $\frac{1}{2}$.	26.
30.	640.	500.	451 516 537 492	12 $\frac{1}{2}$	11 $\frac{3}{10}$	10 $\frac{3}{4}$.	36.
40.	728.	547.	569 575 574 577	15 $\frac{3}{2}$	14 $\frac{2}{2}$	14 $\frac{2}{2}$.	48.
43.	738.	549.	506 517 543 509 544	16 $\frac{1}{2}$.	15 $\frac{1}{2}$.	14.	50 $\frac{1}{2}$.
45.	739.	547.	490 536 503 483 554	17 $\frac{1}{2}$.	15 $\frac{2}{2}$	15 $\frac{1}{2}$.	52 $\frac{1}{2}$.
50.	728.	534.	481 512 488 507	18 $\frac{3}{2}$.	16 $\frac{9}{10}$	16.	57 $\frac{1}{2}$.
60.	640.	467.	457 424 457 448	21.	19 $\frac{3}{10}$	19 $\frac{1}{2}$.	68.
70.	476.	348.	349 297 349 328	22 $\frac{2}{2}$.	20 $\frac{7}{10}$	22.	74.
75.	370.	277.	298 261 261 256	23 $\frac{2}{2}$.	21 $\frac{7}{10}$	22.	78.

Bomby użyte do tych prób, miały w średnicy 11 c. 10 l., a ważyły po 142 sty, wraz z ziemią którą je wypełniano; na nabój brano $3\frac{3}{4}$ fta prochu.

836. Dla okazania iak daleko różni się od prawdy, przypuszczenie biegu parabolicznego w pociskach, umieściliśmy w téj Tablicy, doniosłości takie, iakie powinnyby nastąpić gdyby powietrze, znacznego odporu nieczyniło. Znaláźszy w opisanu Komissyi do tego wyfadzonéy, że doniosłości pod 10 i 20 tym stopniami, podlégały w praktyce niektórym trudnościom, do wyrachowania mocy prochu, nieużyliśmy ani tego ani owego stopnia, ale raczyliśmy obraliśmy doniosłość pośrednią pod 30 tym stopniem; z niéy dopiero wnieśliśmy sobie wartość ilości h , czyli wysokość odpowiadającą szypkości rzucenia, to jest moc prochu, należącą tym doświadczeniom. Znaleźliśmy tedy $h = 370$ f ; skąd pokazuje się (176), że szypkość wyrzuconéy bomby, była taka, mocą któręy mogła przebiegać w miéyscu próżnem 366 f . na iednę minutę wtórą.

Co się tyczy ilości $\frac{p}{k^2}$, tę wynaleziliśmy w taki sposób: Trzeba sobie przypomnieć (501), że $\frac{p}{k^2} = \frac{nDS}{M}$.

Oznaczywszy przez $2r$ średnicę bomby, a przez i ; c stófunek średnicy do okręgu, miéć będziém cr^2 na wyrażenie powierzchni największego koła bomby. Wiéć (396), będzié $S = \frac{1}{2}cr^2$. Na objętość bomby ma-

mamy $\frac{4}{3}cr^3$; a jeżeli D' iest iéy gęstością, to miąższość M będzié wyrażona przez $\frac{4}{3}cr^3 D'$. Nadto podług (382), $n = \frac{1}{2}$; a zatem będzié $\frac{p}{k^2} = \frac{1}{16} \times \frac{D}{D'} = \frac{3}{8} \frac{D}{D'} \times \frac{1}{2r}$. Kiedy zatem objętość bomby wynosi $\frac{4}{3}cr^3$, a stopa sześcienna powietrza waży $\frac{70}{850}$ fta, to waga objętości powietrza zastąpionego przez bombę, wynosic musi $\frac{4}{3}cr^3 \times \frac{70}{850}$ gdzie r rozumie się będzié wyrażone w stopach. Aże na wagę bomby mieliśmy 142 sty więc będzié $D : D' :: \frac{4}{3}cr^3 \times \frac{70}{850} : 142$; a zatem $\frac{D}{D'} = \frac{\frac{4}{3}cr^3 \times 7}{85 \times 142}$; a że znowu średnica tych bomb, ma 11 c. 10 l. albo 0,986111 f ., więc będzié $\frac{D}{D'} = 0,00029325$, a zatem naostatek $\frac{p}{k^2} = \frac{3}{8} \times 0,00029325 \times \frac{1}{0,986111 f.} = \frac{3}{8} \times 0,00029325 \times \frac{1}{0,164352 f.} = 0,0004812$.

837. Dla tém dokładniejszego porównania teoryi z doświadczeniem, wyrachowaliśmy téż tu i trwałość doniosłościow, a to podług sposobów wzwyż przepifanych (542).

838. W tych doniosłościach można uważać, iako prawie wszystkie doniosłości wyrachowane, wpadają między doniosłości doświadczone, a jeżeli które z nich przestępują za granicę, to uchybienie w tym punkcie iest tak male, że nieprzechodzi różnicy, zachodzący nawet między samými doświadczonými doniosłóciami, gdy tym czasem rzeczy mają się wcale inacząy, biorąc je w tém rozumieniu, iakoby powietrze nieczyniło odporu. Widziéć téż oraz można, iak doskonałe trwałości obrachowane zgadzają się z doświadczonými.

839. Pomówmy teraz o Tablicy II. ułożonéy z doniosłościow kul. Dla tém doskonałego wyrażenia mocy prochu, obrachowaliśmy naprzód wartość ilości h , przy pomocy pośredniéy doniosłości pod 5 stopniami, i znowu obrachowaliśmy ią przy

przy pomocy także pośredniéj doniosłości pod 10 stopniami; a dopiero pośredni wypadek między temi dwóma, wzięliśmy za wartość ilości h . Użyliśmy zaś do tego sposobu wyżéj podanego (525), niemając względu na odmiénność gęstości, której skutek jeszcze bardzo nieznaczny pod temi dwóma kątami. A zatém wartość ilości h , iako wyznakiąca z ósmiorakiéj uwagi, powinna byđż poczytana za arcy doskonałą. Znaleźliśmy tedy byđż $h = 4393/4$; co daie znać (176), że szypkość kuli w samym wylocie z kanału, była taka, mocą której kula w miéyscu próżném, mogłaby przebieżyć 1262 ft . na jednę minutę wtórą. Można tedy oszacować w tych próbach szypkość kuli 24 $fwéy$, wystrzelonéj 8 $ftami$ prochu, na 1262 ft . na jednę minutę wtórą. Co się tyczy ilości $\frac{p}{k^2}$; lubo kule w niniejszych próbach, tak iak w tamtych (524) zarówno były 24 $fwé$, atoli ponieważ tamte miały 5.444 c . a te 5.5 c . w szrednicy, przeto wartość ilości $\frac{p}{k^2}$ wynalezioną tamże (524), zmniejszyliśmy tu w stosunku 5.5 do 5.444; tak iak uczynić należało; bo $\frac{p}{k^2} = \frac{3}{8} \times \frac{D}{D'} \times \frac{1}{2r}$ (524). A zatém wypadło nam $\frac{p}{k^2} = 0,00081189$.

840. Na fundamencie tedy tych wiadomościów zadanych, i podług sposobu wyżéj przepisanego (520 i 539), obrachowaliśmy, tak doniosłości iako téż i wysokości, do których kula wygórować była powinna, w rozumieniu gęstości nieodmiénny. To oboie ma wprawdzie wypadki nieco zamocne, iak iuż namieniliśmy indziéy, ale że nam tu niešlo o wię-

cący

cący iak tylko o kąt upadku, i gęstość w samym wieszchołku linii krzywéy, przeto do zamiaru takiego zdał nam się tén rachunek byđż więcéy iak dostateczny. Umieściliśmy go w Tablicy, dla pomocy czytelników, którzyby go sobie powtórzyć chcieli. Co się zaś tyczy doniosłościów, wypadłych w rozumieniu odmiénny gęstości, te obrachowaliśmy sposobém przepisanym (830 i daléy); i powinny byđż poczytane za wypadek arcy bliski tego, co by dać mogła teoria nayściśléysza.

