

le nie gra roli i  $\max M$  zachodzi tak, jak w wypadku gdyby obciążenia równomiernego nie było, t.j. pod jedną z osi pociągu.

Ponieważ wyłożony sposób jest wystarczający do oznaczenia tej osi pociągu, ogólnie osi obciążenia ruchomego, pod którą zachodzi  $\max \max M$  to obliczenie można byłoby zakończyć dokładnie, gdybyśmy potrafili analitycznie znaleźć dokładne położenie pociągu t.j. dokładne położenie tej osi, pod którą moment jest  $\max$ .

Do tego celu posłuży następujące twierdzenie.

TWIERDZENIE O  $\max M$  POD DANĄ OSIĄ OBCIĄŻENIA.

§ 126. Niech na belkę  $AB$  /rys.158/ prócz ciężaru własnego  $g$  t/m. działa obciążenie ruchome, którego część jest pokazana na rysunku, mianowicie ciśnienie  $R$  osi w pewnym punkcie

$X$ , odległym o  $x$  od punktu  $A$ ; na lewo od osi  $R$  są osie, których ciśnienia oznaczymy przez  $P$ , a stałe ich odległości od osi  $R$  przez  $a$ ; naprawo są osie, których ciśnienia oznaczmy przez  $Q$ , a stałe ich odległości

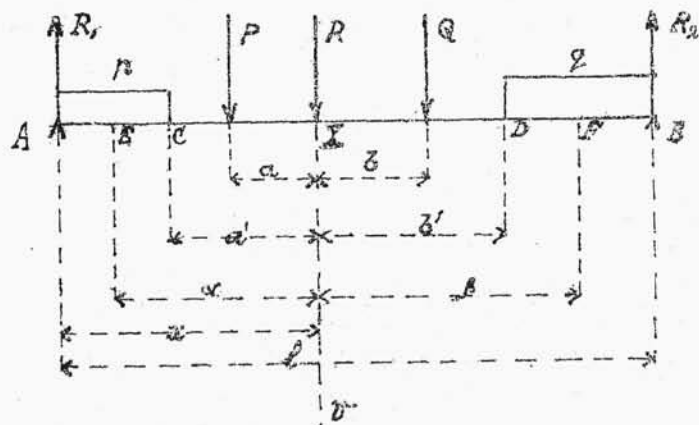
od osi  $R$  - przez  $\delta$ . Przypuśćmy, że prócz tych ciężarów skupionych mamy jeszcze obciążenia

ruchome ciągłe i równomiernie /np. w moście szosowym tłum ludzi/, pierwsze  $p$  t/m.

na odcinku  $AC$  w stałej odległości  $CI = \alpha'$  od

osi  $R$  i dro

gie  $q$  t/m. na odcinku  $DB$  w stałej odległości  $ID = b'$  od osi  $R$ . Przy przesuwaniu się pociągu np. od  $B$  do  $A$  odcinek  $AC$  z obciążeniem  $p$  zmniejsza się, odcinek zaś  $DB$  z obciążeniem  $q$  powiększa się i odwrotnie przy przesuwaniu się pociągu naprawo. Całkowite położenie obciążenia określa się przez położenie osi  $R$ , czyli przez odległość  $AX = x$ . Będziemy teraz poszukiwać największej wartości momentu gnącego  $\max M$  w przecięciu  $X$  pod osią  $R$  przy przesuwaniu się pociągu, t.j.



Rys. 158

przy zmianie odciętej  $x$ . Załóżmy, że będą to tylko takie zmiany, przy których żaden z ciężarów  $P$  lub  $Q$  nie zejdzie z belki.

