

Obliczenie lin drucianych.

Napisał H. Czopowski, inż.

W poprzedniej mej pracy ¹⁾, w 1-m oddziale zatytułowanym „Obliczenie lin drucianych, pracujących na ciągnięciu“, obliczyłem wzór na naprężenia występujące w oddzielnych włóknach obciążonej liny; postać tego wzoru jest następująca:

$$S_k = P \cdot \mu_0 \cdot \mu_k \quad (1),$$

gdzie S_k kg oznacza naprężenie w k -tem włóknie;

μ_0 jest wielkością charakteryzującą układ i właściwości sprężyste materiału, z którego dana lina jest zbudowana; wielkość ta przedstawia się w postaci:

$$\mu_0 = \frac{1}{i^0 f^0 E^0 + i' f' E' \cos^2 \beta' + i'' f'' E'' \cos^2 \beta'' \cos^2 \beta''' + \dots} \quad (2),$$

gdzie i, f, E , oznacza ilość włókien, przekrój w mm^2 , oraz współczynnik sprężystości w kg/mm^2 k -tego włókna, znaki $^0, ^1, ^2, \dots$ i t. d. odnoszą się do włókien prostych, raz skręconych lub dwa razy skręconych i t. d.

μ_k jest to wielkość charakteryzująca układ geometryczny k -tego włókna w danej lince i posiada postać:

$$\mu_k = \cos^2 \beta_k' \text{ lub } \mu_k = \cos^2 \beta_k' \cos^2 \beta_k'' \text{ lub } \mu_k = \cos^2 \beta_k' \cos^2 \beta_k'' \cos^2 \beta_k''' \quad (3),$$

w zależności czy rozpatrujemy włókno raz, dwa razy, czy też trzy razy skręcone.

Przy obliczeniu powyższego wzoru przyjmowałem, iż na linę w kierunku jej osi działa jedynie siła zewnętrzna P , przyjąłem następnie, że suma momentów w danym przekroju liny, wywołanych przez naprężenia we włóknach, jest równą zeru.

Na zasadzie tych założeń wytworzyłem sobie układ sił działających w jednowymiarowej przestrzeni, t. j. w kierunku osi liny; układ ten okazał się statycznie niewyznaczalnym, dla określenia więc naprężeń zastosowałem teorię CASTIGLIANO.

Dla uogólnienia danego zadania przypuszczam obecnie, iż na koniec liny działa nie tylko obciążenie P , lecz i pewien moment M , działający w końcowym przekroju liny.

W praktyce przypadek ten występuje, gdy np. koniec liny prowadzony jest w kierownicach.

Ten ogólniejszy sposób traktowania zadania pozwoli określić wielkość momentu wywieranego przez linę na kierownicę; wielkość kąta, o który obróci się koniec liny, w razie, gdy będzie on swobodny; oraz odwrotnie, będziemy postawieni w możności określenia budowy liny w zależności od zadania czy dana lina ma się obracać czy też nie.

W celu rozwiązania tego zadania, będę korzystał z twierdzeń A. CASTIGLIANO o minimum pracy, jak również z twierdzeń, iż pochodna pracy podług siły daje przesunięcie danego węzła w kierunku tejże siły, oraz iż pochodna pracy podług momentu, daje kąt obrotu przekroju, w którym działa dany moment.

Biorę najpierw pod uwagę linę, posiadającą raz skręcone włókna i duszę jako włókno proste.

Przy kręceniu tej liny około jej osi, we włóknach skręconych występują pewne naprężenia ciągnące, w duszy zaś występują oprócz naprężenia ciągnącego, jeszcze naprężenia skręcające; przyjęcie do rachunku tych ostatnich naprężeń nie przedstawia pod względem teoretycznym żadnych trudności, w danym jednakże rachunku naprężeń skręcających, występujących w duszy, nie wezmę pod uwagę; rachunek więc

niję wyprowadzony, ściśle biorąc, będzie odpowiadał linie bez duszy, lub linie o duszy, której przekroje bez pracy mogą się obracać (np. przekroje duszy konopnej, dla której E a więc i G można przyjąć $=0$, w porównaniu $E=20000$ dla metali), rachunek ten będzie również ścisły dla lin o duszy metalowej, lecz gdy kierownice nie pozwalają tej linie się obracać.

Równania statyczne takiej liny będą następujące:

$$P - \sum S_k \cos \beta_k = 0 \quad (4)$$

$$\text{oraz } M - \sum S_k \sin \beta_k r_k = 0 \quad (5),$$

gdzie r_k oznacza odległość środka k -tego włókna od środka liny.

