

szczególony opis maszyny o ściśnionem powietrzu do wyrzucania pocisków. Maszyna ta, składająca się z 2-ch cylindrów metalowych o szczelnie dopasowanych tłokach, jest zatem protoplastą naszej strzelby wiatrowej, oraz pompy powietrznej. Znajdujemy w tym tomie opis tokarki, na której wykonano owe cylindry i tłoki. Dalekonośność tych machin wojennych dochodziła do 700 m, była zatem bardzo wielką, wyrzucały zaś kamienie mające 4 pudy. Istniał ściśły podział katapultów, zależny od konstrukcyi, sprawności i rodzaju pocisków jakie wyrzucały. Budowano te maszyny z twardego drzewa, wzmacnianego żelazem okuciem. Niektóre części były całe żelazne. Philon dokładnie przepisuje co i gdzie ma być okute, jakich rozmiarów żelazem i t. p.

O sposobie wytapiania żelaza u greków wiemy bardzo mało. Z Hezyoda dowiadujemy się, że wyrabiano je w „samotnych leśnych kuźniach“. Ci leśni kowale byli sami poszukiwaczami rudy i węglarzami, sami też przywozili swój wyrób na rynki miejskie, skąd do właściwych kuźni się dostawał.

Grecy, którzy początkowo lepsze gatunki stali sprowadzali z Małej Azji, z czasem tak udoskonali swój przemysł, że sami wywozili niektóre wyroby, jak np. miecze lakońskie. Teofrast, ateński filozof z stulecia IV-go prz. Chr., odkrywa nam ciekawy fakt zastosowania węgla kamiennego, a nawet koksu przez greckich kowali. Nazywa on ten materiał palnym kamieniem i porównywa z asfaltem, a raczej bitumicznym łupkiem z Lippary, używanym przez greków jako paliwo.

Podług Teofrasta umieją greccy kowale „zgęszczać“ palny kamień, aby dawał większy żar. Przypuszczamy, że chodzi tu o koksowanie węgla. Tenże pisarz, objaśniając dosyć nieudolnie sposób wytapiania żelaza z rudy, powiada, że oprócz rudy i węgla dodawany jest do pieca kamień „pyromachos“, celem uzyskania czystszej żelaza. Bliżej jednak nie określa owego kamienia. Nie może to być nic innego jak tylko topnik, może kamień wapienny, dodawany dla łatwiejszego tworzenia się żużla.

(C. d. n.).

Zygmunt Bielski, inż.

Oznaczenie pracy niezbędnej do utrzymania ciał w powietrzu.

I.

Artykuł inż. p. K. MONIKOWSKIEGO podany w № 40 r. b. Przeglądu Technicznego nasunął mi uwagi następujące:

Gdy ciężar G spada w powietrzu ze stałą prędkością c (opór powietrza przy tej prędkości równoważy siłę ciężenia), to niewątpliwie praca siły ciężenia na sekundę = Gc . Jest to jasne bez dalszych rozważań i rachunków. Tak więc słuszność w sporze, o którym wspomina p. MONIKOWSKI, jest po stronie prof. GOSTKOWSKIEGO, a nie po stronie p. BUDAU, który znalazł dla tej pracy $\frac{Gc}{2}$. O ile

jednak mogę wywnioskować z przedstawienia rzeczy przez p. MONIKOWSKIEGO, to pp. BUDAU i GOSTKOWSKIEMU chodziło nie tylko o wynik, lecz również i o punkt wyjścia rachunku. Zdaje się, że postawili oni sobie zadanie następujące: Wyznaczyć pracę ciężaru G , spadającego w powietrzu ze stałą prędkością c , ze skutków, jakie ta praca wytwarza. Zagadnienie postawione w taki sposób nie jest wcale łatwe do rozwiązania, gdyż mamy tu do czynienia ze zjawiskami wielce złożonymi i mało zbadanymi doświadczalnie. Dlatego też rachunki obydwóch panów opierają się na założeniach zupełnie dowolnych.

