

cyą w przegubie  $C$ . Składowe pionowe tych reakcji muszą równoważyć ciężar sztaby  $BC$  t.j.  $\lambda b$  i oczywiście każda z nich musi się równać  $\frac{\lambda b}{2}$ .

Zwróćmy dalej uwagę na sztabę  $AB$ . Działają na nią 3 siły: ciężar  $\lambda a$ , reakcja kołka i reakcja w przegubie  $B$ , której składowa pionowa  $P = \frac{\lambda b}{2}$ .

Te 3 siły muszą być w równowadze; weźmy sumę ich momentów względem lewego kołka. Otrzymamy:

$$\frac{\lambda b}{2} x_1 - \lambda a \left( \frac{a}{2} - x_1 \right) = 0, \text{ stąd mamy } bx_1 - a^2 + 2ax_1 = 0$$

Wreszcie  $x_1 = \frac{a^2}{2a+b}$ . Analogicznie:

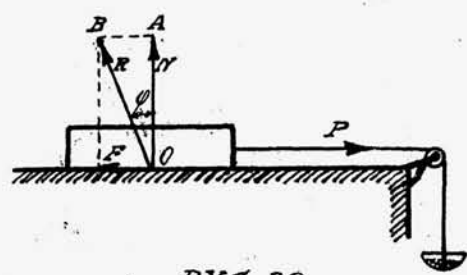
$x_2 = \frac{c^2}{2c+b}$ . W szczególnym przypadku, gdy  $a=b=c$  to  $x_1 = x_2 = \frac{a}{3}$ .

## ROZDZIAŁ IV.

### O T A R C I U.

30. Teoria tarcia. Uważaliśmy dotychczas, że gdy 2 ciała stykają się, to wywołują tylko reakcję normalną do stykających się powierzchni. Zapowiedzieliśmy jednak, że uwzględnimy w przyszłości reakcję styczną albo siłę tarcia. Zajmiemy się nią obecnie i zaczniemy od pewnego prostego doświadczenia.

Na płaszczyźnie poziomej np. na stole leży jakiś ciężki przedmiot np. płyta żelazna. Na płytę tę



RYS. 30

działają: ciężar  $Q$ , przyłożony w środku ciężkości i skierowany pionowo w dół i reakcja stołu  $N$ , skierowana pionowo w górę i ta reakcja równoważy całkowicie działanie siły  $Q$ , wskutek czego płyta pozostaje w spokoju. Przyłożymy do płyty jakąś małą siłę poziomą  $P$ , co można uskutecznić, przywiązując sznur do końca płyty, przerzucając go przez bloczek i zawieszając na drugim końcu sznura szalkę, na którą kładzie się ciężarki np. w postaci śrutu. Gdy do szalki wrzucimy cokolwiek śrutu o ciężarze  $P$  to płyta powinna zacząć się poruszać, gdyż siła  $P$  nie może równoważyć się z siłami  $Q$  i  $N$ . W rzeczywistości jeżeli siła  $P$  jest niezbyt wielka, to płyta pozostanie w spokoju. Można to tylko wytłumaczyć tak, że gdy zaczyna działać siła  $P$ , to jednocześnie rozpoczyna się działanie innej siły, równej i odwrotnej. Oznaczmy tę siłę przez  $F$  i nazwiemy ją siłą tarcia, lub reakcją styczną.

Wypadkową sił  $F$  i  $N$  oznaczmy ją przez  $R$ , i będziemy nazywali reakcją całkowitą stołu. Oczywiście ta reakcja całkowita nie jest normalną i tworzy z pionem pewien kąt, który oznaczmy przez  $\varphi$ . Z trój-

kąta  $ABO$  wynika, że  $F = N \cdot \operatorname{tg} \varphi \dots \dots (1)$

Dosypmy nieco śrutu do szalki. Siła  $P$  wzrosła, ale mimo to ciało pozostanie w spoczynku, a więc musiała wzrosnąć i siła tarcia, a także kąt  $\varphi$  /jak to wynika z wzoru (1)/ i reakcyja całkowita odchyła się bardziej od normalnej. Gdy w dalszym ciągu zwiększać będziemy siłę  $P$ , to zwiększać się będzie siła tarcia  $F$  i za każdym razem będzie ona dokładnie taką, aby zrównoważyć naprężenie sznura. Ale ten wzrost siły tarcia ma pewną granicę, i siła ta nie może przekroczyć pewnego maksimum. Gdy  $P$  przekroczy tę granicę, to  $F$  już nie może dotrzymać jej kroku, równowaga zostaje zachwiana i rozpoczyna się ruch ciała. Stąd wynika, że i kąt  $\varphi$  może wzrastać tylko do pewnej granicy. Gdy siła  $P$ , a więc i  $F$  osiągnęła swą krawcową wartość, to mówimy, że tarcie jest całkowicie rozwinięte i tę wartość nazywamy graniczną siłą tarcia lub tarciem granicznym, zaś największy kąt, jaki wówczas reakcyja całkowita tworzy z normalną nazywamy granicznym kątem tarcia lub wprost kątem tarcia.

