

Ogólne równanie pięciu momentów.

Napisał L. Karasiński.

1. Biorę pod uwagę belkę, pierwotnie prostą, poziomo wspartą na podporach. Ze środka K jej skrajnego przekroju prawego wyprowadzam oś X na lewo, Y — w dół. Punkty podparcia A_n ($n=0, 1, 2, \dots, w$) nieodkształconej X znakuję kolejno, począwszy od skrajnego lewego A_0 . Wszystkie podpory są poziomo ruchome, a więc łożyskowe lub posuwne, jedna tylko nie ma posuwu poziomego, ze względu na konieczność unieruchomienia belki, — jest przeto stała lub przegubowa. (Technik, 1926. Statyka, str. 197—199).

W głównej płaszczyźnie XY bezwładności belki leży jej obciążenie zewnętrzne pionowe: siły pionowe, pary sił skupionych momentów zewnętrznych, oraz pionowe warstwy obciążeń ciągłych. Momenty lewoskrętne i siły, jednozrotne z osią Y , uważam za dodatnie. Kierunek wzrostu momentów gnących i sił tnących belki obieram sprzeczny z kierunkiem osi X . Siły osiowe wszędzie są równe zeru: belka zgina się płasko, nie mimośrodkowo. Wymiary poziome mogą być uważane za niezmiennie przy tem odkształceniu, zawarłem w granicach praktycznie dopuszczalnych. Nadto — odpór poziomy owej jedynej podpory stałej lub przegubowej ma wartość zerową, wszystkie podpory przeto można rozpatrywać jako posuwne, lub łożyskowe.

Odcinek odkształconej zawarty pomiędzy dwoma sąsiednimi punktami podparcia A_{n-1} , A_n przynależy przeszłu (n) belki. Odległość pozioma $A_{n-1} A_n$ — oznaczam przez l_n . Gdy belka wystaje poza podpory skrajne — lewy odcinek, wystający poza A_0 , nazywam wspornikiem lewym, prawy, wystający poza A_w — wspornikiem prawym.

Moment gnący (loco citato) tuż przed A_n nazywam momentem odporowym M_n , siłę tnącą tuż przed A_n — siłą tnącą Q_n . Pionowy odpór podpory A_n oznaczam przez V_n , moment sprzeciwu podpory A_n przez N_n . Zatem tuż za punktem A_n będziemy mieli moment gnący $M_n + N_n$ i siłę tnącą $Q_n + V_n$. Rzędne odkształconej oznaczam przez y , odchylenia jej stycznych od nieodkształconej X — przez y' . W punkcie podparcia A_n znakuję odpowiednio y_n , y'_n . Podporę A_i , łożyskową, niesprężystą cechują wartości $y_i = y'_i = 0$, tego rodzaju podpora może być przeto tylko skrajną, albowiem przy $i=1, 2, \dots, w-1$ belka rozpada się na dwie belki: i -przesłową oraz $w-i$ -przesłową. Dla niesprężystej podpory A_i posuwnej: $y_i = 0$. Odpory N_n , V_n podpór sprężystych mogą być zawsze wyrażone w zależności od y_n , y'_n . Zależności te będą liniowe dla podpór wzorowo sprężystych: łożyskowej A_n przynależą:

$$V_n = -c_n y_n, N_n = -\partial_n y'_n,$$

posuwnej:

$$V_n = -c_n y_n, N_n = \partial_n = 0.$$

Podporę łożyskową niesprężystą cechują wartości: $c_n = \partial_n = \infty$, posuwną zaś niesprężystą: $c_n = \infty$, $N_n = \partial_n = 0$.