841. Z Tablicy niżej położonéy można osądzić, iak wielki skutek czyni odpór powietrza. Łatwo jest podług (474), a oraz przy pomocy wynalezionéy tu mocy prochu, obrachować sobie doniosłości, iakie powinny wypadać, gdyby powietrze nieczyniło odporu. I tak *np.* w 45° doniosłość powinaby była zasiągać na 8786 sqz . mając zaś wzgląd na odpór powietrza, rachunek niedaie na tę doniosłość, iak tylko 1984 sqz ; a z doświadczenia, na takowąż pośrednią doniosłość mamy 2054 sqz . A zatém teoria niniejsza nieróżni od doświadczenia, iak tylko naywięcéy o 70 sqz ; gdy tym czasém w teoryi parabolicznéy, różnica wynosiłaby 6732 sqz . A tak na skutek odporu powietrza doświadczenie daie 6732 sqz ; a teoria nasza 6802 sqz .

842. Jeżeli porównamy doniosłości obrachowane, z doniosłociami doświadczonemi, łatwo uznamy, iż mówiąc w powszechności, tak dobrze zgadzają się z drugiemi, iak tylko żądać można, w próbach podległych tak wielorakim trudnościom praktycznym. Niemożna w prawdzie wątpić o pilności, z iaką były wykonane. Atoli podług wyznania samego Kommandanta, męża w swoim rzemiośle bardzo oświeconego, który miał dozór nad temi doświadczeniami, chociaż dolożono wszelkię pilności, dla utrzymania wlystkich rzeczy zawsze w jednakowych okolicznościach, przecięż w samem wykonaniu nieuchronnie zachodzą takie, o których zapewnić się prawie iest niepodobna. I takimci to przyczynom, bez wątpienia przypisać trzeba, nierówności zachodzące w doniosłociach doświadczonych pod 35 i pod 43°. Bo iód doniosłoci pod 35°, zdają ogołóm byđz słabsze, od doniosłociów pod 30°; lubo przecię piérwsze powinny byđz mocniysze, podług samegoż doświadczenia, z którego doniosłoci pod 40°, wypadają mocniysze. 2rż. Doniosłoci pod 43°, przewyższają doniosłoci odpowiadające 40 stopnióm, daleko więcéy, aniżeli by się zdawało że przenosić powinny. Gdy tym czasem to iest rzecz bynaimniéy niewątpliwa, że około *naywiększoci* doniosłociów, różnice powinny wypadać mniéysze aniżeli gdziekolwiek indziéy. Łatwo o tém przekonać się można, porównawszy troiaki rodzaj doniosłociów obrachowanych w niniéyszey Tablicy, iedne z drugiemi; a oprócz tego, rzecz sama przez się iawna iest, że tak byđz powinno, bądż w iakim chce rozumieniu odporu.

843. Pomimo tego, z reszty to iest dwunastu doniosłociów pokazuje się, iak arcy blisko teorya niniéysza zgadza się z prawdą, tak iż zařtanowiwszy się nad trudnościami w praktyce nigdy nieuchron-

ne

nemi, słusznie wątpić można ażeby choć nayściślejsza teorya, lepiéy z nią zgodzić się miała.

844. Można uważyc tak w téy drugiéy iako téż i w piérwszey Tablicy doniosłociów, że kąť odpowiadający naywiękšzey doniosłoci, znacznie różni się od tegoż kąťa, wypadającego w teoryi parabolicznéy. Doświadczenie téż popiéra teoryą, lubo iedno z drugiém niezgadza się względem wielkości takowego kąťa. Z tém wlystkiém zdaie się byđz rzeczą arcy trudną, ażeby doświadczenie mogło go ustanowić; bo poniewaź różnice między doniosłociami, wypadającemi w pobliskości tego kąťa, niémogą byđz tylko bardzo małe, przeto zawsze będą mniéyszemi aniżeli różnice, między temiż doniosłociami, zależące od trudnościorów praktycznych.

845. W obrachowaniu trwałości doniosłociów, niemieliśmy względu na odmienność gęřtości; nie dla iakiéy więkšzey w tém trudnoći, ale że różnica między oboim rachunkiém, niemoże byđz tylko bardzo mała. Trwałości doświadczone, polożone w téyże Tablicy, są trwałości pořzednie, wniesione każda z czteréchi trwałościów, odpowiadających każdemu kąťowi.

T A B L I C A II.

Z porównaniem między sobą doniosłociów armaty 24 fwey, nabitéy 8½ ftami prochu, a to iód bez odporu powietrza; 2te w przypadku nieodmienney gęřtości

Tom IV.

Gg

po-

powietrza w różnych wysokościach; zcie w przypadku umniejszenia się gęstości powietrza, tém bardziéj, im wyżéj pocisk wygoniany gdzie oraz przydają się doniosłości doświadczony, w próbach wykonanych w La Ferre, w miesiącu Październiku R. 1771, z rozkazu Margrabiego de MONTEINARD, Sekretarza stanu w Departamencie Wojskowym; pod dozorem Pa de BEAUVOIR Brygadiera Francuskich i Naywyższego tamże Komendanta Szkoły Artylerii.

Stopnie rzucenia.	Doniosłości.			Wysokości do których się kula wynieść była powinna.		Przeciąg czasu Doniosłościów.		
	Bez odporu powietrza.	Podług 1go przybliżenia; w gęstości nieodmiennej.	Podług 1go przybliżenia; w gęstości umniejszonej.	Bez odporu powietrza.	Podług 1go przybliżenia; w gęstości nieodmiennej.	Podług 1go przybliżenia; w gęstości umniejszonej.	Bez odporu powietrza.	Podług 1go przybliżenia; w gęstości umniejszonej.
5°	1526	896	902	33	25	25	7 $\frac{1}{10}$	6 $\frac{1}{10}$
10	3005	1295	1313	133	80	81	14 $\frac{1}{2}$	10 $\frac{1}{2}$
15	4393	1531	1575	294	155	158	21 $\frac{1}{2}$	14 $\frac{1}{2}$
20	5644	1714	1774	514	243	267	28 $\frac{1}{2}$	18 $\frac{1}{10}$
25	6730	1823	1884	784	342	361	35 $\frac{1}{10}$	22
30	7609	1889	1965	1098	447	475	41 $\frac{1}{2}$	25 $\frac{1}{2}$
35	8274	1917	2040	1445	560	609	47 $\frac{1}{10}$	28

	sq.	sq.	sq.	sq.	sq.	sq.	min. wtór.	min. wtór.	min.
40	8653	1913	2024	1816	677	737	53 $\frac{7}{10}$	30 $\frac{1}{2}$	32 $\frac{1}{2}$ 68
43	8764	1896	2001	2044	750	823	57	32 $\frac{3}{10}$	34 70
45	8786	1879	1984	2197	798	882	59 $\frac{1}{10}$	33 $\frac{1}{2}$	34 72
50	8653	1813	1893	2578	929	1036	64	35 $\frac{1}{2}$	36 75
60	7609	1581	1646	3295	1173	1358	72 $\frac{2}{5}$	40 $\frac{1}{5}$	43 $\frac{1}{2}$ 81
70	5644	1202	1211	3879	1350	1668	78 $\frac{1}{2}$	44	46 83
75	4393	932	937	4099	1522	1832	80 $\frac{7}{10}$	45 $\frac{1}{2}$	48 $\frac{1}{2}$ 84

486. Zaстанówmy się teraz, iakby można ieszczé ściśléy ustanowić linią krzywą, którą obiega pocisk w miéyscu odpórném iednostaynéy gęstości. Wartością ściślé wziętą ilości dx , iest $dx = -\frac{k^2}{2p} d$ styczn. H