Tangens kąta tarcia będziemy często oznaczali przez  $f$  i nazywali współczynnikiem tarcia. Jak

wynika z wzoru (1) współczynnik tarcia jest równy stosunkowi granicznej siły tarcia i reakcji normalnej t.j.  $f = \frac{F}{N}$ .

Zauważmy, że gdy siła  $P$  działa w prawo, to reakcja całkowita jest odchylona w lewo i odwrotnie. Gdyby siła  $P$  była zwrócona do nas, to reakcja całkowita skierowałaby się za płaszczyznę rysunku.

Wyobraźmy sobie, że trójkąt  $AOB$ , w którym kąt  $\varphi$  ma wartość graniczną, obraca się dookoła normalnej  $N$ . Wtedy reakcja całkowita  $R$  zatoczy powierzchnię stożkową. Utworzony w ten sposób stożek będziemy uważali w całej rozciągłości i nazwiemy go stożkiem tarcia. Jest oczywiste, że reakcja całkowita może posiadać każdy kierunek wewnątrz stożka tarcia, może też być tworzącą stożka /gdy tarcie jest całkowicie rozwinięte/, ale nigdy nie może wyjść poza ten stożek. Zobaczymy teraz, od czego zależy współczynnik tarcia i jak się go wyznacza. Klasyczne doświadczenia Coulomba i Morina dały wyniki takie:

1/ Współczynnik tarcia nie zależy wcale od wielkości stykających się powierzchni.

2/ Współczynnik tarcia nie zależy od reakcji normalnej  $N$ , bo gdy np. obciążymy silniej płytę,

to wzrośnie reakcja  $N$ , ale w tym samym stosunku wzrośnie graniczna siła tarcia  $F$ , i stosunek

$$f = \frac{F}{N} \text{ pozostanie bez zmiany.}$$

3/ Współczynnik tarcia zależy od stopnia wygładzenia, stykających się powierzchni. Im bardziej chropowate będą te powierzchnie, tem większy jest współczynnik tarcia i odwrotnie. Gdyby powierzchnie były całkowicie gładkie, to współczynnik tarcia byłby zerem i tworzące stożka tarcia zbiegłyby się w jedną prostą, o kierunku normalnej. W rzeczywistości granicy tej osiągnąć nie można.

4/ Współczynnik tarcia zależy od natury stykających się ciał. Inny będzie współczynnik ten /przy jednakowych warunkach pozostałych/ pomiędzy żelazem i miedzią, inny między miedzią i cynkiem i t.d.

5/ Współczynnik tarcia zależy jeszcze od różnych innych okoliczności np. od temperatury, od tego czy powierzchnie zetknięcia są suche, czy wilgotne i t.d.

Współczynnik tarcia można oszacować lub wyznaczyć różnymi sposobami:

1/ Gdy jedno ciało ma postać sztaby, to aby oszacować współczynnik tarcia między niem, a drugim ciałem ustawiamy sztabę normalnie do powierzch-

ni tego drugiego ciała w jakimkolwiek jej punkcie, a następnie obracamy ostrożnie tę sztabę dookoła owego punktu, wywierając w kierunku niej dowolne ciśnienie. Przy obrocie tym równowaga nie zostanie zachwiana dopóki sztaba znajduje się wewnątrz stożka tarcia, bo wówczas w każdej chwili siła wywierana na sztabę równoważy się z reakcją drugiego ciała. Wyznaczamy kąt, jaki tworzy sztaba z kierunkiem normalnym w chwili wyjścia ze stanu równowagi; tangens jego jest równy szukanemu współczynnikowi tarcia.

2/ Obciążamy szalkę śrutem /rys. 30/, którego ciężar zwiększamy dopóty, aż ciało wyjdzie ze stanu równowagi. Wtedy dodajemy ciężar szalki do ciężaru śrutu i otrzymana liczba da nam graniczną siłę tarcia, skąd łatwo już znaleźć współczynnik tarcia  $\mu$ . Ta metoda jest dokładniejsza od poprzedniej.

3/ Najczęściej używa się przy wyznaczaniu współczynnika tarcia sposobu opartego na własności równi pochyłej.