2. Pierwotny układ Clapeyron'a $3w + 3$ niewiadomych dla belki prostej, w — przesłowej, płasko zginanej, obejmuje:

$w + 1$ momentów M_n , $w + 1$ odchyień y'_n , oraz $w + 1$ sił tnących Q_n , lub, co na jedno wychodzi, tyłuż odporów pionowych V_n . W najogólniejszym wypadku belki, opartej na $w + 1$ podporach łożysko-

wych, wzorowo sprężystych, układ Clapeyron'a da się zastąpić układem:

$$w + 1 \text{ momentów } M_n, w + 1 \text{ odchyień } y'_n, \text{ oraz } w + 1 \text{ rzędnych } y_n.$$

Te niewiadome należy wyznaczyć z równań statyki i wytrzymałości. Zaczniemy od równań statyki.

W przeszle pierwszym:

$M_1 = M_0 + N_0 + [V_0 + \text{wypadkowa obciążenia zewnętrznego wspornika lewego}] l_1 + [\text{moment obciążenia zewnętrznego pierwszego przeszła względem } A_1]$. Stąd bezpośrednio:

$$V_0 = -\frac{M_0}{l_1} + \frac{M_1}{l_2} - \frac{N_0}{l_1} + v_0, \dots (a)$$

gdzie v_0 oznacza sumę odporów pionowych, jakieby panowały w punktach A_0 lewego wspornika i przeszła pierwszego, gdyby te odcinki belki powycinać i, nie zmieniając ich obciążeń zewnętrznych, — wspornik lewy osadzić w A_0 na podporze stałej, a przeszło (1) ustawić końcami na podporach: przegubowej i posuwnej. Z kolei:

$M_n = M_{n-1} + N_{n-1} + [Q_{n-1} + V_{n-1}] l_n + [\text{moment obciążenia zewnętrznego przeszła } (n) \text{ względem } A_n]$. $M_{n+1} = M_n + N_n + [Q_n + V_n + \text{wypadkowa obciążenia zewnętrznego przeszła } (n)] l_{n+1} + [\text{moment obciążenia zewnętrznego przeszła } (n+1) \text{ względem } A_{n+1}]$.

Stąd bezpośrednio dla $n = 1, 2, \dots, w - 1$:

$$V_n = \frac{M_{n-1}}{l_n} - \left(\frac{1}{l_n} + \frac{1}{l_{n+1}} \right) M_n + \frac{M_{n+1}}{l_{n+1}} + \frac{N_{n-1}}{l_n} - \frac{N_n}{l_{n+1}} + v_n, \dots (b)$$

gdzie v_n oznacza sumę odporów pionowych, jakieby panowały w punktach A_n , przeszła (n) i ($n + 1$), gdyby te przeszła powycinać z belki, i, nie zmieniając ich obciążeń zewnętrznych, poustawiać końcami na podporach: przegubowej i posuwnej. Równanie statyki dla sił pionowych daje, po uwzględnieniu równań (a) i (b):

$$V_w = \frac{M_{w-1}}{l_w} - \frac{M_w}{l_w} + \frac{N_{w-1}}{l_w} + v_w, \dots (c)$$

gdzie v_w oznacza sumę odporów pionowych, jakieby panowały w punktach A_w przeszła (w) i wspornika prawego, gdyby te odcinki powycinać z belki, i, nie zmieniając ich obciążeń zewnętrznych, wspornik prawy usadzić w A_w na podporze stałej, a przeszło (w) ustawić końcami na podporach: przegubowej i posuwnej.

Drugie równanie statyki, równanie momentów, da bezpośrednio:

$$M_0 = M_1 \dots (d)$$

$$M_w + N_w = -M_p, \dots (e)$$

gdzie M_1 oznacza moment obciążenia zewnętrznego wspornika lewego względem punktu A_0 , a M_p — moment obciążenia zewnętrznego wspornika prawego względem punktu A_w .