Ponieważ dla określenia k niewiadomych posiadamy tylko dwa równania, układ więc tej liny jest statycznie niewyznaczalny i w celu określenia pozostałych niewiadomych w ilości $(k-2)$ zastosuję twierdzenie o minimum pracy odkształcenia. Na zasadzie tego twierdzenia poszukujemy minimum wyrazu, w którym jest $(k-2)$ niezależnie zmiennych.

Wyraz na pracę odkształcenia danej liny posiada postać:

$$N = \frac{1}{2} \sum \frac{S_k^2 l_k}{f_k E_k} \quad (6),$$

dla którego równania (4) i (5) odgrywają rolę równań warunkowych. Dla rozwiązania tego zadania mnożę równ. (4) przez współczynnik nieokreślony μ_1 , oraz równ. (5) przez takż współczynnik μ_2 , dodaję następnie te równania do (6) i otrzymuję wyraz:

$$N = \frac{1}{2} \sum \frac{S_k^2 l_k}{f_k E_k} + \mu_1 \left[P - \sum S_k \cos \beta_k \right] + \mu_2 \left[M - \sum S_k \sin \beta_k r_k \right] = \text{minimum} \quad (7).$$

W tem ostatnim równaniu wszystkie S_k są niezależnie zmienne, różniczkuję więc je kolejno podług S_k i otrzymuję:

$$\frac{\partial N}{\partial S_k} = \frac{S_k l_k}{f_k E_k} - \mu_1 \cos \beta_k - \mu_2 \sin \beta_k r_k = 0 \quad (8),$$

skąd:

$$\frac{S_k l_k}{f_k E_k} = \mu_1 \cos \beta_k + \mu_2 \sin \beta_k r_k \quad (9).$$

Podstawiając w to ostatnie równanie kolejno: $k=1, 2, \dots, i$, otrzymamy i takich równań, które łącznie z równ. (4) i (5) dadzą nam $(i+2)$ równań z $(i+2)$ niewiadomymi, gdyż oprócz niewiadomych S_k , posiadamy jeszcze dwie niewiadome μ_1 oraz μ_2 .

Obecnie zajmę się określeniem wartości dla μ_1 i dla μ_2 , w tym celu w równ. (9) podstawiam $l_k' = \frac{l}{\cos \beta_k}$ i mnożę je przez $\cos \beta_k$, otrzymuję wtedy:

$$\frac{S_k' l}{f_k' E_k'} = \mu_1 \cos^2 \beta_k' + \mu_2 \sin \beta_k' \cos \beta_k' r_k' \quad (10),$$

następnie obie strony tego ostatniego równania mnożę przez czynnik: $\cos \beta_k' \cdot f_k' E_k'$ i otrzymuję:

$$S_k' \cos \beta_k' \cdot l = \mu_1 \cos^3 \beta_k' f_k' E_k' + \mu_2 \sin \beta_k' \cos^2 \beta_k' r_k' f_k' E_k' \quad (11);$$

podstawiając kolejno: $k=1, 2, \dots, i$, otrzymamy i takich równań, a zsumowawszy je wszystkie, otrzymamy:

$$l \sum \frac{S_k' \cos \beta_k'}{f_k' E_k'} = \mu_1 \sum \cos^3 \beta_k' f_k' E_k' + \mu_2 \sum \sin \beta_k' \cos^2 \beta_k' r_k' f_k' E_k' \quad (12).$$

¹⁾ Por. Przegl. Techn. r. 1904: Nr. 2 (str. 13), Nr. 4 (str. 41) i Nr. 6 (str. 75); z r. 1905: Nr. 2 (str. 17) i Nr. 4 (str. 45).

Zauważymy, iż $\sum S_k \cos \beta_k = P$, i następnie w celu skrócenia pisowni oznaczą:

$$\sum \cos^3 \beta_k' f_k' E_k' = A \quad (13)$$

$$\text{oraz} \quad \sum \sin \beta_k' \cos^2 \beta_k' r_k' f_k' E_k' = B \quad (14).$$

Po uczynieniu tych podstawień równ. (12) przybierze postać:

$$P \cdot l = \mu_1 \cdot A + \mu_2 \cdot B \quad (15).$$

Uczynimy podobne przekształcenie równ. (10), ażeby móc wprowadzić do rachunku równ. (5): w tym celu mnożymy równ. (10) przez czynnik $(\sin \beta_k \cdot r_k \cdot f_k \cdot E_k)$ i następnie sumujemy wszystkie równania, które powstaną po podstawieniu: $k = 1, 2, \dots, i$ i otrzymamy po lewej stronie w ten sposób otrzymanego równania wyraz: $\sum S_k \sin \beta_k r_k$, który na zasadzie równ. (5) = M ; podstawivszy więc tę wartość, otrzymamy:

$$l M = \mu_1 \sum \sin \beta_k' \cos^2 \beta_k' r_k' f_k' E_k' + \mu_2 \sum \sin^2 \beta_k' \cos \beta_k' r_k'^2 f_k' E_k' \quad (16).$$