$C =$ styczn. H [$\frac{1}{2}$ styczn. $H + \frac{1}{2}$ styczn. H log. styczn. $(45^\circ + \frac{1}{2} H)$]
 Daymy że ilość $\frac{1}{2}$ styczn. $H + \frac{1}{2}$ styczn. H log. styczn. $(45^\circ + \frac{1}{2} H)$, iest przemieniona na $1 + A$ styczn. $^2 H$. Łatwo iest zapewnić się o tém z Tablicy wyżéj podanéj z wartościami ilości a , że A będzie zawżé ilością bardzo małą, i że bardzo mało odmiéniać się bę

będzie. A zatem takową ilość A , możemy poczytać za stateczną w całej rozległości linii krzywéy; a wartością dla niéy nayprzyzwoitszą, będzie wartość iéy wzięta w samym punkcie rzucenia. Rozumiéć tedy będziemy $A = \frac{a-1}{-1 + \frac{1}{2} \text{stycz. } l + \frac{1}{2} \text{dotycz. } l \log. \text{stycz. } (45^\circ + \frac{1}{2}l)}$

$$\frac{a-1}{\text{stycz.}^2 l} = (a-1) \text{dotycz.}^2 l; \text{ co nam da}$$

$$\frac{2pdx}{k^2} = \frac{-d \text{stycz. } H}{C - \text{stycz. } H - A \text{stycz.}^3 H}$$

To założywszy, uważam $10d$. Ze ta wartość ilości dx , i tak arcy przybliżona, wychodzi na jedno z tąż wartością wziętą iak naysciśléy, w trzech punktach linii krzywéy, to iest w punkcie wylotu, w samym wiérzchołku, i w owym punkcie ramienia kuziemnego, który ma toż samo nachylenie co i punkt rzucenia. $2re$. Ze ponieważ wartość którą tu przyczytamy ilości A , iest naymniéysza spomiędzy tych wśzystkich, iakie tylko mieć może w ramieniu odziemném, przeto mówiąc ogółém, mianownik ilości dx , wypada cokolwiek więkŝy iak byđż powinién; skąd wnoŝi się, rozumując iak wyžéy (515 i daléy iako též 824), że donioŝności wyrachowane podług ninieyszego przypuszczenia, będą cokolwiek krótsze od donioŝności prawdziwych. A zatem ŝródék wzięty między wypadkami, wynikającými i z tego, i z owego sposobu wyžéy opisanego (503 i daléy), dälby nam donioŝności, bardzo mało różniące się od donioŝności prawdziwych.

847. Przystapmy teraz do scalkowania wartości ilości dx . Zróbimy $A = \frac{1}{B}$ a mieć będziemy $\frac{2pdx}{k^2} = \dots$

$\frac{Bd \text{stycz. } H}{-BC + B \text{stycz. } H + \text{stycz.}^3 H}$. Niech będzie c prawdziwym pierwiastkiem zrównania, $\text{stycz.}^3 H + B \text{stycz. } H - BC = 0$; iezeli rozdzielimy $\text{stycz.}^3 H + B \text{stycz. } H - BC$ przez $\text{stycz. } H - c$, to (zaniedbawszy resztę po rozdzieleniu zostaiącą, która podług przypuszczenia powinna równać się zerowi), mieć będziemy $\text{stycz.}^2 H + c \text{stycz. } H + B + c^2$ na wyráz drugiego czynnika, z których sklada się mianownik (Alg. 146 i 151). Będzie tedy $\frac{2pdx}{k^2} = \dots$

$$\frac{Bd \text{stycz. } H}{(\text{stycz. } H - c)(\text{stycz.}^2 H + c \text{stycz. } H + B + c^2)}$$

Daymy (108), że druga część róŝklada się na te dwa ułanki, $\frac{Dd \text{stycz. } H}{\text{stycz. } H - c}$ i $\frac{E \text{stycz. } Hd \text{stycz. } H + Fd \text{stycz. } H}{\text{stycz.}^2 H + c \text{stycz. } H + B + c^2}$. Znaydziemy (III) $E = -D$; $F = -2Dc$; i $D = \frac{B + 3c^2}{D \text{stycz. } Hd \text{stycz. } H + 2Dcd \text{stycz. } H}$. Co nam da $\frac{2pdx}{k^2} = \frac{Dd \text{stycz. } H}{\text{stycz. } H - c} + \frac{2pdx}{Dk^2} \frac{\text{stycz.}^2 H + c \text{stycz. } H + B + c^2}{d \text{stycz. } H} - \frac{x}{2}$

$$X \frac{2 \text{stycz. } Hd \text{stycz. } H + cd \text{stycz. } H}{\text{stycz.}^2 H + c \text{stycz. } H + B + c^2} - \frac{\frac{3}{2}cd \text{stycz. } H}{\text{stycz.}^2 H + c \text{stycz. } H + B + c^2}$$

Dwa

Dwa pierwsze wyrazy, są oczywiście różniczkami logarytmówemi, i dają się łatwo scałkować. Co się zaś tyczy trzeciego wyrazu, jeżeli zrobimy $\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c = x; B + \frac{1}{4}c^2 = ff; a z = fz'$; to przez rzeczony wyraz zamieni się w ten, $-\frac{1}{2} \frac{c}{f} \frac{dz'}{z' + 1}$; co jest różniczką łuku kołowego, mającego za promień 1, a którego styczną, wyrażałaby ilość z' , albo $\frac{z}{f}$ albo $\frac{2px}{Dk^2} = \log. (\text{stycz. } H - c) - \frac{1}{2} \log. (\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c) + C$; więc scałkowawszy, mieć będziemy, $\frac{2px}{Dk^2} = \log. (\text{stycz. } H - c) - \frac{1}{2} \log. (\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c) + C$; albo wynalazłszy, iak bydź powinno, wartość stateczną C przez ten warunek, ażeby było $x = 0$, w ten czas, kiedy $H = 1$, i dawszy baczenie na to, że $\text{stycz. } H + c \text{ stycz. } H + B + c^2 = (\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c)^2 + ff = ff [(\frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f})^2 + 1]$, mieć będziemy nastatek $\frac{2px}{Dk^2} = \log. \frac{\text{stycz. } H - c}{\text{stycz. } 1 - c} - \frac{1}{2} \log. \frac{(\frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f})^2 + 1}{(\frac{\text{stycz. } 1 + \frac{1}{2}c}{f})^2 + 1} - \frac{1}{2} \frac{c}{f} (\text{łuk. stycz. } \frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f} - \text{łuk. stycz. } \frac{\text{stycz. } 1 + \frac{1}{2}c}{f})$

848. Poszukaymy teraz wartości y .
Mamy $\frac{dy}{dx} = \text{stycz. } H$, albo $dy = dx \text{ stycz. } H$;
więc $\frac{2pdy}{k^2} = \frac{D \text{ stycz. } H d \text{ stycz. } H}{\text{stycz. } H - c}$ ---
 $\frac{D \text{ stycz. } H d \text{ stycz. } H + 2 Dc \text{ stycz. } H d \text{ stycz. } H}{\text{stycz. } H + c \text{ stycz. } H + B + c^2}$, co po odprawieniu rozdzielienia cząstkowego, wychodzi na $\frac{2pdy}{k^2} = \frac{Dcd \text{ stycz. } H}{\text{stycz. } H - c}$ ---