3. Równania wytrzymałościowe Clerc'a obu rodzajów (P. T. 1927, str. 329, kolumna druga, wzór drugi i trzeci od góry) należy wypisać dla w przeszła belki, poczem, korzystając z (a), (b), (c) oraz ze wzorów: $V_n = -c_n y_n$ — wyrazić y_n w zależności od M_n i N_n . Po podstawieniu tych wartości we wzory Clerc'a i uwzględnieniu równań $N_n = -\partial_n y'_n$, otrzymamy $2w$ równań o $2w + 2$ niewiadomych M_n i N_n .

W ten sposób równania Clerc'a drugiego rodzaju dają dla $n=0$:

$$\begin{aligned}
 N_0 \left\{ -\frac{1}{\partial_0} + \frac{\partial_1 \left[\frac{1}{\partial_0} + \frac{1}{l_1} \int_0^{l_1} \frac{u du}{EI} \right]}{c_1 l_1 l_2} - \frac{1}{l_1^2} \left[\int_0^{l_1} \frac{u^2 du}{EI} + \frac{1}{c_0} + \frac{1}{c_1} \right] - \right. \\
 \left. - \frac{\partial_1 \int_0^{l_1} \frac{u du}{EI}}{c_1 l_1^3 l_2} \right\} + M_0 \left\{ \frac{1}{l_1^2} \left[\int_0^{l_1} \frac{u^2 du}{EI} + \frac{1}{c_0} + \frac{1}{c_1} \right] - \right. \\
 \left. - \frac{1}{c_1} \left(\frac{1}{l_1} + \frac{1}{l_2} \right) \right\} - \frac{\partial_1 \int_0^{l_1} \left(1 - \frac{u}{l_1} \right) \frac{du}{EI}}{c_1 l_1 l_2} \left\{ + \frac{M_2}{c_1 l_1 l_2} - \right. \\
 \left. - \frac{v_0}{c_0 l_1} + \frac{v_1}{c_1 l_1} + \frac{1}{l_1} \int_0^{l_1} \frac{m_1 u du}{EI} - \frac{\partial_1 \int_0^{l_1} \frac{m_1 du}{EI}}{c_1 l_1 l_2} \right\}; \quad (r)
 \end{aligned}$$

dla $n=1, 2, \dots, w-2$:

$$\begin{aligned}
 N_n \left\{ -\frac{1}{\partial_n} + \frac{1}{c_n l_n l_{n+1} \partial_n \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \frac{1}{l_n} \int_0^{l_n} \frac{u du}{EI} \right]} - \right. \\
 \left. - \frac{1}{l_{n+1}^2} \left[\int_0^{l_{n+1}} \frac{u^2 du}{EI} + \frac{1}{c_n} + \frac{1}{c_{n+1}} \right] + \right. \\
 \left. + \frac{\partial_{n+1} \left[\frac{1}{\partial_n} + \frac{1}{l_{n+1}} \int_0^{l_{n+1}} \frac{u du}{EI} \right]}{c_{n+1} l_{n+1} l_{n+2}} \right\} = \\
 = -\frac{M_{n-1}}{c_n l_n l_{n+1} \partial_{n-1} \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \frac{1}{l_n} \int_0^{l_n} \frac{u du}{EI} \right]} + \\
 + M_n \left\{ \frac{1}{l_{n+1}} \left[\frac{1}{l_{n+1}} \int_0^{l_{n+1}} \frac{u^2 du}{EI} + \frac{1}{c_n} \left(\frac{1}{l_n} + \frac{1}{l_{n+1}} \right) + \right. \right. \\
 \left. \left. + \frac{\int_0^{l_n} \left(1 - \frac{u}{l_n} \right) \frac{du}{EI}}{c_{n+1} l_{n+1}} \right] + \frac{1}{c_{n+1} l_{n+1}} \right\} + \\
 - \frac{\partial_{n+1} \int_0^{l_{n+1}} \frac{u du}{EI}}{c_{n+1} l_{n+1}^3 l_{n+2}} \left\{ + M_{n+1} \left\{ \frac{1}{l_{n+1}} \left[\int_0^{l_{n+1}} \left(1 - \frac{u}{l_{n+1}} \right) \frac{u du}{EI} - \right. \right. \right. \\
 \left. \left. - \frac{1}{c_n l_{n+1}} - \frac{1}{c_{n+1}} \left(\frac{1}{l_{n+1}} + \frac{1}{l_{n+2}} \right) \right] - \frac{\partial_{n+1} \int_0^{l_{n+1}} \left(1 - \frac{u}{l_{n+1}} \right) \frac{du}{EI}}{c_{n+1} l_{n+1} l_{n+2}} \right\} + \right. \\
 \left. + \frac{M_{n+2}}{c_{n+1} l_{n+1} l_{n+2}} - \frac{v_n}{c_n l_{n+1}} + \frac{v_{n+1}}{c_{n+1} l_{n+1}} + \right.
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 + \frac{1}{l_{n+1}} \int_0^{l_{n+1}} \frac{m_{n+1} u du}{EI} + \frac{\int_0^{l_n} \frac{m_n du}{EI}}{c_n l_n l_{n+1} \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \frac{1}{l_n} \int_0^{l_n} \frac{u du}{EI} \right]} - \\
 - \frac{\partial_{n+1} \int_0^{l_{n+1}} \frac{m_{n+1} du}{EI}}{c_{n+1} l_{n+1} l_{n+2}}; \dots \dots \dots (g)
 \end{aligned}$$