Praca ciężenia w danym wypadku sprawia przynajmniej dwa skutki odrębne. Wywołuje ona ogrzewanie ciała spadającego, jak to wiadomo chociażby z żarzenia meteorów, i nadaje masom powietrza siłę żywą. Aby zbliżyć się możliwie do wywodów pp. B. i G., przypuśćmy, że na pierwszy z tych skutków wychodzi część pracy znikomo mała w porównaniu z całością; tak więc cała praca, wykonywana przez ciężenie na sekundę, przechodzi w $\frac{mv^2}{2}$, gdzie m

oznacza masę powietrza wprawioną w ruch w czasie sekundy, a v prędkość tej masy. O tych wielkościach m i v nie da się nie określonego powiedzieć. Spadające ciało zaznacza w powietrzu co sekunda pionowy cylinder, czy pryzmat, którego przekrój poziomy = A , t. j. przekrojowi poziomemu ciała, a długość = c . Z tego cylindra ciało wytłacza w ciągu sekundy powietrze, którego objętość = cA , a następnie taka sama ilość powietrza wypełnia cylinder ponownie. Taka więc objętość powietrza, wprawionego w ruch co sekundę, wynosi co najmniej $2cA$, a masa $m = \frac{2\sigma cA}{g}$, gdzie σ oznacza

ciężar gatunkowy powietrza. Lecz ruch powietrza odbywa się nie tylko wewnątrz owego cylindra, ale i w jego okolicach, niewątpliwie zatem masa wprawiona w ruch jest znacznie większa. Wbrew temu

p. BUDAU przyjmuje, że $m = \frac{\sigma cA}{g}$, a $v = c$. Gdyby p. B. wziął dwa razy większą masę powietrza, to rachunek jego doprowadziłby do wyniku, zgodnego z prawdą, co jednak nie dowodziłoby jeszcze trafności założeń. Według prof. GOSTKOWSKIEGO $v = 2c$, a $m = \frac{G}{2c}$. Założenia te prowadzą do dobrego wyniku, lecz mniej

jeszcze wzbudzają zaufania od poprzednich. Jeżeli opór powietrza, równoważący ciężenie, ma wynosić $\frac{\sigma}{g}Ac^2 = G$, to z owych założeń prof. G. wynika, że $m = \frac{\sigma cA}{2g}$, co jest w każdym razie bardzo da-

lekie od prawdy. Sądzę, że rachunki pp. B. i G. nie rzuciły żadnego nowego światła na daną sprawę.

W dalszym ciągu swego artykułu p. MONIKOWSKI przytacza swe własne pomysły, stojące w związku z kwestyą poprzednią. Pierwszy z tych pomysłów polega na twierdzeniu, które da się krótko wysłowić, jak następuje: jeżeli pewne ciało pozostaje w spoczynku, a porusza się cała masa otaczającego powietrza z prędkością c , to parcie powietrza na ciało = W , jeżeli natomiast powietrze pozostaje bez ruchu, a porusza się ciało z prędkością c , to parcie wynosi $2W$. Zdaje się, że twierdzenie takie nie da się utrzymać, gdyż skutek jest jeden i ten sam czy ciało pozostaje w spoczynku, a powietrze się porusza, czy też naodwrot powietrze jest bez ruchu a ciało się porusza.

I na drugi pomysł p. M. nie mogę się zgodzić. Pragnie p. M. wyznaczyć pracę potrzebną do utrzymania w powietrzu swobodnego ciężaru G , przyczem ciężar ten nie powinien ani wznosić się ani opadać. Przychodzi p. M. przytem do wniosku, że w czasie dt ciężenie odbywa nad nieruchomym ciężarem pracę $dE = \frac{Gg}{2}dt$, a w ciągu sekundy $\frac{Gg}{2}$, i zdaniem p. M. taką właśnie pracę potrzeba wykonać

na sekundę, aby ciężar nie spadał. Ależ skoro ciężar pozostaje w spokoju, to siła ciężenia nie pracuje. Gdyby p. M. dobrze rachował, to jego dE powinno być równe zeru, i tyleż dałaby $\int dE$. Jeżeli rachunek p. M. jest słuszny, to również i hak wykonywa co sekundę pracę $\frac{Gg}{2}$ gdy na nim wisi ciężar G .