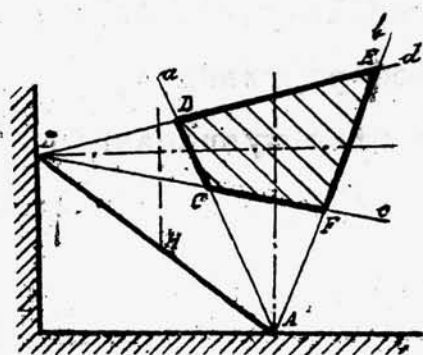
Na równię pochyłą, tworzącą z poziomem kąt  $\alpha$  kładziemy ciało ciężkie. Na to ciało działa siła ciężkości  $Q$  skierowana pionowo w dół. Ona tworzy z prostą, prostopadłą do równi kąt także równy  $\alpha$ . Jeżeli  $\alpha$  jest mniejsze od kąta tarcia  $\varphi$ , to  $Q$

MECHANIKA - STATYKA - ARKUSZ VII.



leży wewnątrz stożka tarcia i równoważy się z reakcją równi. Jeżeli  $\alpha > \varphi$ , to reakcja nie może równoważyć siły  $Q$  i ciało się zsuwa; jeżeli wreszcie  $\alpha = \varphi$ , to jeszcze zachodzi równowaga, ale jest to równowaga graniczna.

Gdy chcemy np. znaleźć współczynnik tarcia drzewa o żelazo, to postępujemy tak: robimy z drzewa deskę i osadzamy ją na osi poziomej, ustawiamy poziomo i kładziemy na niej kawałek żelaza. Podnosimy następnie bardzo wolno deskę i robimy to tak długo, aż żelazo zacznie się zsuwać. Wyznaczamy wtedy kąt, który tworzy deska w krańcowym położeniu z poziomem i jeśli ten kąt równa się  $\alpha$ , to  $f = \operatorname{tg} \alpha$ .



RYS. 31.

31. Przykłady 1/ Jeden koniec drabiny opiera się o poziomą podłogę w punkcie  $A$ , drugi o pionową ścianę w punkcie  $B$ . /RYS. 31/. Czy w tem położeniu drabina będzie w równowadze?

Na drabinę działają trzy siły: siła ciężkości, przyłożona w środku ciężkości  $H$  drabiny i skierowana pionowo na dół, reakcja ściany w punkcie  $B$  i reakcja podłogi w punk-

cie  $A$ . Ponieważ na drabinę działają 3 siły, więc koniecznym warunkiem równowagi jest przecinanie się tych sił w jednym punkcie.

Utwórzmy w punkcie  $A$  stożek tarcia; oś jego leży w płaszczyźnie rysunku i jest prostopadła do podłogi. W tejże płaszczyźnie leżą także tworzące  $a$  i  $b$ . Między nimi musi przechodzić linia działania reakcyi podłogi i tam też musi leżeć punkt przecięcia się wszystkich sił działających na drabinę.

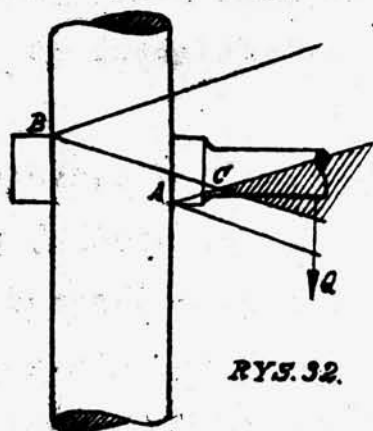
Tak samo zbudujemy stożek tarcia w punkcie  $B$ . Również między tworzącymi  $c$  i  $d$  tego stożka, położonemi w płaszczyźnie rysunku musi znajdować się punkt przecięcia się wszystkich sił, działających na drabinę. A więc ten punkt musi leżeć wewnątrz czworoboku  $CDEF$ , utworzonego przez tworzące  $a$ ,  $b$ ,  $c$  i  $d$ .

Z tego wynika, że jeśli środek ciężkości drabiny zajmuje położenie takie, że pion przezeń poprowadzony przecina czworobok  $CDEF$ , to równowaga jeszcze zachowana i tarcie nie jest całkowicie rozwinięte. Jeżeli ten pion przechodzi przez  $D$  to jeszcze zachodzi równowaga, ale obydwie te reakcje leżą już na stożkach tarcia t.j. tarcia w  $A$  i  $B$



są już całkowicie rozwinięte. Jeżeli pion nie przecina czworoboku, to równowaga jest niemożliwa. /RYS. 31/.

II/ Na pionową, cylindryczną kolumnę nakładamy cylindryczną pochwę, mogącą przesuwać się po kolumnie. Do pochwy przymocowane jest ramię poziome, na koniec którego działa pionowa siła  $Q$ .



RYS. 32.

Czy pochwa zacznie się zesuwać po kolumnie, czy zatnie się?

Chodzi o to, który z tych dwóch przypadków będzie miał miejsce.

Ponieważ średnica otworu, zrobionego w pochwie, jest cokolwiek większa od średnicy ko-

lumny, więc pod działaniem siły  $Q$  pochwa nieco się przechyli i oprze się o kolumnę w dwóch punktach.