Oznaczmy położenie dowolnego punktu  $E$  obciążenia  $p$  przez bieżącą odległość  $\alpha$  od punktu  $X$  i odpowiednio przez  $\beta$  odległość dowolnego punktu  $F$  obciążenia  $q$ . Napiszmy teraz wyrażenie momentu gnącego w przecięciu  $X$ :

$$M = R_1 x - \sum P \alpha - \int_{\alpha'}^x p d\alpha \cdot \alpha - \frac{1}{2} q x^2 \dots (1)$$

Wielkość reakcji  $R_1$  określi się z równania:

$$\begin{aligned} R_1 \cdot l - \sum P(l-x+\alpha) - \int_{\alpha'}^x p d\alpha \cdot (l-x+\alpha) - \\ - \sum Q(l-x-b) - \int_{\beta'}^{l-x} q d\beta \cdot (l-x-\beta) - \\ - R(l-x) - \frac{1}{2} q l^2 = 0. \end{aligned}$$

Stąd

$$\begin{aligned} R_1 = \frac{l-x}{l} \sum P + \frac{1}{l} \sum P \alpha + \frac{l-x}{l} \int_{\alpha'}^x p d\alpha + \frac{1}{l} \int_{\alpha'}^x p d\alpha \cdot \alpha + \\ + \frac{l-x}{l} \sum Q - \frac{1}{l} \sum Q b + \frac{l-x}{l} \int_{\beta'}^{l-x} q d\beta - \frac{1}{l} \int_{\beta'}^{l-x} q d\beta \cdot \beta + \\ + \frac{l-x}{l} R + \frac{1}{2} q l = \end{aligned}$$

$$= \frac{l-x}{l} [\Sigma P + \Sigma Q + R + \mu(x-\alpha') + q(l-x-b')] + \\ + \frac{1}{l} (\Sigma P\alpha + \int_{\alpha'}^x \mu d\alpha \cdot \alpha) - \frac{1}{l} (\Sigma Qb + \int_{b'}^{l-x} q d\beta \cdot \beta) + \\ + \frac{1}{2} q l \dots \dots \dots (2)$$

Wprowadźmy dla krótkości następujące oznaczenia: Wielkość wypadkowej wszystkich sił, działających na belkę oznaczmy przez  $W$  :

$$W = \Sigma P + \Sigma Q + R + \mu(x-\alpha') + q(l-x-b') + ql$$

Oznaczmy następnie przez  $L$  i  $N$  następujące sumy:

$$L = -\Sigma P\alpha - \int_{\alpha'}^x \mu d\alpha \cdot \alpha = -\Sigma P\alpha - \frac{1}{2} \mu(x^2 - \alpha'^2).$$

$$N = \Sigma Qb + \int_{b'}^{l-x} q d\beta \cdot \beta = \Sigma Qb + \frac{1}{2} q[(l-x)^2 - b'^2].$$

Jest rzeczą jasną, że  $L$  i  $N$  co do wielkości i znaku oznaczają odpowiednio sumę momentów względem  $X$  sił:  $P$  i  $\mu$  oraz  $Q$  i  $q$ . Przy tych oznaczeniach wyrażenia /1/ i /2/ przyjmą postać:

$$M = R_x + L - \frac{1}{2} qx^2 \dots \dots \dots (1')$$

$$R_x = (W - ql) \frac{l-x}{l} - \frac{1}{l} (L + N) + \frac{1}{2} ql \dots (2')$$

Podstawiając wyrażenie (2') w (1') otrzymamy

$$M = (W - ql) \frac{(l-x)x}{l} - (L + N) \frac{x}{l} + \frac{1}{2} qlx + L - \frac{1}{2} qx^2 =$$

$$= (W - ql) \frac{(l-x)x}{l} - L \left( \frac{x}{l} - 1 \right) - N \frac{x}{l} + \frac{1}{2} q(l-x)x.$$

A zatem ostatecznie otrzymamy wyrażenie na  $M$  w postaci:

$$M = (W - \frac{1}{2} ql) \frac{(l-x)x}{l} - L \left( \frac{x}{l} - 1 \right) - N \frac{x}{l} \dots (3)$$

Chcąc znaleźć położenie osi  $X$  t.j. odciętą jej  $x = x_0$ , przy której  $M$  jest  $\max$ , przyrównamy  $\frac{dM}{dx}$  do zera, przytem otrzymamy po skróceniu przez  $l$  następujące równanie:

$$(W - \frac{1}{2} ql)(l-2x) - L - N + (l-x)x \frac{dW}{dx} + (l-x) \frac{dL}{dx} - x \frac{dN}{dx} = 0$$