Ciężar G można utrzymać w powietrzu rozmaitymi sposobami. Najprościej jest zawiesić go na haku, osadzonym nieruchomo i wówczas nie potrzeba wykładać żadnej pracy. Można dalej zawiesić ciężar u kotwicy elektromagnesu. W tym razie potrzeba co sekundę zużywać pracę i^2r , gdzie i oznacza siłę prądu w cewce, a r — opór uzwojenia elektromagnesu. P. M. chce utrzymać ciężar zapomocą wstępującego pionowo strumienia powietrza, skierowanego na ciężar. Tą drogą da się może kiedyś ocenić pracę ptaka, bujającego w spokojnem powietrzu, lub maszyny latającej. Jeżeli mnie pamięć nie myli, to taki właśnie był punkt wyjścia w odnośnych poszukiwaniach HELMHOLTZ'A, ale rachować trzeba zupełnie inaczej, niż to uczynił p. M.

Przyjmiemy, że przekrój owego strumienia powietrza = A , t. j. największemu przekrojowi poziomemu bujającego ciała, a prędkość = v . Taką prędkość potrzeba nadać co sekundę masie powietrza $\frac{\sigma vA}{g}$, na co wychodzi praca $E = \frac{\sigma vA}{g} \frac{v^2}{2} = \frac{\sigma v^3 A}{2g}$.

Gdyby przekrój strumienia był wiele razy większy od A , to v byłoby równe c , t. j. owej stałej prędkości spadania; w naszym jednak wypadku v jest niewątpliwie większe od c i może będziemy niedalecy od prawdy, przyjmując, że $v = 2c$. Z drugiej strony opór

powietrza w czasie owego równomiernego spadku $W = G = \frac{\sigma}{g}Ac^2$,

lub $G = \frac{\sigma Av^2}{4g}$. Rugując v z ostatniego równania i z $E = \frac{\sigma v^3 A}{2g}$,

znajdziemy $E = 4 \sqrt{\frac{G^3}{\sigma A}}$.

Dla przykładu obrachujemy, ile wyjdzie pracy na utrzymanie w powietrzu kuli, ważącej 1 *kg*, o średnicy *r*. W tym razie $G=1$ i $A = \pi r^2$, a więc $E = \frac{4}{r} \sqrt{\frac{g}{5\pi}}$. Ponieważ $g = 9,8$, a $\tau = 1,3$, zatem $E = \frac{6,2}{r}$. Jeżeli kula jest zrobiona z materiału o gęstości wody, to $r = 62 \text{ mm}$ i $E = \frac{6,3 \cdot 10^3}{62} = 100 \text{ kgm/s}$. Gdybyśmy zrobili z tego samego materiału kulę dętą o średnicy $\frac{1}{2} \text{ m}$, to E byłoby równe $\frac{6,2 \cdot 10^3}{225} = 27 \text{ kgm/s}$.

I te rachunki jednak mogą być dalekie od prawdy. Opierają się one na tem przypuszczeniu, że opór powietrza jest proporcjonalny do kwadratu prędkości, co jest wątpliwe.

Z. Straszewicz, inż.

II.

Powyzsza krytyka mojego artykulu przekonala mnie, ze nie zostalem nalezytcie zrozumiany.

Pracujac od dluzszego czasu nad zagadnieniami zeglugi powietrznej, spotykam sie w najnowszej literaturze tego przedmiotu z kwestyami, ktore pozwalaja mi nawiazac moje wlasne poglady do pogladow innych badaczow i snuc w ten sposob nie teoretycznych badan, po ktorych przechodzi sie do doswiadczalnych rezultatow.

Do jednej z takich kwestyi nalezy oznaczenie pracy, niezbednej do utrzymywania cial w powietrzu. Czytajac artykul prof. GOSTKOWSKIEGO, mialem wyrobiony poglad, ze praca oporu powietrza, jakaj powinna przemodz cialo, spadajace ze stalaj prędkoscia *c* w atmosferze powietrznej, jest $G \cdot c$ i poparlem prof. G. argumentem, ze cialo to mozna rozpatrywac, jako spuszczajace sie o *c* metrów na sekunde pod wplywem sily ciagnienia. Daleko mniej chodzilo mi o droge, po ktorej postępowali pp. BUDAU i GOSTKOWSKI, azebv dojść do oznaczenia pracy sily ciagnienia. W artykule swoim przytoczyłem obie te drogi bez poddania ich krytyce; wobec jednak zdania p. STRASZEWICZA, ze rachunki pp. BUDAU i GOSTKOWSKIEGO nie rzucily wcale swiatla na danaj sprawe, pragnalbym zaznaczyć, ze prace tych panow maja to znaczenie, iz rzucaja pewne swiatlo na mechanizm zjawisk, towarzyszyacych spadaniu cial; stanowią wiec przyczynek, majacy pewien filozoficzny charakter.