$(Dc - BD - Dc^2) \text{ stycz. } Hd \text{ stycz. } H$; albo $\frac{2pdy}{Dk^2} = \frac{\text{stycz. } H + c \text{ stycz. } H + B + c^2}{cd \text{ stycz. } H} - \frac{\text{stycz. } H + c \text{ stycz. } H + B + c^2}{\frac{1}{2}c (2 \text{ stycz. } H + c) d \text{ stycz. } H}$;
 $= \frac{\text{stycz. } H - c}{(B + \frac{1}{2}cc) d \text{ stycz. } H} - \frac{\text{stycz. } H + c \text{ stycz. } H + B + c^2}{\text{stycz. } H + c \text{ stycz. } H + B + c^2}$; zrównanie, z którym postąpiwszy sobie tak iak uczyniliśmy z wartością dx , mieć będziemy $\frac{2py}{Dk^2} = c \log. \frac{\text{stycz. } H - c}{\text{stycz. } 1 - c} - \frac{1}{2} c \log. \frac{(\frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f})^2 + 1}{(\frac{\text{stycz. } 1 + \frac{1}{2}c}{f})^2 + 1} + \frac{B + \frac{1}{2}cc}{f} (\text{łuk stycz. } \frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f} - \text{łuk stycz. } \frac{\text{stycz. } 1 + \frac{1}{2}c}{f})$. A zatem nadawszy ilości H takową wartość iaka się spodoba, w każdym z dwóch zrównań dopiero wynalezionych, pokaże się wartość ilości y , i oney odpowiadająca wartość ilości x . Zeby zaś mieć całą rozległość linii krzywéy, czyli całą doniosłość, trzeba w ostatniem zrównaniu, z kolei dobiierać zamiast H różnych wartościów przeczących, aż natrafi się na taką, któraby dała $y = 0$. A naténczas, takowa wartość ilości H położona w zrównaniu wyrażoném w x , da żadaną wartość tegóż x , czyli całej doniosłości.

849. Ale tym wartościóm ilościów y i x , można ieszcze dać daleko prostsze wyrażenie, a to w ten Gg 4

ten sposób. Oznaczmy przez M , łuk mający za
 styczną, $\frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f}$; a przez M' , łuk mający za
 styczną, $\frac{\text{stycz. } l + \frac{1}{2}c}{f}$; skąd wypada łuk styczn. $\frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f}$
 $= M$; a zatem $\frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f} = \text{stycz. } M$; a styczn. H
 $= f \text{ styczn. } M - \frac{1}{2}c$, mieć też podobnież będziemy styczn. l
 $= f \text{ styczn. } M' - \frac{1}{2}c$. Położywszy te wartości w zrów-
 naniu wzwyż wynalezione, będzie $\frac{2px}{Dk^2} =$
 $\log. \frac{f \text{ styczn. } M - \frac{1}{2}c}{f \text{ styczn. } M' - \frac{1}{2}c} - \frac{1}{2} \log. \frac{\text{stycz.}^2 M + l}{\text{stycz.}^2 M' + l} - \frac{c}{2f} (M$
 $- M')$. Zróbmy $f = \frac{1}{2}c \text{ styczn. } l$; dawszy baczenie na
 to, że $\frac{\text{wft. } A}{\text{dost. } A} = \text{stycz. } A$, i dost. $A \text{ dost. } B - \text{wft. } A \times$
 $\text{wft. } B = \text{dost. } (A + B)$, będzie $\frac{2px}{Dk^2} = \log. \frac{\text{dost. } (M + l)}{\text{dost. } (M' + l)}$
 $\times \frac{\text{dost. } M'}{\text{dost. } M} - \frac{1}{2} \log. \frac{\text{dost.}^2 M'}{\text{dost.}^2 M} - \frac{c}{2f} (M - M')$; to jest,
 $\frac{2px}{Dk^2} = \log. \frac{\text{dost. } (M + l)}{\text{dost. } (M' + l)} - \frac{c}{2f} (M - M')$. I na
 fundamencie podobnego rozumowania, także mieć
 będziemy $\frac{2py}{Dk^2} = c \log. \frac{\text{dost. } (M + l)}{\text{dost. } (M' + l)} + \frac{B + \frac{1}{2}c^2}{f} (M - M')$
 850 Krótko powiedziawszy, mieć będziemy c ,
 rozwiązawszy równanie styczn.³ $H + B \text{ styczn. } H -$
 $BC = 0$; f , wynajdziemy przez równanie $B + \frac{1}{2}c^2$
 $= f$; l , przez równanie $\frac{f}{\frac{1}{2}c} = \text{stycz. } l$; M przez zrów-
 nanie $\frac{\text{stycz. } H + \frac{1}{2}c}{f} = \text{stycz. } M$; a M' , przez zrów-
 nanie $\frac{\text{stycz. } l + \frac{1}{2}c}{f} = M'$. Wynałazłszy M i M' w
 stopniach i w minutach, można dóysdź ich wartości w
 bezwzględnych, rozmnożywszy ich wartości wyra-

żone w minutach, przez 0,0002908882, to jest, przez
 liczbę wyrażającą długość łuku, mającego za miarę
 jedną minutę; albo dodawszy do logarytmu ilościów
 M i M' , wyrażonych w minutach, logarytm stateczny
 6,4637201; wypadek pokaże logarytm wartościów
 bezwzględnych, odpowiadających ilościom M i M' .

851. Podług tego co się powiedziało (830), łat-
 two teraz widzieć jest, iak w tym drugim sposobie
 można mieć wzgląd na odmiennosc gęstości. Zro-
 biwszy $\frac{k^2}{2p} = \frac{1}{2D}$, trzeba zmyślić sobie ilość - - -
 $-\frac{1}{2D} d \text{ styczn. } H$

$C - \text{stycz. } [\frac{1}{2} \text{ styczn. } H + \frac{1}{2} \text{ dostycz. } H \log. \text{ styczn. } (45 - \dots)]$
 $- d \text{ styczn. } H$
 oznaczoną przez $\frac{A - B \text{ styczn. } H - E \text{ styczn.}^3 H}{A - B \text{ styczn. } H - E \text{ styczn.}^3 H}$; a po-
 tem łatwo będzie wynalésdź ilości A, B , i E , przy
 pomocy tych trzech zrównań $\frac{1}{2D(C - a \text{ styczn. } l)} =$
 $\frac{1}{A - B \text{ styczn. } l - E \text{ styczn.}^3 l}$; $\frac{1}{2DC} = \frac{1}{A}$; i - - -
 $\frac{1}{2D(C + a' \text{ styczn. } l)} = \frac{1}{A + B \text{ styczn. } l' + E \text{ styczn.}^3 l'}$;
 gdzie $\frac{1}{2D}$ wyraża wartość ilości $\frac{k^2}{2p}$ w samym wier-
 szchółku linii krzywéy; a $\frac{1}{2D}$, wyraża też wartość
 w punkcie rzucenia i w punkcie upadku.

852. Używając tego drugiego sposo-
 bu, iawna jest, iż chcąc mieć wzgląd na
 odmiennosc gęstości, nietrzeba rachować
 ramiön odziemnego i kuziemnego każde-
 go zosobna.

853. Pomiedzy usilnościami, których dotąd nieżałowano dla ustanowienia linii krzywéy, iaką obiegają pocilki w miéyscu odporném, oobliwiéy należy nam wspomniéć o Pamiętniku Kawalera de Borda, czytany w Akademii Nauk Roku 1770. Pomiéniony Akademik, traktuje w nim tę materią w sposób arcy dowcipny, lubo wcale różny od każdego z tych, które my tu podaliśmy. Wiedziéć niemożemy w iakim stopniu doskonałości, wypadać mogą doniosłości, wynikające z iego rachunku, którego niepróbowaliśmy. Ale dwa sposoby tu założone, mają niektóre pożytki sobie właściwe; iakoto, że można ob rachować doniosłości, nierachując koniecznie osobno ramiénia odziemnego, a osobno kuziemnego, a do tego że tén nasz rachunek stanowi pewné granice doniosłościów; co zdaie nam się bydź rzeczą nieodbicie potrzebną, do zapewnienia się o dokładności przybliżenia tego rodzaju.