$A$  i  $B$  i w tych punktach kolumna wywiera na pochwę dwie reakcje. Na pochwę działają więc 3 siły i aby równowaga była zachowana jest koniecznem, aby te siły przecinały się w jednym punkcie.

Zbudujmy stożki tarcia w punktach  $A$  i  $B$ . Podobnie, jak w poprzednim zadaniu dojdziemy do wnio-

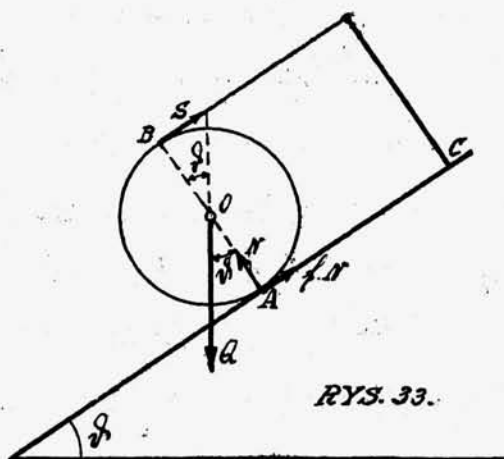
sku, że punkt przecięcia się sił działających musi leżeć we wspólnej przestrzeni tych stożków t.j. pion, poprowadzony przez punkt przyłożenia siły  $Q$  musi przeciąć tę przestrzeń wspólną, aby pochwa się zacięła /czyli: aby równowaga była zachowana/. Równowaga będzie jeszcze zachowana, gdy siła  $Q$  będzie przechodziła przez punkt  $C$ , w którym przecinają się tworzące stożków. Gdy natomiast przesunie się ona cokolwiek w lewo, to zacznie się zesuwać po kolumnie.

Przypuśćmy, że chcemy, aby pochwa zesuwała się po kolumnie pod działaniem siły  $Q$ . Wtedy należy zrobić owo ramię jaknajkrótszem, a, poezatem trzeba się starać, aby punkt  $C$  leżał jaknajdalej od kolumny, co daje się uskutecznić przez wygładzenie powierzchni i smarowanie, bo wtedy kąt tarcia staje się mniejszy i punkt  $C$  oddala się.

Jeśli chcemy, aby pochwa się zacięła, to należy postąpić odwrotnie, a więc ramię powinno być jaknajdłuższe a powierzchnie nie gładkie i nie smarowane.

III/ Na deskę, osadzoną na osi poziomej i zajmującą w początku położenie poziome, kładziemy kulę /RYS. 33/ o promieniu  $r$ . Współczynnik tarcia

między kulą a deską  $= f$ , a kąt tarcia  $= \varphi$ .



RYS. 33.

W punkcie  $C$  deski osadzamy pionowy pręt sztywny, o długości równej średnicy kuli i przywiązujemy najwyższy punkt kuli  $B$  do końca tego pręta za pomocą sznura. O jaki kąt można obrócić deskę, zanim równowaga

zostanie zachwiana

Dajmy na to, że w skrajnym położeniu deska tworzy z poziomem kąt  $\beta$ .

Na kulę działają następujące siły: ciężar, równy  $Q$ , naprężenie sznura  $S$ , reakcja deski w punkcie  $A$ , którą rozkładamy na reakcję normalną do deski  $N$  i siłę tarcia, działającą wzdłuż deski do góry  $= f \cdot N$  /w danym położeniu deski tarcie jest całkowicie rozwinięte/.

Ponieważ te cztery siły mają być w równowadze, więc suma ich rzutów na każdy kierunek i suma momentów względem każdego punktu są zerami. Weźmy np. sumę rzutów na kierunek  $AB$  t.j. prostopadły do deski.

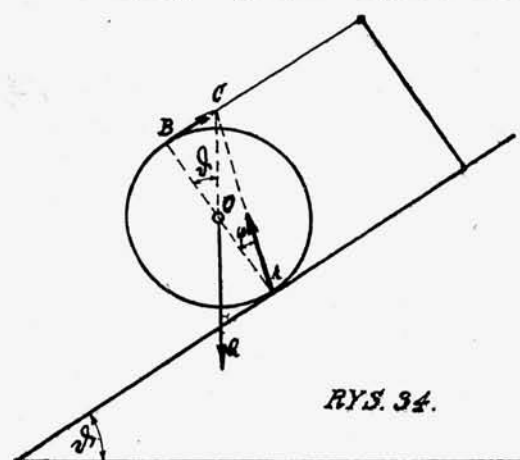
Otrzymamy  $N - Q \cos \beta = 0 \dots \dots \dots (1)$

Biorąc momenty względem punktu  $B$  znajdziemy

$$-f \cdot N \cdot 2r + Q \cdot r \cdot \sin \vartheta = 0 \dots \dots \dots (2)$$

Z równania (1) i (2) otrzymamy  $\operatorname{tg} \vartheta = 2f$ .