Przechodzajac do czynionych mi przez p. STR. zarzutow, musze sprostowac redakcyę mego pierwszego pomyslu, jak chce p. STR. i powiedziec, ze w moim artykule niema twierdzenia, ze „jezeli pewne cialo pozostaje w spokoju, a porusza sie cala masa otaczajacego powietrza z prędkoscia *c*, to parcie powietrza na cialo = W , jezeli natomiast powietrze pozostaje bez ruchu, a porusza sie cialo z prędkoscia *c*, to parcie wynosi $2W$ “. W artykule moim w № 40, na str. 531, w wierszu 11 szpalty II-ej, przytoczyłem wyraz dla

oporu powietrza $W = \frac{5}{g} A c^2$, uzywany przez pp. B. i G.; w dalszym jednak ciagu umieścilem krytyke tego wzoru i doszlem do wniosku, ze opór powietrza, jaki przemaga cialo, spadajace ze stalaj prędkoscia *c*, wynosi $2 \cdot \phi \cdot \frac{5}{g} \cdot A \cdot c^2$. O utrzymaniu ciala przez ped powietrza

wspomnialem dopiero w 26—30 wierszach tejze szpalty i zaznaczyłem krótko, ze prędkosc powietrza *c* powinna byc oznaczona w „wyprowadzony powyzej“ sposob. Bezwarunkowo w ostatnim wypadku wspólczynnik ϕ powinien otrzymac znaczenie wieksze, niz jednosć. Blizej jednak tej kwestyi nie analizowalem dla braku danych doswiadczalnych i dla malego zastosowania wynikow tych badan do praktyki.

Dalej szanowny krytyk zarzuca mi *zle rachowanie*, przypuszcza albowiem, ze gdy ciazar zawieszony *jest w powietrzu, to o pracy sily ciagnienia mowv byc nie moze. W odpowiedzi na to moglbym przytoczyc prawo o niezalezności dzialania sil, t. j. prawo, wedlug ktorego wszelka sila, przylozona do punktu materialnego, wykonywa swojaj prace tak, jakby innych sil wcale nie bylo. W dziele FRANKÉ'GO „Mechanika Teoretyczna“ (str. 163, § 74) znajdujemy, iz „dla rownowagi sil przylozonych do jednego punktu potrzeba i wystarcza, aby suma algebraiczna prac przygotowanych tych sil byla rowna zeru dla kazdego przesunienicia przygotowanego tego punktu“. W mysl tego prawa nawet wielka sila moze byc zrownowazona przez mala, jezeli droga przygotowana tej ostatniej jest odpowiednio wieksza. Praktyczne zastosowanie tego prawa znajdujemy chociazy w przekladni, gdzie wieksza sila, dzialajaca na krótsze ramie, moze byc zrownowazona przez mniejszaj, dzialajaca na odpowiednio dluzsze ramie. Przykladem wiecej zbliżonym do zjawisk, towarzyszyacych utrzymywaniu sie cial przy pomocy wentylatora, bedzie następujacy:

Wyobraźmy sobie, ze plynimy z rownomiernaj prędkoscia i w tym samym kierunku co i statek, poruszajacy sie ze stalaj prędkoscia *w*; jezeli woda przeciwdziala ruchowi statku z silaj *Q*, to praca przeciwdzialania wyrazi sie przez $Q \cdot w$. Z doswiadczenia wiadomo, ze dla przeciwdzialania powyzszej pracy niezbednem i dostatecznem jest, azebv praca pozyteczna srub wynosila rowno $Q \cdot w$, pozatem jest zupełnie obojztnem, czy sila pociagowa srub jest wieksza czy mniejsza. Obserwatorowi, plynacemu z prędkoscia *w* i w kierunku statku bedzie sie zdawalo, ze statek stoi na miejscu, a dla przeciwdzialania przylozonej doń sily *Q* niezbednaj jest praca pozyteczna sruby $Q \cdot w$. Gdyby obserwator wywnioskowal, ze sila *Q* nie pracuje, poniewaz on nie widzi przesuwania sie statku, to wniosek taki bylby mylny, wiadomo albowiem, ze praca $Q \cdot w$ nie moze przestaczac sie w silę *Q*.