854. Całą rzecz zakóńczymy, ieszcze iedną uwagą ściągającą się do tego, co się rzekło wyżej (416 i daléy, o przyczynach odskoku. Miedzy te przyczyny należy także policzyć miąższość samego prochu, iako to bardzo dobrze uważyl Kawaler d'Arçy w swoiéy Xiazeczce Teoryi Artylerycznéy. Niech będzie iak chce mała miąższość rościeceku sprężystego, rozwiązującego się w każdym

żdym przeciagu niezmiérnie małej trwałości czasu, odpowiadającéy zapaleniu prochu, iednakże zbyt uczna szypkość z iaką ta materya bywa wyrzucana z armaty, zapewnia o przytomnéy ilości ruchu, a zatém i o czynności iego wstecz odbitéy przeciwko dnu, która niepowinna bydź zaniedbana. Ale zdaie się bydź rzeczą arcy trudną, ustanowić prawo, podług którego sprawuie się ta czynność, zależąca od miąższości prochu.

K O N I E C.

Ad M. D. S. B. V. M.

Et OO. SS. Honorem.



ZBIOR

ZBIOR

Materyi zawartych w tym ostatnim Tomie.

Przytósowanie zasąd powfzechnych Mechaniki do różnych przypadków ruchu i równowagi. - - - karta 1.
 O prostém spotykanii się ciał. - - - 2.
 O prostém spotykanii się ciał twárdych. *tamże.*
 Reguła powfzechna, do wynalezienia szypkości po uderzeniu. - 7.
 Uwagi nad siłą Bezładności. - - *tamże.*
 Ta siła różni się w tém od sił czynnych, że ruch który traci iedno ciało, nie zgoła niszczeie, ale przechodzi w inne ciało 8.
 Ta siła niezależy od ważności, ani od odporu powietrza; ale jest właściwa materyi, i czuć się daie w proporcji miąższości, czyli w proporcji liczby cząstek materyalnych. - - 10. 11.
 Niektóre przytósowania spotyczek ciał twárdych; wnioski wynikające stąd względem uderzenia. - - - 11.
 Siła ciała będącego w ruchu, niemoże mierzyć się na wagę. - - - 16.

Uwagi względem sił żywych. - - karta 21.
 Ze różność zdań, którą dzielili się między sobą przez nieiaki czas Matematycy, względem miérzenia sił odpowiadających ciałom w ruchu będącym, niema innego fundamentu, tylko różne rozumienie tego słowa *siła*, podług tego, iak go sobie tłómaczyli iedni i drudzy; i że ta różność nieczyni w Machanice żadnéy nieprzyzwoitości. - - - 24.
 O prostém spotykanii się ciał sprężystych. 25.
 Reguła powfzechna, do wynalezienia szypkości po wzaiwném uderzeniu się ciał sprężystych. - - - 29.
 Szypkość względna ciał sprężystych jest taż sama po uderzeniu co i przed uderzeniem. - 34.
 O spotykanii się i o odporze rościeków. *tamże.*
 Odpór czyniący przeciwko powiérzchniom płaskim, ruchającym się wprost; ma się w stófunku

M A T E R I I.

II

ku składanym gęstości rościeu, rozległości powiérzchni, i kwadratu szypkości. - - karta 38.
 Miara uderzenia, czyli bezwzględego odporu rościeków; różne zdania w téy mierze 41. 42.
 Uwiarkowanie prawa powfzechnego, należącego do odporu, i wyżéy ustanowionego. - 43.
 Uderzenie rościeków może byđż przyrównane do wagi ciał. - *tamże.*
 Uderzenie o się momentalne dwóch ciał, dzieie się w rościeu tak, iak w miéyscu swobodném. 44.
 O odporze, czyniącym przeciwko powiérzchniom płaskim pochyltym. - - - 48.
 O odporze iakiego doświadcza bryła kołowrotna, dybiąca w kierunku osi swoiéy. - - 60.
 Przytósowanie do kuli. - - - 63.
 O ruchu prostoliniowym w miéyscach odpornych. - - - 64.
 Przytósowanie założonych fundamentów, do wykonanego w Londynie doświadczenia przez *Newtona*. - - 76.
 O szypkości, iakiéy mogą nabydź pociski,

od czynności rościeu sprężystego, zgęszczonego, iakim jest powietrze albo proch zapalony. - - - karta 81.
 O stófunku między naboiém a długością strzelby, chcąc nadać pociskowi szypkość naywiększą, iak tyko można. - - - 86.
 Inne uwagi, potrzebne do zupełnego rozwiązania Zagadnienia, tyczącego się szypkości pocilków, w tamym wyłócie z kanatu. - 87.
 O siłę odkoku, w wiatrówkach i w polspolitéy strzelbie. - 90.
 O ruchu ciał ważnych wzdłuż płaszczyzn nachylonych. - - - 99.
 Stófunek między szypkością ciała spadającego wzdłuż płaszczyzny nachylonéy, a między szypkością tegóż ciała, spadającego w linii pionowéy. - - - 103.
 Rozległości przebieżone w iednymże czasie, mocą spadku pionowego, i mocą spadku wzdłuż płaszczyzn różnie nachylonych. - - - 104.
 Równość czasu, potrzebnego do upadku

- ciała, przez średnicę pionową koła, i przez cięciwę iakąkolwiek, poprowadzoną od iednego z końców téyże średnicy. - - karta 105.
- Stófunek między czasami upadków wzdłuż płaszczyzn różnie nachylonych, a iednakowéy wysokości. - - 107.
- Stófunek między szypkociami nabytými w upadkach wzdłuż płaszczyzn różnie nachylonych, a iednakowéy wysokości. - - tamże.
- O ruchu wzdłuż powierzchni krzywých. - - tamże.
- Szypkocność nabyta pod czas upadku wzdłuż łuku linii krzywéy iakiegokolwiek, iest też sama iakaby była nabyta pod czas upadku przez linię pionową téyże wysokości. - - 112.
- Stófunek między szypkociami, nabytými przez upadek wzdłuż łuków kołowych. - 114.
- O ruchu kołysania. 115.
- Kołysania, odbywające się przez łuki mały liczby stopniów, są dośyć widocznie iednakowéy trwałości. 119.
- Zawieszidło proste, - - co rozumie się przez nie. - - 120.
- Stófunek między trwałościami kołysań; tudzież o długościach zawieszidła i o natężeniu ważności. - - 121.
- Stófunek między liczbami wielowrotów Długość zawieszidła wybitałego minuty wtóre w Paryżu. - - 124.
- Jak takowa długość służy do wynalezienia ilości, o wiele ciało ważne upadać powinno w piérwśzý minucie wtóréy swego upadku, bez odporu powietrza. 125.
- Czas odpowiadający upadkowi ciała przez łuk kołowy, iest krótszy od czasu odpowiadającego upadkowi przez cięciwę tegoż łuku tamże.
- O ruchu w linii krzywéy w powszechności. - - 126.
- O ruchu w kole i o file środkoboynéy. 131.
- Stófunek między silą środkoboyną ciała kołującego, a między wagą onego. - - 132.
- Porównanie między sobą sil środkoboynych. - - 138.
- O ruchu pocisków w miéyscu próżném. 143.