Z wyrażen na  $W$ ,  $L$  i  $N$  otrzymujemy:

$$\frac{dW}{dx} = p - q; \quad \frac{dL}{dx} = -px; \quad \frac{dN}{dx} = -q(l-x).$$

Ostatnie trzy wyrazy powyższego równania będą więc

$$(l-x)x(p-q) - (l-x)x p + x(l-x)q = 0,$$

a zatem równanie do wyznaczenia  $x = x_0$  będzie następujące:

$$(W - \frac{1}{2} g l)(l - 2x) = L + N \dots \dots (4)$$

Ponieważ  $W$  jest funkcją pierwszego stopnia od  $x$ ,  $L$  i  $N$  - drugiego, a więc jest to równanie kwadratowe względem  $x$ . Jeżeli  $\mu - q = 0$  to  $W$ ,  $L$  i  $N$  są stałe i równanie jest pierwszego stopnia. Podstawiając w równanie /4/ jeden z pierwiastków  $x_0$ , otrzymamy:

$$(W_0 - \frac{1}{2} g l)(l - 2x_0) = L_0 + N_0 \dots \dots (5)$$

gdzie  $W_0$ ,  $L_0$ ,  $N_0$  oznaczają  $W$ ,  $L$  i  $N$  po podstawieniu  $x = x_0$ .

Równość /5/ ma pewne znaczenie mechaniczne, które wyjaśnimy w sposób następujący:

Suma  $L_0 + N_0$  może być  $> 0$ , lub  $< 0$  odpowiednio  $l - 2x_0$  może być  $> 0$  lub  $< 0$  t.j. mogą być 2 wypadki:  $x_0 < \frac{l}{2}$  i  $x_0 > \frac{l}{2}$ . Zakładając, że  $x_0 < \frac{l}{2}$ , napiszemy równanie /5/ w postaci:

$$W_0 (l - 2x_0) = L_0 + N_0 + g l (\frac{l}{2} - x_0).$$

Prawa część tej równości oznacza sumę momentów wszystkich sił bezpośrednio przyłożonych względem punktu  $\bar{A}$ , a zatem lewa część ozna-

cza moment wypadkowej  $W$ . tych sił, z tego powodu  $l - 2x_0$  jest to ramię siły  $W_0$  względem  $\bar{X}$ . Przytem według umowy  $l - 2x_0 > 0$ . Oznaczmy odcietą wypadkowej  $W_0$  przez  $\xi$ , a więc ramię  $W_0$  możemy wyrazić także wzorem  $\xi - x_0$ , przytem powinno być także  $\xi - x_0 > 0$ . Mamy więc równość:

$$l - 2x_0 = \xi - x_0,$$

skąd

$$\frac{l}{2} - x_0 = \xi - \frac{l}{2},$$

t.j. w tym wypadku, gdy pod osią  $\bar{X}$  zachodzi  $\max M$ ; oś  $\bar{X}$  i wypadkowa  $W_0$  są położone symetrycznie względem środka belki.

Oczywiście to samo otrzymano w wypadku  $x_0 > \frac{l}{2}$ , ogólnie będzie:

$$\frac{x_0 + \xi}{2} = \frac{l}{2}.$$

Jest to uogólnienie znanego twierdzenia Culmanna, które otrzymamy kładąc w powyższych wzorach  $p = q = 0$  t.j. nie rozpatrując ruchomych obciążeń ciągłych. Przy dokładniejszym rozpatrzeniu się w powyższych wywodach następują się jeszcze następujące uwagi:

a/ Teoretycznie możnaby otrzymać podobne

wyniki i przy  $h$  i  $q$  zmiennem, nie ma to jednak praktycznego znaczenia,

b/ możnaby wprowadzić w obciążeniu ruchomem oddzielne odcinki z równomiernymi /lub wogóle ciągłymi/ obciążeniami między punktami  $C$  i  $D$ . Wpływ takich obciążeń łatwo uwzględnić na podstawie powyższych wzorów. Wyobraźmy sobie np., że z lewej strony od  $R$  mamy pewien odcinek  $GH$  obciążenia równomiernego  $r$  t/m.. Niech  $XH = \alpha_0$ ,  $XG = A_0$ , przytem