Czynnik przy μ_1 oznaczyliśmy już przez B , czynnik zaś przy μ_2 oznaczmy obecnie przez C , t. j. przyjmujemy:

$$C = \sum \sin^2 \beta_k' \cos \beta_k' r_k'^2 f_k' E_k' \quad (17),$$

równanie więc (16) otrzyma postać:

$$l M = \mu_1 \cdot B + \mu_2 \cdot C \quad (18).$$

Z równań więc (15) i (18) łącznie możemy obliczyć μ_1 i μ_2 , a więc z równań:

$$\mu_1 A + \mu_2 B = Pl$$

$$\mu_1 B + \mu_2 C = Ml$$

$$\text{otrzymamy: } \mu_1 = l \left| \begin{array}{cc} P B \\ M C \end{array} \right| : \left| \begin{array}{cc} A B \\ B C \end{array} \right| = l \frac{P \cdot C - M \cdot B}{A \cdot C - B^2} \quad (19),$$

$$\mu_2 = l \left| \begin{array}{cc} A P \\ B M \end{array} \right| : \left| \begin{array}{cc} A B \\ B C \end{array} \right| = l \frac{A \cdot M - B \cdot P}{A \cdot C - B^2} \quad (20).$$

Po podstawieniu tych wartości w równ. (10), otrzymamy wartości dla wszystkich S_k .

Zadanie więc określenia naprężeń we włóknach liny posiadającej najwyżej rozkręcone włókna i obciążonej siłą P i momentem M — uważam w ten sposób za rozwiązane.

Przystąpię obecnie do określenia wydłużenia i kąta skręcenia tej liny.

W tym celu korzystam z twierdzenia uzasadnionego dla układów sprężystych przez CASTIGLIANO, iż pochodne pracy odkształceń podług siły lub momentu dają wydłużenie liny w kierunku tejże siły lub dają kąt skręcenia przekroju liny, leżącego w płaszczyźnie tegoż momentu. Dla przeprowadzenia tego rachunku korzystam z wzoru (6), wyrażającego pracę odkształceń przez niezależnie zmienne S_k, P, M , gdzie $k = 1, 2, \dots, i$; cząstkowa pochodna tego wyrazu podług P daje wartość μ_1 , pochodna zaś podług M daje μ_2 ; czyli μ_1 przedstawia wartość wydłużenia liny, μ_2 zaś kąt skręcenia przekroju liny.

Postępowanie takie jednakże uważam za niezupełnie ścisłe pod względem matematycznym i wskutek tego przeprowadzę ten rachunek metodycznie.

W wyrazie 6-ym na pracę odkształcenia posiadam ($k=2$) niezależnie zmiennych, dwie zaś zmienne są określone przez równ. (4) i (5), nazwę te dwie zmienne S_1 i S_2 , z równań więc (4) i (5) mogą być określone S_1 i S_2 przez S_k , gdzie: $k = 3, 4, \dots, i$. Równania te (4) i (5) dadzą się napisać w następujący sposób:

$$S_1 \cos \beta_1 + S_2 \cos \beta_2 = P - \sum_3^i S_k \cos \beta_k \quad (21),$$

$$S_1 \sin \beta_1 r_1 + S_2 \sin \beta_2 r_2 = M - \sum_3^i S_k \sin \beta_k r_k \quad (22),$$

skąd:

$$S_1 = \left| \begin{array}{cc} (P - \sum_3^i S_k \cos \beta_k) & \cos \beta_2 \\ (M - \sum_3^i S_k \sin \beta_k r_k) & \sin \beta_2 r_2 \end{array} \right| : \left| \begin{array}{cc} \cos \beta_1 & \cos \beta_2 \\ \sin \beta_1 r_1 & \sin \beta_2 r_2 \end{array} \right| \quad (23)$$

$$S_2 = \left| \begin{array}{cc} \cos \beta_1 & (P - \sum_3^i S_k \cos \beta_k) \\ \sin \beta_1 r_1 & (M - \sum_3^i S_k \sin \beta_k r_k) \end{array} \right| : \left| \begin{array}{cc} \cos \beta_1 & \cos \beta_2 \\ \sin \beta_1 r_1 & \sin \beta_2 r_2 \end{array} \right| \quad (24).$$

Następnie równ. (6) przedstawić mogę w następujący sposób:

$$N = \frac{1}{2} \sum \frac{S_k^2 l_k}{f_k E_k} + \frac{1}{2} \cdot \frac{S_1^2 l_1}{f_1 E_1} + \frac{1}{2} \cdot \frac{S_2^2 l_2}{f_2 E_2} \quad (25).$$