- Linia, iaką obiegają pociski w miéyscu próżném iest Parabola. k. 147.
- Jak wynayduie się przy pomocy kąta i szypkoci rzucenia. 148. i dalej.
- Jak wynayduie się rozległość rzucenia czyli doniosłość. - 151.
- Naywiększa doniosłość w miéyscu próżném, iest pod 45° ; a w równém oddaleniu od 45° po oboiéy stronie, doniosłości są równé. 152.
- Stófunki między doniosłościami. - - 154.
- Jaka byłaby doniosłość armaty wycelówanéy pod oko w miéyscu próżném. - - 155.
- Jak wynayduie się nachylenie iakie trzeba dać mozdierzowi, żeby bómba dosięgła celu zamiérzonego. 158.
- Zawsze dwa kąty są do tego sposobne. 159.
- O strzeleniu na odbitkę. - - 162.
- O ruchu pocisków w miéyscach odpórnych. - - 168.
- Chociaż powietrze iest rościkiem bardzo rzadkim, iednakże odpór iego, iakim nadstawia się przeciw ruchowi pocisków w Artyleryi używanych, bardzo znacznie pomniejsza doniosłości. 169.
- Tablica zawierająca w sobie doświadczone doniosłości armaty 24 swéy, nabitéy 9 stami prochu, z którój to wynika, że nieprzypisując żadnego odporu przeciwi wystrzałowi pod 15° doniosłość odpowiadająca 45° stopniowi, niewynosiłaby tylko $\frac{2}{3}$ téy doniosłości, iakaby powinna mieć miéysce, gdyby powietrze nieczyniło odporu; i że pominiona doniosłość, iest prawie na 1000 sąż. krótsza od téy drugiej 170.
- A że doniosłość doświadczona pod 15° , iuż sama przez odpór powietrza została umniejszoną; więc idzie za tém, że doniosłość pod 45° została umniejszona daleko więcej, aniżeli zdawałoby się wynikać z tego piérwszego porównania tamże.
- Jak wynayduią się zrównania służące, do ustanowienia okoliczności ruchu, odpowiadającego pociskóm w miéyscach odpórnych.

v. nych. - - karta 17

Sposoby pospolite przybliżenia, są niedo-
stateczne do ustanowie-
nia linii krzywéy, kie-
dy szypkość rzucenia
jest bardzo wielka. 179.

Sposób ułatwienia
tęy trudności. - - 181.

Zrównanie bardzo
przybliżone do pra-
wdziwego wyraże-
nia linii krzywéy, iaką
przebiegają pociski w
mieyfcu odpórném. 189

Porównanie tęy Te-
oryi z doświadczeni-
em. - - - - 191.

Jak dochodzi się mo-
cy prochu, odpowia-
dający próbom przy-
toczonym na kar. 170. 193.

Doniosłość doświad-
czona pod 15^o. daie
znać, że kula poczę-
ła bieg swój z szyp-
kością, mocą której,
zdołałaby przebieżyć
w mieyfcu próżnem
1393 ft. albo 232 sa. na
jedną minutę wtórą. 196.

Sposób obrachowa-
nia innych doniosło-
ściów, odpowiadają-
cych innym próbom
tamże umieszczonym

Z B I O R

w Tablicy nak. 170 k. 197.

Tablica zawierająca
ca w sobie porówna-
nie doniosłościów wy-
rachowanych z donio-
słosciami doświadczono-
némi. - - - - 207.

Tablica zawierająca
w sobie największe
wysokości, do których
kula powinna była wy-
górować w probach
przytoczonych. - - 206.

O sposobie wyrachó-
wania trwałości donio-
słosciów. - - - - 207.

Przystósowanie do
niektórych doświad-
czeń wykonanych w
Strasburgu R. 1766. 208.

W tych próbach, od-
pór powietrza, w fa-
mym wylocie kuli z
kanału, wynosił tyle
co czyni waga kuli ośm
razy powtórzona. - 211.

Tablica zawierająca
w sobie trwałości do-
niosłościów w powie-
trzu i w mieyfcu pró-
żném, podług mocy
prochu, odpowiadają-
cév przérzeczoným do-
świadczeniom, przy-
toczonym na kar. 170. 212.

O

M A T E R Y I.

VI

O RÓWNOWADZE I O RUCHU W SILNIACH.

Liczba Silniów pro-
stych, może bydź
zebrana na te piéc;
to jest: Sznury, Drąg,
Kluba, Winda, i płasz-
czyzna nachylona. 215.

O sznurach. kart. 216.

Równowaga między
trzema siłami, przyło-
żonými do trzech sznu-
rów spojonych iednym
węzłem. - - - - 217.

Stófunki między té-
mi siłami. - - - - 218.

Warunek potrzebny
do równowagi, kiedy
iedna z sił czyni przy-
pomocy kółka, mogą-
cego posuwać się na
sznurze, do którego są
przyłożone inne dwie
siły; i kiedy iedén sznur
ciągniony od dwóch sił,
opasuje i utrzymuje się
na iakim punkcie nie-
ruchomym. - 222 i dalej

Równowaga między
tak wielu siłami iak się
spodoba, czyniącemi ie-
dne przeciw drugim,
przy pomocy samych
tylko sznurów; tudzież
stófunki między siłami 225.

Jak, i w iakich przy-
padkach można odmie-
nić stófunki, albo kie-
Tom IV.

rónki sił, niepsuiąc ró-
wnowagi. ka. 228 i dalej.

Jak waga sznurów
odmiénia iposób, któ-
rym siły podawac się
zwykły, - - - - 234.

O Klubach i o Pu-
zdrach klubnych. - 238.

Jak utrzymuje się ró-
wnowaga na klubie. 239.

Stófunki między wy-
tężeniami sznurów opa-
sujących klubę, a mię-
dzy uśilnością iaką wy-
trzymuje szrodek. - 240.

Inny sposób uważa-
nia równowagi na
klubie. - - - - 242.

O Puzdrach klu-
bnych. - - - - 245.

Stófunek między siłą
a ciężarem w klubach
ofadzonych w puzdrze.
tamże i dalej.

O drągu, kiedy siły
przyłożone do niego,
są wszystkie na iednéy-
że płaszczyźnie. - 250.

Równowaga między
dwiećmi siłami przyło-
żonými do drąga. - 251.

Stófunek między té-
mi dwiećmi siłami. - 252.

Inne stófunki. - 253.

i dalej.
Uwagi względem

Hh

pun-

- punktu podpory *kar.* 257.
 Różnica między równowagą ciał, nadanych szypkościami pomiernymi. - - - 260.
 Równowaga między wielu siłami przyłożonemi do drąga. - 262
 Własność ogólna téy równowagi. - 264.
 Jak trzeba mieć wzgląd na wagę drąga; tudzież różne przystósowania. 265 *i dal.*
 O wadze i o warunkach należących do iéy budowli. - - 269.
 O drągu w ruchu, o środkach uderzenia, o środkach kołysania i o uderzeniu ciał różnośrodkowém. - 275.
 Jak wynayduie się szypkość kołowrotna, którą ma powziąść ciał, utwierdzone w iednym spomiedzy punktów swoich, a nagabane od wielu sił czyniących na iednéyże płaszczynie. - - 279.
 Jak wynayduie się siła złożona i punkt, przez który przechodzi ta siła, złożona z ruchów kołowrotnych ciała przymuszonego do obracania się około osi stałej. - - - 281.
 Coto jest *moment bezwładności* ciał. *k.* 283.
 Coto jest *środek uderzenia*, i iak wynayduie się. - - - 285.
 Coto jest *środek kołysania*, i iak wynayduie się. - - - *tamże.*
 Przykład uderzenia różnośrodkowego. 288.
 Jak wynayduie się moment bezwładności ciał. - - - 290.
 Przystósowanie do środka uderzenia i kołysania, odpowiadającego iakiemu prętwi. - - - 293.
 O punkcie w którym trzebaby ustanowić ciało, chcąc ażeby odebrało od pręta, obracającego się około punktu stałego, naywiększą szypkość iak tylko można. - - - 298.
 O środku uderzenia i kołysania kuli. 299.
 Inny przykład uderzenia różnośrodkowego. - - - 304.
 O środku kołowrotnym *dobrowolnym*, i iak wynayduie się. - 309.
 O windzie w pospolitosci, o windzie pionowey *i. t. d.* - - - 311.
 Jak utrzymuie się równo-