Zupelnie analogiczne zjawisko moglibyśmy zaobserwować przy utrzymywaniu ciazaru *G* przez wentylator; obserwator albowiem, w ktorym dzialanie sily ciagnienia zrownowazone jest przez dzialanie sily reakcyi, znajduje sie w jednakowych warunkach co i ciazar, ktorego sila ciagnienia *G* jest zrownowazona przez prace wentylatora $\frac{M v^2}{2}$ (gdzie *M* — masa poruszanego powietrza i *v* — prędkosc, jakaj ta masa otrzymuje pod dzialaniem wentylatora) i przypuszczenie, ze sila *G* nie pracuje, nalezalo by uwazac za mylne. Rownanie przeto prac wyrazi sie przez

$$G \cdot h = \frac{M v^2}{2},$$

gdzie *h* — pewna droga sily *G*.

Lecz rownanie to ma miejsce i wtedy, gdy masa poruszanego powietrza *M* rowna sie masie ciagnajcej M_1 i gdy przyspieszenie *v*, jakie otrzymuje ta masa, rowna sie przyspieszeniu sily ciagnienia $g = 9,81$, lecz praca wentylatora w tym wypadku wyrazi sie przez:

$$G \cdot h = \frac{M v^2}{2} = \frac{M_1 g^2}{2}.$$

$M_1 g$ rowna sie sily ciagnienia *G*, a zatem

$$G h = \frac{M_1 g^2}{2} = \frac{G g}{2},$$

skad $h = \frac{g}{2}$.

Podstawiajac znaczenie *h* w powyzsze rownanie, otrzymamy:

$$\frac{G g}{2} = \frac{M v^2}{2}.$$

Co sie tyczy rownowagi prac, gdy ciazar zawieszony jest na haku, to zdeformowany hak wywiera cisnienie na cialo. Cisnienie to, bedajc przylozone do masy materialnej, przekszalca sie w silę reakcyi, ktorej dzialanie wnet sie objawia przez uiszczenie pracy sily ciagnienia.

W podobny sposob oddzialywa reakcyja oporu powietrza, gdy cialo spada rownomiernie z prędkoscia *c*. Gdyby opór, oraz reakcyja oporu nie oddzialywaly na spadajace cialo, to pod wplywem sily ciagnienia cialo otrzymowaloby przyspieszenie *g* metrów na sekunde. Jezeli masa spadajacego ciala = M_1 , a poczatkowa prędkosc jego *c*, to energia kinetyczna w poczatku sekundy wyrazi sie przez $Q_1 = \frac{M_1 c^2}{2}$, w koncu zas sekundy $Q_2 = \frac{M_1 (c + g)^2}{2} = \frac{M_1 c^2}{2} + M_1 c g + \frac{M_1 g^2}{2}$; pod wplywem przeto sily ciagnienia energia kinetyczna ciala spadajacego zwiaksza sie w przeciagu sekundy o

$$P_1 = Q_2 - Q_1 = M_1 \cdot c \cdot g + \frac{M_1 g^2}{2},$$

lecz $M_1 \cdot g = G$ jest sila ciagnienia spadajacego ciala,

$$P_1 = G \cdot c + \frac{G g}{2}.$$

Przy dzialaniu oporu powietrza energia kinetyczna spadajacego ciala nie zwiaksza sie, praca zas oporu wynosi tylko

$$P_2 = G \cdot c,$$

pozostala przeto energia $P_1 - P_2 = \frac{G g}{2}$ idzie na przeciwdzialanie pracy sily reakcyi. Jak widzimy, praca sily reakcyi jest stalaj i nie zalezv od stanu spoczynku ciala lub ruchu. Oczywiste, ze i w tym wypadku nie potrzebujemy wydatkowac specjalnej ener-