Przy takim kącie nachylenia deski kula jeszcze



będzie w równowadze. Do tego samego rezultatu można dojść drogą geometryczną. Na kulę działają 3 siły. Aby te 3 siły były w równowadze to muszą przechodzić przez jeden punkt, czyli reakcja całkowita w  $A$

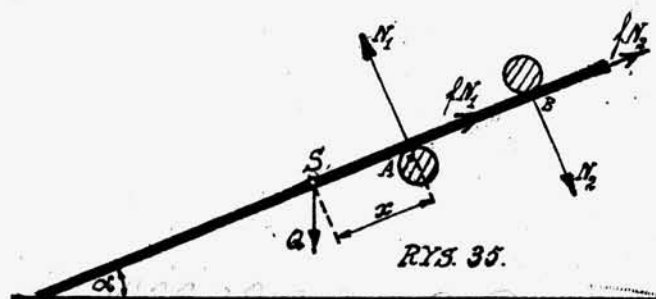
/RYS. 34/ musi przejść przez punkt przecięcia się sił  $S$  i  $Q$  t.j. przez  $C$ . Ale, gdy równia tworzy z poziomem kąt  $\vartheta$ , to ma miejsce równowaga skrajna, tarcie jest całkowicie rozwinięte i reakcja całkowita leży na powierzchni stożka tarcia, zatem kąt  $CAB$  jest równy  $\varphi$  t.j. kątowi tarcia.

Z trójkąta  $OBC$  mamy  $BC = r \cdot \operatorname{tg} \vartheta$ , a że z trójkąta  $BCA$ :  $BC = 2r \operatorname{tg} \varphi$ , więc wypadnie:

$$\operatorname{tg} \vartheta = 2 \operatorname{tg} \varphi = 2f.$$

IV/: Sztaba, tworząca z poziomem dany kąt  $\alpha$  tkwi między dwoma kołkami  $A$  i  $B$ , których odległość  $= a$ . Współczynnik tarcia między kołkami a sztabą  $= f$ .

Chodzi o to, jaka może być najmniejsza odległość środka ciężkości sztaby od kołka  $A$ , aby równowaga była jeszcze zachowana.



*tu nie ma oporu*

Przypuśćmy, że w  $S$  jest skrajne położenie środka ciężkości i że wtedy szukana odległość  $SA = x$ . W tem położeniu już tarcie pomiędzy kołkami jest całkowicie rozwinięte. Na sztabę działają następujące siły:

- 1/ Siła ciężkości  $Q$ , przyłożona w środku ciężkości i skierowana pionowo na dół.
- 2/ Reakcja kołka  $A$ , którą rozkładamy na reakcję normalną do sztaby i  $= N_1$ , i siłę tarcia  $f \cdot N_1$ , skierowaną wzdłuż sztaby do góry.
- 3/ Reakcja kołka  $B$ , którą tak samo rozkładamy na dwie składowe:  $N_2$  i  $f \cdot N_2$ .

Ponieważ równowaga ma być zachowana, więc suma rzutów tych sił na każdy kierunek i suma momentów względem każdego punktu są zerami.

Weźmy sumy rzutów na kierunek sztaby i na kierunek prostopadły do sztaby oraz sumę momentów względem punktu  $B$ . Otrzymamy:

$$\begin{aligned} N_1 + N_2 - Q \sin \alpha &= 0 \quad \dots \dots \dots (1) \\ N_1 - N_2 - Q \cos \alpha &= 0 \quad \dots \dots \dots (2) \\ N_1 a - Q \cos \alpha (a+x) &= 0 \quad \dots \dots \dots (3) \end{aligned}$$

Z (1) mamy  $N_1 + N_2 = \frac{Q \sin \alpha}{f} \quad \dots \dots \dots (4)$

zaś z (2)  $N_1 - N_2 = Q \cos \alpha \quad \dots \dots \dots (5)$

Dodając stronami równania (4) i (5) otrzymamy

$N_1 = \frac{Q (\frac{\sin \alpha}{f} + \cos \alpha)}{2}$ . Podstawiając tę wartość na  $N_1$  w (3)