Dla otrzymania wydłużenia liny winieniem znaleźć $\frac{dN}{dP}$

i przytem winieniem zauważyć, że: S_k , dla $k = 3, 4, \dots, i$, są funkcjami P , zaś S_1 i S_2 są funkcjami S_k dla $k = 3, 4, \dots, i$, jak to wskazują równ. (23) i (24); możemy więc napisać, iż pochodna

$$\lambda = \frac{dN}{dP} = \frac{\partial N}{\partial S_k} \cdot \frac{dS_k}{dP} + \frac{\partial N}{\partial S_1} \cdot \frac{dS_1}{dP} + \frac{\partial N}{\partial S_2} \cdot \frac{dS_2}{dP} \quad (26),$$

gdzie: $k \geq 3$,

t. j. S_k oznaczają naprężenia w nadliczbowych prętach, mówiąc w znaczeniu pojęć statycznie niewyznaczalnych układów.

Na zasadzie minimum pracy wiemy, iż: $\frac{\partial N}{\partial S_k} = 0$; a więc po wykonaniu różniczkowań otrzymamy zamiast równ. (26):

$$\lambda = \frac{dN}{dP} = \frac{S_1 l_1}{f_1 E_1} \cdot \frac{dS_1}{dP} + \frac{S_2 l_2}{f_2 E_2} \cdot \frac{dS_2}{dP} \quad (27).$$

Z równań (23) i (24) znajdem:

$$\frac{dS_1}{dP} = \frac{\sin \beta_2 r_2}{\left| \begin{array}{cc} \cos \beta_1 & \cos \beta_2 \\ \sin \beta_1 r_1 & \sin \beta_2 r_2 \end{array} \right|}; \quad \frac{dS_2}{dP} = - \frac{\sin \beta_1 r_1}{\left| \begin{array}{cc} \cos \beta_1 & \cos \beta_2 \\ \sin \beta_1 r_1 & \sin \beta_2 r_2 \end{array} \right|} \quad (28).$$

Po podstawieniu w równ. (27) tych ostatnich wyrazów oraz wartości dla S_1 i S_2 z równ. (9), otrzymamy zamiast (27):

$$\lambda = \frac{(\mu_1 \cos \beta_1 + \mu_2 \sin \beta_1 r_1) \sin \beta_2 r_2 - (\mu_1 \cos \beta_2 + \mu_2 \sin \beta_2 r_2) \sin \beta_1 r_1}{\cos \beta_1 \cdot \sin \beta_2 r_2 - \sin \beta_1 r_1 \cdot \cos \beta_2} \quad (29).$$

Zauważymy w tym wzorze, iż mnożniki przy μ_2 są identyczne i z odwrotnymi znakami, a więc wyraz z czynnikiem μ_2 zamieni się na zero; zebrawszy następnie mnożniki przy μ_1 w jeden wyraz, zauważymy, iż jest on identyczny z licznikiem, tak, iż w końcu otrzymamy:

$$\lambda = \mu_1.$$

Na zasadzie takiegoż rozumowania możemy w tenże sposób określić kąt ϑ obrotu liny i zamiast równ. (26) możemy napisać:

$$\vartheta = \frac{dN}{dM} = \frac{S_1 l_1}{f_1 E_1} \cdot \frac{dS_1}{dM} + \frac{S_2 l_2}{f_2 E_2} \cdot \frac{dS_2}{dM} \quad (30),$$

z równań zaś (23) i (24) otrzymamy:

$$\frac{dS_1}{dM} = - \cos \beta_2; \quad \frac{dS_2}{dM} = \cos \beta_1 \quad (31).$$

Po podstawieniu tych wartości w równ. (30), otrzymamy analogiczny wzór do wzoru (29):

$$\vartheta = \frac{-\mu_1 \cos \beta_1 + \mu_2 \sin \beta_1 r_1 \cos \beta_2 + (\mu_1 \cos \beta_2 + \mu_2 \sin \beta_2 r_2) \cos \beta_1}{\cos \beta_1 \cdot \sin \beta_2 r_2 - \sin \beta_1 r_1 \cos \beta_2} \quad (32);$$

po uczynieniu odpowiednich skrótów otrzymamy:

$$\vartheta = \mu_2 \quad (33).$$

Po uzasadnieniu więc, iż $\lambda = \mu_1$ oraz iż $\vartheta = \mu_2$, możemy z (19) i (20) napisać:

$$\lambda = l \left| \begin{array}{cc} P B \\ M C \end{array} \right| : \left| \begin{array}{cc} A B \\ B C \end{array} \right| \quad (34)$$

$$\text{oraz} \quad \vartheta = l \left| \begin{array}{cc} A P \\ B M \end{array} \right| : \left| \begin{array}{cc} A B \\ B C \end{array} \right| \quad (35).$$

(D. n.)