weszcie dla $n=w-1$:

$$\begin{aligned}
 N_{w-1} \left\{ -\frac{1}{\partial_{w-1}} + \frac{1}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \partial_{w-1} \left[\frac{1}{\partial_{w-2}} + \frac{1}{l_{w-1}} \int_0^{l_{w-1}} \frac{u du}{EI} \right]} - \right. \\
 \left. - \frac{1}{l_w^2} \left[\int_0^{l_w} \frac{u^2 du}{EI} + \frac{1}{c_{w-1}} + \frac{1}{c_w} \right] \right\} = \\
 = -\frac{M_{w-2}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \partial_{w-2} \left[\frac{1}{\partial_{w-2}} + \frac{1}{l_{w-1}} \int_0^{l_{w-1}} \frac{u du}{EI} \right]} + \\
 + M_{w-1} \left\{ \frac{1}{l_w} \left[\frac{1}{l_w} \int_0^{l_w} \frac{u^2 du}{EI} + \frac{1}{c_{w-1}} \left(\frac{1}{l_{w-1}} + \frac{1}{l_w} \right) + \frac{1}{c_w l_w} \right] + \right. \\
 \left. + \frac{\int_0^{l_{w-1}} \left(1 - \frac{u}{l_{w-1}} \right) \frac{du}{EI}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \left[\frac{1}{\partial_{w-2}} + \frac{1}{l_{w-1}} \int_0^{l_{w-1}} \frac{u du}{EI} \right]} \right\} + \\
 + M_w \left\{ \frac{1}{l_w^2} \left[\int_0^{l_w} \left(1 - \frac{u}{l_w} \right) \frac{u du}{EI} - \frac{1}{c_{w-1}} - \frac{1}{c_w} \right] - \right. \\
 \left. - \frac{v_{w-1}}{c_{w-1} l_w} + \frac{v_w}{c_w l_w} + \frac{1}{l_w} \int_0^{l_w} \frac{m_w u du}{EI} + \right. \\
 \left. + \frac{\int_0^{l_{w-1}} \frac{m_{w-1} du}{EI}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \left[\frac{1}{\partial_{w-2}} + \frac{1}{l_{w-1}} \int_0^{l_{w-1}} \frac{u du}{EI} \right]} \right\}; \quad (h)
 \end{aligned}$$