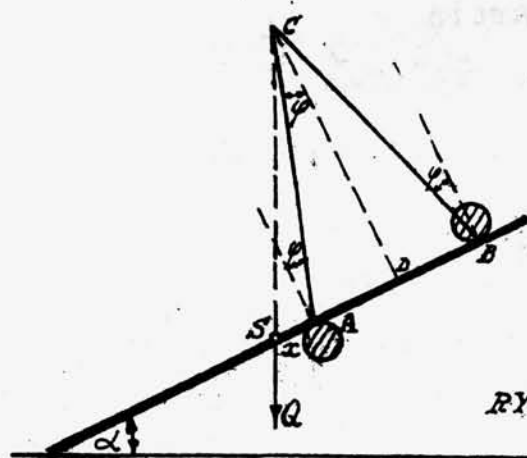
będziemy mieli  $a (\frac{\sin \alpha}{f} + \cos \alpha) - 2a \cos \alpha - 2x \cos \alpha = 0$

skąd  $x = \frac{a}{2} \left( \frac{\tan \alpha}{f} - 1 \right)$

Do tego samego rezultatu można dojść drogą geometryczną. Ponieważ na sztabę działają 3 siły / siła ciężkości  $Q$  i reakcje całkowite kołków  $A$  i  $B$  / przeto muszą one przecinać się w jednym punkcie.

Jeśli w punktach  $A$  i  $B$  utworzymy stożki tarcia to punkt przecięcia się tych sił będzie się mógł znajdować tylko wewnątrz wspólnej przestrzeni tych

stożków. A więc siła  $Q$  musi przecinać tę przestrzeń wspólną, a w skrajnym położeniu przechodzić przez punkt  $C$ . Gdy z punktu  $C$  poprowadzimy prostopadłą  $CD$  do sztaby, to łatwo zauważymy, że kąt  $DCS = \alpha$  / bo ramiona tego kąta są odpowied-



RYŚ 36.



nio prostopadle do ramion kąta sztaby z poziomem/.

Ponieważ  $SD = CD \cdot \operatorname{tg} \alpha \dots$ , a  $SD = x + \frac{a}{2}$ ,  
gdyż trójkąt  $ABC$  jest równoramienny, więc

$$x + \frac{a}{2} = CD \cdot \operatorname{tg} \alpha \dots \dots \dots (1.)$$

W trójkącie  $ACD$  kąt  $\angle ACD = \varphi \dots$ , a więc

$$CD = \frac{a}{2 \operatorname{tg} \varphi} \sim$$

Podstawiając tę wartość  $CD$ , do równania

$$(1), \text{ otrzymamy: } x = \frac{a}{2} \left( \frac{\operatorname{tg} \alpha}{\operatorname{tg} \varphi} - 1 \right)$$

Gdy  $\alpha = \frac{\pi}{2}$ , to  $x = \infty \dots$  t.j. równowaga

jest niemożliwa; gdy  $\alpha = \varphi$ , to  $\operatorname{tg} \alpha = \operatorname{tg} \varphi$  i

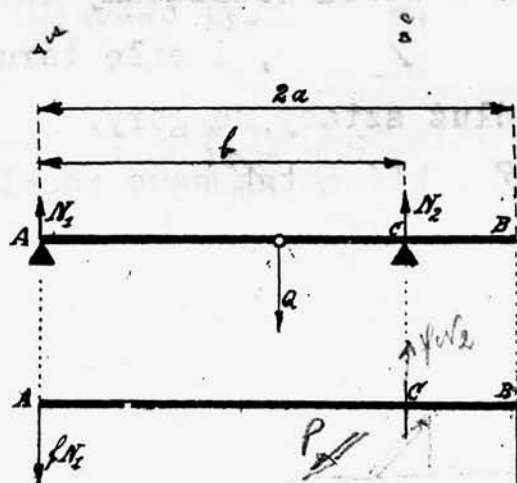
$x = 0 \dots$ , a więc można przesunąć  $S$  do samego

kółka  $A$ ; toż samo będzie, gdy  $\alpha < \varphi$ , bo

oczywiście  $x$  nie może być ujemne i najmniejsza jego wartość  $= 0$ .

V/ Pozioma belka  $AB$ , o długości  $2a$  i cięża-

rze  $Q$  spoczywa na dwóch podstawkach, znajdujących



RYS. 37.

się w punktach  $A$  i  $C$

/po różnych stronach

środkła ciężkości bel-

ki/. Odległość podsta-

wek  $CA = l$ , współ-

czynnik tarcia między

belką a podstawką  $= f$

Przyłożmy w punkcie  $B$

małą siłę  $P$ , poziomą

i prostopadłą do belki.

to można być dwa ośrodk

Gdy ta siła  $P$  jest mała, to belka pozostanie w spoczynku. Powiększajmy siłę  $P$  tak długo, aż belka zacznie się poruszać. Chodzi o to, jaki będzie początkowy ruch belki. Możliwe są trzy ewentualności:  
 1/ Zacznie się najpierw poruszać koniec  $A$ , gdy  $C$  będzie w spoczynku, t.j. będzie miał miejsce obrót dookoła  $C$ .  
 2/ Punkt  $A$  pozostanie w spoczynku i obrót będzie dookoła tego punktu.  
 3/ Belka ruszy jednocześnie w punktach  $A$  i  $C$ .  
 Który więc z tych 3 przypadków nastąpi?