$A_0 > \alpha_0$ . Dodamy w powyższych wzorach do sił  $P$  /z lewej strony od  $R$  / nieskończenie wiele sił:  $r d\alpha$  w odległości  $\alpha$  od  $X$ , ogółem  $\int_{\alpha_0}^{A_0} r d\alpha$  sił. Wówczas w wyrażeniu  $W$  doda się wyraz  $r(A_0 - \alpha_0)$ , w wyrażeniu zaś  $L$  wyraz:

$$-\int_{\alpha_0}^{A_0} r d\alpha \cdot \alpha = -\frac{1}{2} r (A_0^2 - \alpha_0^2),$$

t.j. moment sił  $r$  względem  $X$ .

Wyrażenie  $N$  nie zmieni się. Podobnie możemy uwzględnić wpływ obciążeń naprawo od  $R$ .

c/ Jeżeli obciążenie ruchome równomierne



jest tylko z jednej strony od ciężarów skupionych, to należy położyć  $h=0$ , lub  $q=0$ .

d/ Obliczenie położenia niekorzystnego osi  $R$  t.j. odciętej  $x_0$  w ogólnym wypadku można dokonać z równania kwadratowego /4/, lub wprost na podstawie cechy, że  $R$  i  $W$  są symetryczne względem środka belki.

e/ Oczywiście, że w wypadku  $h=q=0$  można do obliczenia  $x_0$  użyć jeden z tych 2-ch sposobów, przytem równanie /4/ staje się równaniem 1<sup>st</sup> stopnia, z którego wprost mamy:

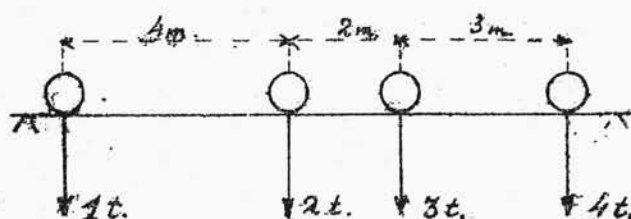
$$x_0 = \frac{l}{2} - \frac{L+N}{2(W-\frac{1}{2}ql)} \dots \dots (6)$$

§ 127. Twierdzenie wyłożone w poprzednim § może być zastosowane do wyznaczenia  $\max \max M$  w sposób następujący: Ponieważ odszukanie  $\max M$  pod daną osią nie daje rękojmi, że gdy niektóre z ciężarów zejda z belki i inne wejdą  $\max M$  pod inną osią będzie większy, mówiąc więc teoretycznie należałoby po kolei znajdować  $\max M$  pod każdą z osi pociągu i z otrzymanych wyników wybrać  $\max M$  największy, ta wielkość będzie  $\max \max M$ . Praktycznie jednak rzadko zajdzie

potrzeba tak wielu prób; zwykle z góry można wskazać jedną lub kilka osi, pod którą prawdopodobnie znajdzie  $\max \max M$ . Można całkowicie obejść się bez prób, należy tylko uprzednio znaleźć sposobem wykreślnym /§ 125/ tę oś, pod którą zachodzi  $\max \max M$  i zastosować powyższe twierdzenie jedynie do ścisłego wyznaczenia niekorzystnego położenia tej osi i co za tem idzie i  $\max \max M$ .

PRZYKŁADY:

§ 128. Znaleźć  $\max \max M$  dla belki o rozpiętości 10 m. przy obciążeniu pociągiem, wskazanym na rys. 159<sup>x/</sup>.



Rys. 159

x/ Przykład ten wzięty jest z Kursu "Mostów" Nicolai /po ros./ str. 378, gdzie przykład ten jest rozwiązany metodą paraboloid obrotowych.



o  $\max M$  pod ciężarem  $3 t$ . Odległość  $(\xi - x_0)$  wypadkowej  $W = 2 + 3 + 4 = 9 t$  od ciężaru  $3 t$  określi się z równania:

$$W(\xi - x_0) = 4 \cdot 3 - 2 \cdot 2 = 8$$

$$\xi - x_0 = \frac{8}{W} = \frac{8}{9} m.$$

Na podstawie twierdzenia o  $\max M$  ciężar  $3 t$  i wypadkowa  $W$  są symetryczne względem osi belki t.j.