- wnowaga w téy filni. 312.
 Stófunek między siłą a ciężarém. *kart.* 313.
 Niektóre przystósowania. - - - 316.
 Stófunek między promieniém koła a promieniém walca, chcąc ażeby w przypadku równowagi, siła użyta, była naymnieysza iak tylko można. 317.
 Niektóre inne przystósowania windy. 319.
 O kołach zębatych. 323.
 Jak takowe służą do pomnożenia siły w danym stófunku. 324.
 Jak służą do pomnożenia szypkości w danym stófunku. 326.
 Przystósowania. - 327.
 O Równowadze na płaszczynach. - - 331.
 Warunki téy równowagi na płaszczynie. - *tamże i dalej.*
 Stófunek między siłą a ciężarém, w przypadku równowagi na płaszczynie nachylo-néy. - - - 334.
 Inne sposoby wyrażenia tego stófunku. 335
 Stófunek iaki powinien mieć dwie siły, ażeby były zarówno zgodne do utrzymania iednegóż ciężaru na ied-
- dnéyże płaszczynie nachylo-néy. *karta* 336.
 Która jest naymnieysza siła, iakiéyby można użyć, do utrzymania ciała na płaszczynie nachylo-néy. - - 338.
 Kiedy ciało niespoczywa na płaszczynie tylko iednym albo dwoma punktami, to można wynaléść utłoczenie każdego punktu; ale jeżeli spoczywa więcéy aniżeli dwoma punktami, to utłoczenie nie jest nieokreślone. 342.
 Stófunek między dwoma ciężarami, urzynnianiami się w równowadze na dwóch płaszczynach nachylo-nych, przy pomocy sznura, założonego na klubie 343.
 Warunki do równowagi ciężaru, spoczywającego razém na wielu płaszczynach 344.
 Przystósowanie do sklepién. - - - 345.
 O ruchu na płaszczynach. - - - 346.
 O Szróbie. - - - 348.
 Coto jest *śkok szróby* 349.
 Skład szróby. - *tamże.*
 Równowaga, w téy filni. - - - 350.
 Stófunek między siłą a ciężarém. - 352.
 Nie-

Niektóre przystósowania. - - karta 353.
 O klinie. - - - 354.
 Klin uważony jako narzędzie służące do łupania; teorya jego ieszcze bardzo niedoskonała. - - - 355.
 Warunki równowagi w tęg filni. - - tamże.
 Stósunek między siłami między odporami cząstek, które mają być oddzielone. - - - 357.
 O Tarcu. - - - 359.
 Czego nas uczy doświadczenie o Tarcu 362.
 Jak można ustanowić wartość tarcia przez doświadczenie. 367. i dal.
 Warunek do utrzymania ciała w równowadze na powierzchni zadanej, mając wzgląd na skutek tarcia. - - - 370.
 Co rozumie się przez kąt tarcia. - - - 371.
 Tarcie uważone w w drągu, którego punkt podpory byłby prosta podstawa. - - tamże.
 Tarcie w drągu, którego punktem podpory byłby siérdzień; i w powszechności o tarcu w windach. 372.
 Obciążenie podpór w tęg filni. - - - 377.
 Tarcie uważone w windzie, mając wzgląd na ciężar filni, na szrednicę i na wagę sznurów. - - - karta 381.
 Przystósowania do klubny nieruchoméy. 385.
 Tarcie w klubie ruchoméy. - - - 388.
 Tarcie w puzdrach klubnych. - - - 392.
 Reguła służąca do wynalezienia skutku tarcia, kiedy waga filni jest mała względem ciężaru, iaki ma być podniesiony. - - 394.
 Przystósowanie tęg reguly. - - - 395.
 Tarcie w puzdrach klubnych, mając wzgląd na wagę wszystkich części tęg filni. - - 397.
 Przystósowanie do Windy nożnéy, i wyrachowanie siły potrzebny do podniesienia armaty szwéy przy pomocy tęg filni. - 399.
 Spóśób ieszcze powszechniéyszy, do wynalezienia stósfunku między dwiema siłami przyłożonémi do windy i utrzymującémi się w równowadze, mając wzgląd na tarcie, i na wagę wszystkich części składających filnią. 404.
 Tar

Tarcie na płaszczynie nachylonéy. k. 415.
 Tarcie kól wozowych o ziemię, i tarcie osiów o buxy. - 419.
 Jakim spóśobem czynność konia i ciężar wozu rozkładają się, i czego potrzeba do ustanowienia stósfunku między tęgmi dwiema siłami w przypadku tarcia. - 420.
 Jak wynaduię się najmniéysza siła iaki można, zgodna do przemożenia takowego tarcia. - - 426.
 Różność między spóśobami, rozbiórnia tego zagadnienia, w dwóch różnych przypadkach, to jest, kiedy idzie o potoczenie wozu, albo o przeciągniénié koła przez iaką zawadę. karta 431.
 Inne przystósowania tarcia. - - - 432.
 Tarcie sznura opasanego około powierzchni krzywéy. - - 438.
 Przystósowanie. - 440.
 Jak można wynaléśdź przez doświadczenie kąt tarcia, odpowiadający tarcu tego rodzaju. - - 441.
 O tęgosci sznurów. 443.
 O spóśobie oszacowania sił przyłożonych do filniów. - 447.

PRZYDATEK

w którym traktuię się dokładniéy o ruchu pocisków w miyęscu odporném.

Ze doniośności wyrachowane podług piérwszego spóśobu wypapające zamocne 458.
 Ze iednakże mało różnią się od doniośnościów prawdziwych. 459.
 Ze nieudajac się do drugiego spóśobu, który ma nastąpić. można ieszcze doskonałéy przybliżyć się do wartości prawdziwych doniośnościów, wyrachowawszy osobno część odziemną, a osobno część kuziemną linii krzywéy. - - - 460.
 Jakim spóśobem można mieć wzgląd na odmiénność gęśności,

w obrachowaniu donio-
słościów pierwszym
sposobem. - - karta 461.

Tablica zawierająca
w sobie liczby potrze-
bne do obrachowania
ruchu pocisków w
miejscah odpornych. 471.

Tablica zawierają-
ca w sobie porówna-
nie między teorią i
doświadczeniem, słu-
żąca do bomb mają-
cych w średnicy 11
cal. 10 l.; ważących
każda po 140 *stów*,
wyrzuconych każdu
3 $\frac{3}{4}$ *stami* prochu. - - 473.

Próby przywiedzio-
ne w tęg Tablicy dają
znać, że bomba wyrzu-
cona była z taką szyp-
kością, mocą której w
miejscu próżném, mo-
głaby przebieżyć 366 *st.*
na jedną minutę wtórą 474.

Tablica zawierają-
ca w sobie poró-
wnanie teotyą i do-
świadczeniem, do kul
24 *stwych*, wystrzelo-
nych 8 $\frac{1}{2}$ *stami* prochu 480.

Szypkość tych kul,
w samym wylocie z
kanalu była taka, mo-
cą której w miejscu
próżném, taż kula mo-
głaby przebieżyć 1262
st. na jedną minutę
wtórą. - - - 475.

Ze odpór powietrza
tak dalece zmniejszył
doniosłości, że skutek
iego, podług doświad-
czenia, doniosłości pod
45^o, uymuie 6732 *sq.* na
8786; a podług teoty
uymuie tęgże doniosło-
ści 6802 *sq.* na 8786. 477.

Jak wynayduie się w
sposób ieszcze ścisłey-
szy zrównanie należą-
ce do linii krzywcy,
iaką obiegają pociski
w miejscach odpor-
nych, podług przy-
puszczenia gęstości po-
wietrza nieodmién-
néy. - - - 478.

Jak używa się tego
sposobu, chcąc mieć
względ na odmién-
ność gęstości. - - - 487.

Na k. 48x. w pierwszym wierszu pod
Tablicą, zamiast 486. popraw 846.

KONIEC ZBIORU MATERII.
OSTATNIEGO TOMU.

ZBIOR

Wyrazów Polskich użytych w tym IVtym
Tomie, albo nowych albo mało znaiomych,
niepowtarzając tych, które już położyły
się w poprzedzających trzech Tomach.