Wyznamy najpierw reakcje podstawek  $N_1$  i  $N_2$  na belkę. W tym celu weźmy momenty sił, działających w płaszczyźnie pionowej, względem punktu  $C$ . Otrzymamy:  $N_1 b - Q(b-a) = 0$ . Stąd

$$N_1 = \frac{Q(b-a)}{b} \dots \dots \dots (1.)$$

Tak samo, biorąc momenty względem punktu  $A$  znajdziemy  $Q \cdot a - N_2 \cdot b = 0$ . Skąd  $N_2 = \frac{Q \cdot a}{b} \dots \dots (2.)$

Dajmy na to, że w chwili, gdy siła  $P$ , wzrastając doszła do wartości  $P_f$ , to tarcie w  $A$  doszło do wartości granicznej podczas, gdy tarcie w  $C$  nie jest jeszcze całkowicie rozwinięte. Jeśli w tym razie siła  $P$  wzrośnie jeszcze cokolwiek, to rozpocznie się obrót około  $C$  w kierunku ruchu wskaz. zegara. Siła tarcia w  $A$ , równa  $f \cdot N_1$  działa w kierunku odwrotnym do tego, w którym punkt ten ma ru-

szyć. Weźmy momenty sił, działających na belkę w płaszczyźnie poziomej, względem punktu  $C$ ; moment siły tarcia w tym punkcie będzie zerem i otrzymamy:

$$P_1(2a-b) - f \cdot N_1 \cdot b = 0, \text{ skąd uwzględniając (1.)}$$

znajdziemy 
$$P_1 = \frac{f \cdot Q \cdot (b-a)}{2a-b}$$

Taką więc powinna mieć wartość siła  $P$ , aby zaczął się poruszać koniec  $A$  belki.

Przypuśćmy, że siła  $P$  doszła do wartości  $P_2$  i przytem tarcie w punkcie  $C$  osiągnęło wartość graniczną, podczas gdy tarcie w punkcie  $A$  nie jest jeszcze całkowicie rozwinięte.

Jeśli w tym razie siła  $P$  wzrośnie jeszcze cokolwiek, to rozpocznie się obrót około punktu  $A$  w kierunku ruchu wskaz. zegara. Siła tarcia w  $C$ , równa  $f \cdot N_2$  działa w kierunku odwrotnym do tego, w którym punkt ten ma ruszyć.

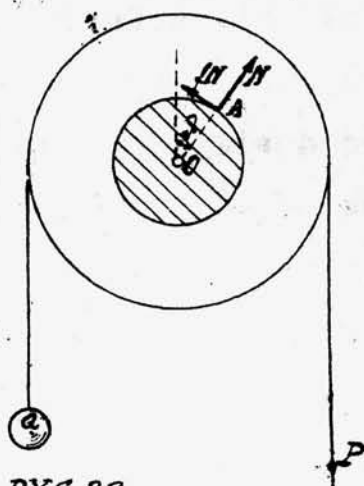
Weźmy momenty sił, działających na belkę, względem punktu  $A$ , to moment siły tarcia w tym punkcie będzie zerem i otrzymamy:  $P_2 \cdot 2a - f \cdot N_2 \cdot b = 0$  skąd uwzględniając (2) znajdziemy: 
$$P_2 = \frac{f \cdot Q}{2a}$$

Z powyższych rozważań wynika, że jeśli siła  $P$ , wzrastając dojdzie wpierw do wartości  $P_1$ , niż do

$P_2$ , czyli że gdy  $P_1 < P_2$ , to nastąpi obrót około  $C$ . Gdy zaś  $P_1 > P_2$ , to zajdzie odwrotny przypadek: rozpocznie się obrót około  $A$ . Gdy

wreszcie  $P_1 = P_2$  , to ruch zacznie się jednocześnie w obydwóch punktach. Znajdźmy, gdzie powinien leżeć punkt  $C$  , aby nastąpił ten trzeci wypadek. W tym celu przyrównajmy wyrażenie na  $P_1$  do wyrażenia na  $P_2$  , to otrzymamy:  $2b - 2a - 2a - b$  skąd  $b = \frac{4a}{3}$  t.j. podstawka powinna leżeć na odległości od końca  $A$  , równej  $\frac{2}{3}$  długości całej sztaby.

VI. Okrągła tarcza, o promieniu  $R$  jest osadzona na poziomym wale, o promieniu  $r$  i może się na nim swobodnie obracać.



RYS. 38.

Na tarczę jest zarzucona linka, której końce zwi-  
sają pionowo, przytem -  
współczynnik tarcia linki  
o tarczę jest tak duży, że  
poślizg linki po tarczy  
jest wyłączony. Współ-  
czynnik tarcia między wa-  
łem i tarczą =  $\mu$ .