$$\frac{1}{2} l - x_0 = \xi - \frac{1}{2} l$$

Stąd

$$l - 2x_0 = \xi - x_0 = \frac{8}{9}.$$

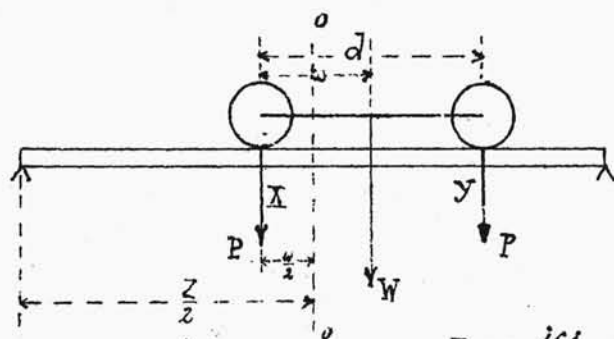
t.j.

$$x_0 = \frac{l}{2} - \frac{8}{18} = 5 - \frac{4}{9} = 4 \frac{5}{9} m. = 4.55 m.$$

Mając  $x_0$  łatwo już obliczyć moment gnący pod ciężarem  $3 t$ , który będzie  $\max \max M$ . Zamiast użytego sposobu można by ~~z~~ obliczyć wprost ze wzoru /6/ § 126.

§ 129. Belka o rozpiętości  $l$  m. o wadze własnej  $g$  t/m. znajduje się

pod działaniem pociągu z dwóch kół o jednakowych ciśnieniach  $P$  t. o odległości między osiami  $d$  m. Znaleźć niekorzystne położenie pociągu.



Rys. 161

Oczywiście  $\max \max M$  znajdzie pod jedną z osi.

Zastosujemy twierdzenie o  $\max M$  poddana osi, że przy obciążeniu niekorzystnym wypadkowa  $W$  sił  $P, P$  i  $gl$  oraz oś  $X$  są rozłożone symetrycznie względem środka belki.

Odległość w linii działania  $W$  od  $X$  obliczymy z równania:

$$Ww = Pd + gl \cdot \frac{w}{2}$$

$$W = 2P + gl,$$

Stąd

$$(W - \frac{1}{2} gl) \omega = Pd$$

$$\omega = \frac{Pd}{2P + \frac{1}{2} gl} = \frac{2P}{4P + gl} d.$$

Odległość niekorzystna od osi  $OO$  belki koła  $\bar{X}$  wyniesie zatem:

$$\frac{1}{2} \omega = \frac{P}{4P + gl} d \dots \dots (4)$$

Otóż przy tem położeniu osi  $\bar{X}$  znajdzie pod nią  $\max M$  przy warunku oczywiście, że przy tej wartości  $\omega$  obie osie mieszczą się na belce.

Należy zbadać ten warunek.

Otóż, przy pewnej wartości  $\omega$ , oś  $Y$  nie zejdzie z belki, jeżeli będzie:

$$d < \frac{1}{2} \omega + \frac{1}{2} l.$$

Należy jednak przytem odróżnić dwa wypadki:

$$1/ \quad d < \frac{1}{2} l \quad \text{ i } \quad 2/ \quad d \geq \frac{1}{2} l$$

W pierwszym wypadku przy wszelkiej wartości  $\omega$  i przy wartości  $\omega = 0$  na belce mieszczą się zawsze obie osie. W drugim

wypadku przy pewnych małych wartościach  $\omega$  i przy  $\omega = 0$  t.j. gdy oś  $\bar{X}$  stoi pośrodku belki, druga oś  $Y$  schodzi z belki. Z tego widać, że w drugim wypadku należy uwzględnić możliwość powstania największego momentu, prócz w powyższem ustawieniu jeszcze przy ustawieniu, gdy oś  $Y$  zejdzie z belki i pozostanie oś  $\bar{X}$ , którą należy oczywiście umieścić pośrodku belki.