- Bezvwzględna siła. - - *Vis absoluta.*
- Czynna siła. - - - *Vis activa.*
- Ilza (w Artyl.) - - - *Charteus tubulus.*
- Kafar. - - - - *Fistuca.*
- Kąt padłości. - - - *Angulus incidentiæ.*
- Kibić (w Wadze). - - *Scapus.*
- Kłuba. - - - - *Trochlea.*
- Kołysanie. - - - - *Oscillatio.*
- Martwa siła. - - - - *Vis mortua.*
- Odbitka. - - - - *Ricochet.* *Kula czolowa*
- Odbitność. - - - - *Reflexio.*
- Pószrodek. - - - - *Medium.*
- Puzdro klubne. - - - *Polyspastus.*
- Puzdro okute. - - - *Rechamus armatus.*
- Raca (w Artyl.) - - - *Ignis missilis.*
- Rosnący rzęd. - - - *Series divergens.*
- Równotrwały. - - - *Isochronicus.*
- Rożnośrzodkowy. - - *Excentricus.*
- Silnia. - - - - *Machina.*
- Spóśrzodkowy. - - - *Concentricus.*
- Szrodkowa siła. - - - *Vis centralis.*

Szrodkiobryna fil.	-- --	<i>Vis centrifuga.</i>
Stanowisko.	-- --	<i>Periodus.</i>
Ubywajacy rzę.	-- --	<i>Series convergens.</i>
Wielowrot.	-- --	<i>Vibratio.</i>
Winda pionowa.	-- --	<i>Ergata.</i>
Winda poziemna.	-- --	<i>Sucula.</i>
Wszrodmierna fil.	-- --	<i>Vis centripeta.</i>
Względna fil.		<i>Vis relativa.</i>
Zawieszidło.	-- --	<i>Pendulum.</i>
Zuraw.	-- --	<i>Traкторia grus.</i>
Zwornik (w sklepi.)	-- --	<i>Arcuatus lapis in fornicem casus.</i>
Zywa fil.	-- --	<i>Vis viva.</i>

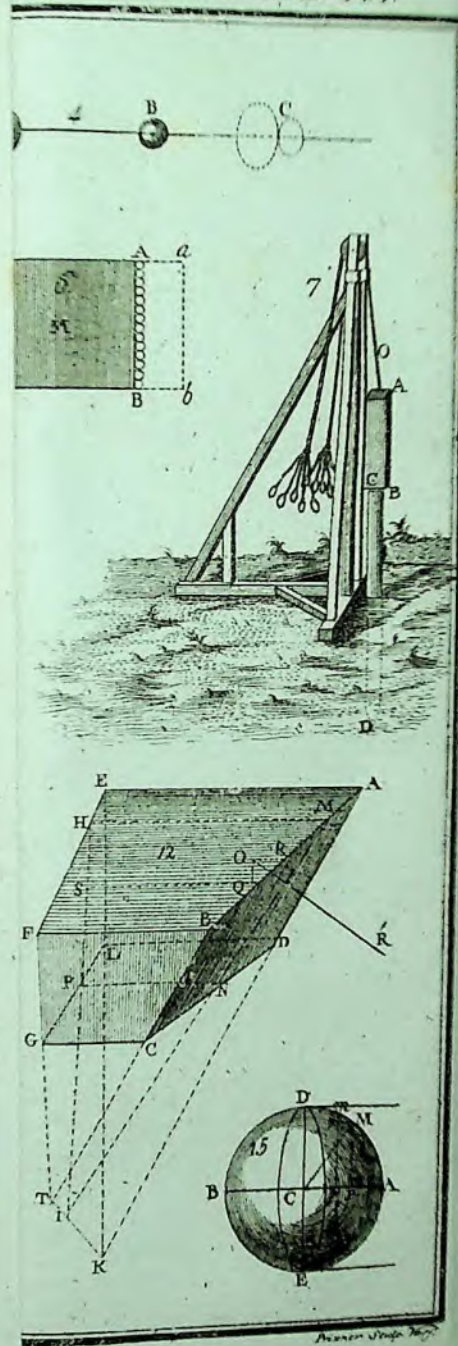
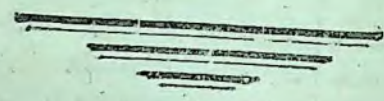
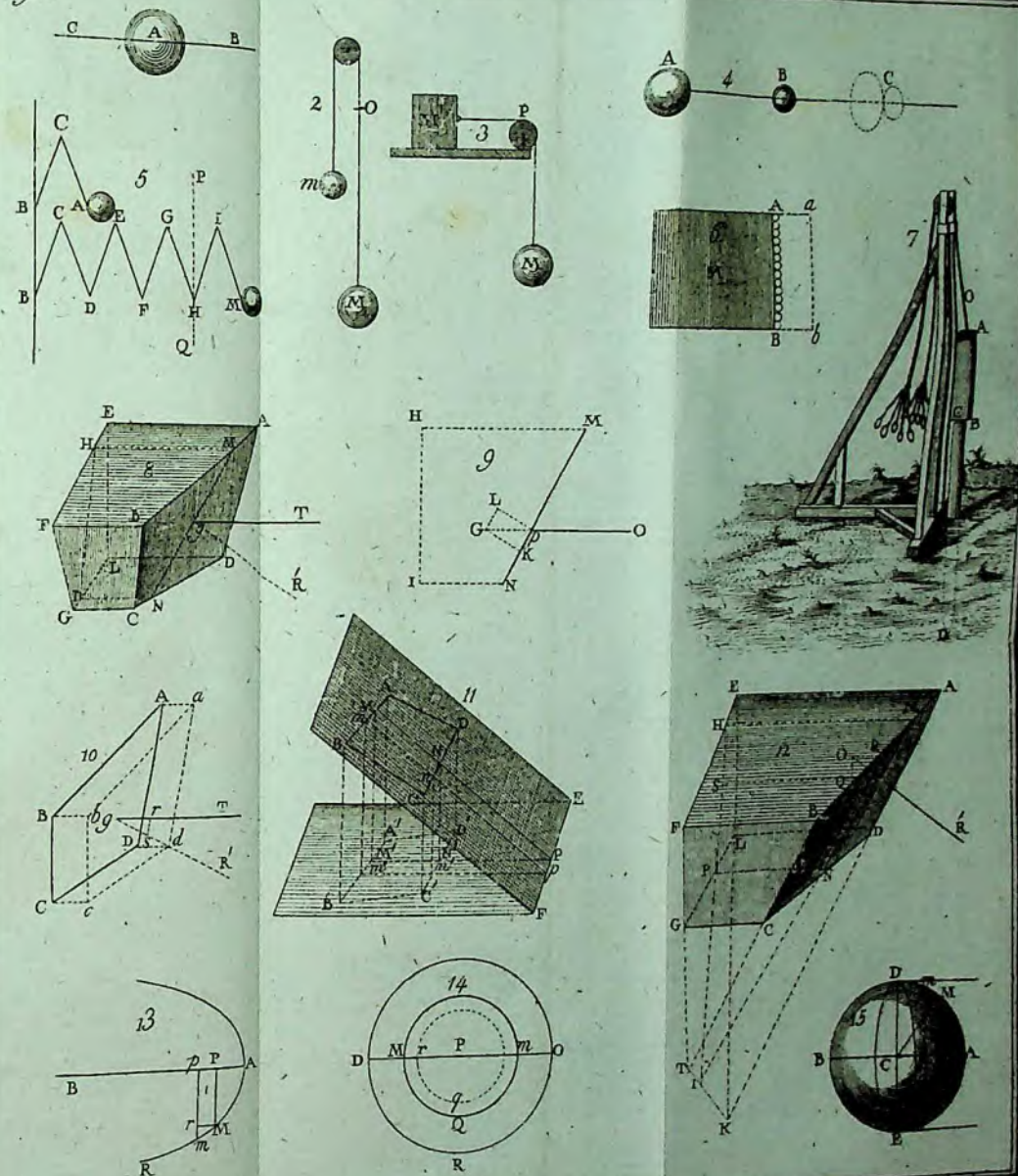


Fig. 1.



Amsterdam, 1714.