Przypuśćmy, że na jednym końcu linki wisi ciężar  $Q$  . Z jaką siłą trzeba działać na drugi koniec linki, aby tarcza obracała się na wa-  
le i aby ciężar  $Q$  posuwał się do góry? Oznaczmy tę siłę nieznaną przez  $P$  .

Ponieważ średnica otworu w tarczy jest nieco większa od średnicy wału, więc zetknięcie między tar-  
czą i wałem zachodzić będzie tylko w jednym punkcie

/w przekroju/. Oznaczmy ten punkt przez  $A$  i połączmy go ze środkiem tarczy  $O$ , to  $OA$  tworzy z pionem nieznany kąt  $\vartheta$ . W punkcie  $A$  działa więc reakcja wału na tarczę. Załóżmy, że siła  $P$  jest tak wielka, że tarcie między wałem a tarczą jest już całkowicie rozwinięte, ale że zachodzi jeszcze równowaga. Rozkładamy reakcję całkowitą w  $A$  na 2 składowe: normalną  $= N$  i styczną  $= fN$ .

Ponieważ linka nie może się przesuwac na tarczy, możemy więc uważać, że stanowi ona z tarczą wałość i że zatem siły  $P$  i  $Q$  są przyłożone wprost do tarczy.

Na tarczę działają więc 4 siły:  $P$ ,  $Q$ ,  $N$  i  $fN$ .

Weźmy rzuty na kierunek poziomy, to otrzymamy równanie:  $N \sin \vartheta - fN \cos \vartheta = 0$

skąd  $\tan \vartheta = f = \tan \varphi$  czyli  $\vartheta = \varphi$  . . . . . (1)

Gdy weźmiemy rzuty na kierunek pionowy i uwzględnimy równość (1), to będziemy mieli równanie:

$$N \cos \varphi + fN \sin \varphi - P - Q = 0 \quad . \quad . \quad . \quad (2)$$

Weźmy wreszcie momenty względem punktu  $O$ . Otrzymamy:

$$-fNr + PR - QR = 0 \quad . \quad . \quad . \quad (3)$$

Z (2) mamy:  $N(\cos \varphi + \tan \varphi \sin \varphi) - P - Q = 0$  skąd  $N = (P + Q) \cos \varphi$

Podstawmy tę wartość na  $N$  do równania (3); otrzymamy

$$P = Q \cdot \frac{R + r \sin \varphi}{R - r \sin \varphi} \quad . \quad . \quad . \quad (4)$$

Gdy taka jest siła  $P$  to jeszcze zachodzi równowaga. Gdy  $P$  będzie większe nastąpi ruch tarczy i podniesienie się ciężaru  $Q$ . Nadamy wzorowi (4) inną

postać, a mianowicie:

$$P = Q \cdot \frac{1 + \frac{r}{R} \sin \varphi}{1 - \frac{r}{R} \sin \varphi} \quad (5)$$

Wzór (5) wyraża, że siła  $P$  zależy od siły  $Q$ , i od  $\varphi$  czyli od współczynnika tarcia. Gdy  $\sin \varphi$  wzrasta, to wzrasta też licznik, a zmniejsza mianownik i cały ułamek wzrasta, a więc wzrasta też  $P$ . Rezultat jest oczywiście zgodny z doświadczeniem.

Wreszcie widzimy, że wartość  $P$  zależy od  $\frac{r}{R}$  czyli od stosunku promienia tarczy i wału. Gdy stosunek ten wzrasta, to wzrasta licznik ułamka, maleje jego mianownik i cały ułamek wzrasta. A więc im większy jest ten stosunek  $\frac{r}{R}$ , tem większa musi być siła  $P$ . Z tego widać, że aby siła  $P$  była jaknajmniejsza, to stosunek  $\frac{r}{R}$  powinien być jaknajmniejszy.

Jeśli nie chodzi o podniesienie ciężaru  $Q$ , ale o to by nie dopuścić do spadania jego, to najmniejszą siłę jaką można to uczynić znajduje się tak: Przypuśćmy, że siła  $P$  jest tak mała, że tarcie w punkcie  $A$  jest całkowicie rozwinięte. Gdyby ta siła  $P$  była cokolwiek mniejszą, to już zacząłby się spadek ciężaru

. Różnica między zadaniem obecnym, a tylko co rozwiązany polega na tem, że teraz tarcie działa w kierunku odwrotnym, niż poprzednio. Wobec tego należy we wzorze (4) zmienić tylko znaki przed tymi wyrazami, w skład których wchodzi  $\varphi$ . Wtedy otrzymamy

$$P = Q \cdot \frac{R - r \sin \varphi}{R + r \sin \varphi}$$