Pierwszy wypadek zachodzi przy warunku:

$$d < \frac{1}{2} l \dots \dots \dots I$$

Drugi wypadek mamy w razie istnienia nierówności:

$$\frac{1}{2} l \leq d < \frac{1}{2} \omega + \frac{1}{2} l.$$

Druga część tej nierówności wyraża się warunkiem:

$$d < \frac{P}{4P + gl} d + \frac{1}{2} l,$$

czyli:

$$d < \frac{4P + gl}{3P + gl} \times \frac{l}{2}$$

t.j. drugi wypadek zachodzi wtedy, gdy odległość  $d$  zadośćczyni warunkom:

$$\frac{1}{2}l \leq d < \frac{4P + gl}{3P + gl} \cdot \frac{l}{2} \dots \dots (II)$$

Z powyższego widzimy, że w wypadku /I/ mamy do czynienia tylko z jednym ustawieniem pociągu, gdy obie osie są na belce i  $\max \max M$  zachodzi pod osią  $\bar{X}$  przy ustawieniu jej według wzoru /1/.

W wypadku II należy rozpatrzyć dwa ustawienia pociągu: 1/ Jak w wypadku I przy 2 osiach i podobnie należy obliczyć  $\max M$  pod osią  $\bar{X}$  przy ustawieniu według wzoru /1/. 2/ Gdy na belce stoi jedna oś  $\bar{X}$  pośrodku.  $\max M$  będzie też pośrodku belki i wyniesie

$$\max M = \frac{1}{8} gl^2 + \frac{1}{4} Pl \dots \dots (2)$$

Większy z tych dwóch  $\max M$  będzie  $\max \max M$ .

Nakoniec należy rozpatrzyć wypadek trzeci, gdy przy wszelkiej wartości  $w$  oś  $\bar{Y}$  schodzi z belki. Będzie to wówczas, gdy:

$$d > \frac{1}{2} w + \frac{1}{2} l$$

czyli, gdy spełnia się warunek:



$$d \geq \frac{4P + ql}{3P + ql} \cdot \frac{l}{2} \dots\dots (\text{III})$$

W tym wypadku niekorzystne ustawienie pociągu jest tylko jedno, gdy oś  $\bar{X}$  stoi pośrodku.  $\text{Max max } M$  oblicza się ze wzoru /2/.

Co do sposobu otrzymania wzoru /1/ zauważymy, że zamiast korzystać z twierdzenia o  $\text{max } M$  w wyłożony powyżej sposób, można by skorzystać bezpośrednio z wzorów § 126.

Mianowicie dla naszego przykładu będziemy mieli:

$$W = 2P + ql \quad L = 0$$

$$N = Pd$$

Ponieważ  $W$ ,  $L$  i  $N$  są stałe, a więc ze wzoru /6/ odległość  $x_0$  osi  $\bar{X}$  od początku belki będzie:

$$\begin{aligned} x_0 &= \frac{l}{2} - \frac{Pd}{2(W - \frac{1}{2}ql)} = \frac{l}{2} - \frac{Pd}{2(2P + \frac{1}{2}ql)} \\ &= \frac{l}{2} - \frac{Pd}{4P + ql} \end{aligned}$$

Zgadza się to ze wzorem /1/, gdyż

$$\frac{l}{2} - x_0 = \frac{\omega}{2}.$$

W podobny do powyższego sposób można przeprowadzić badanie *max mow*  $M$  w wypadku większej liczby osi przy jednakowych odstępach między nimi.

Zauważymy przytem, że w razie nieparzystej liczby osi niekorzystnem położeniem pociągu będzie to, gdy oś środkowa stoi nad środkiem belki.

W wypadku, gdy ciężar własny jest nieznaczny można go opuścić w porównaniu do sił skupionych, co znacznie uprości obliczenia.

Dla wypadku dwóch osi, przy  $q=0$  z wzoru /1/ otrzymamy odstęp osi od środka belki

$$\frac{1}{2} \omega = \frac{d}{4}$$

kładąc  $q=0$ , otrzymamy także i tutaj 3 wypadki:

$$(I) \quad d < \frac{1}{2} l$$

$$(II) \quad \frac{1}{2} l \leq d < \frac{2}{3} l$$

$$(III) \quad d \geq \frac{2}{3} l.$$