Równania Clerc'a pierwszego rodzaju dają dla $n=1$:

$$\begin{aligned}
 N_1 \left\{ -\frac{1}{\partial_1} + \frac{\int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1} \right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_0 l_1} - \frac{1}{c_1 l_1}}{l_1 \partial_1 \left[\frac{1}{\partial_0} + \int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1} \right) \frac{dz}{EI} \right]} + \right. \\
 \left. + \frac{1}{c_1 l_1 l_2} \right\} = M_0 \left\{ -\frac{1}{l_1} \left[\int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1} \right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_0 l_1} - \frac{1}{c_1 l_1} \right] + \right. \\
 \left. + \frac{\int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1} \right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_0 l_1} - \frac{1}{c_1 l_1}}{l_1 \left[\frac{1}{\partial_0} + \int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1} \right) \frac{dz}{EI} \right]} \right\} +
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &+ M_1 \left\{ -\frac{1}{l_1^2} \left[\int_0^{l_1} \frac{z^2 dz}{EI} + \frac{1}{c_0} + \frac{l_1}{c_1} \left(\frac{1}{l_1} + \frac{1}{l_2} \right) \right] + \right. \\
 &\quad \left. \frac{\int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_0 l_1} - \frac{1}{c_1 l_1}}{l_1^2 \left[\frac{1}{\partial_0} + \int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \int_0^{l_1} \frac{z dz}{EI} \right\} + \\
 &+ \frac{M_2}{c_1 l_1 l_2} - \frac{v_0}{c_0 l_1} + \frac{v_i}{c_1 l_1} - \frac{1}{l_1} \int_0^{l_1} \frac{m_1 z dz}{EI} + \\
 &\quad \frac{\int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_0 l_1} - \frac{1}{c_1 l_1}}{l_1 \left[\frac{1}{\partial_0} + \int_0^{l_1} \left(1 - \frac{z}{l_1}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \int_0^{l_1} \frac{m_1 dz}{EI} \quad (2)
 \end{aligned}$$

Dalej dla $n = 2, 3, \dots, w-1$:

$$\begin{aligned}
 N_n &\left\{ -\frac{1}{\partial_n} + \frac{1}{c_{n-1} l_{n-1} l_n \partial_{n-1} \partial_n \left[\frac{1}{\partial_{n-2}} + \int_0^{l_{n-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{n-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \frac{1}{c_n l_n l_{n+1}} + \right. \\
 &\quad \left. \frac{\int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{n-1} l_n} - \frac{1}{c_n l_n}}{l_n \partial_n \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \right\} = \\
 &= -\frac{M_{n-2}}{c_{n-1} l_{n-1} l_n \partial_{n-2} \left[\frac{1}{\partial_{n-2}} + \int_0^{l_{n-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{n-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \\
 &+ M_{n-1} \left\{ -\frac{1}{l_n} \left[\int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{n-1}} \left(\frac{1}{l_{n-1}} + \frac{1}{l_n} \right) - \frac{1}{c_n l_n} \right] + \right. \\
 &\quad \left. \frac{\int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI}}{c_{n-1} l_{n-1} l_n \partial_{n-1} \left[\frac{1}{\partial_{n-2}} + \int_0^{l_{n-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{n-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \right. \\
 &\quad \left. \frac{\int_0^{l_{n-1}} \frac{z dz}{EI}}{c_{n-1} l_{n-1}^2 l_n \left[\frac{1}{\partial_{n-2}} + \int_0^{l_{n-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{n-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \right\}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &\left. \frac{\int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{n-1} l_n} - \frac{1}{c_n l_n}}{l_n \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right\} + \\
 &+ M_n \left\{ -\frac{1}{l_n} \left[\frac{1}{l_n} \int_0^{l_n} \frac{z^2 dz}{EI} + \frac{1}{c_{n-1} l_n} + \frac{1}{c_n} \left(\frac{1}{l_n} + \frac{1}{l_{n+1}} \right) \right] + \right. \\
 &\quad \left. \frac{\int_0^{l_n} \frac{z dz}{EI}}{c_{n-1} l_{n-1} l_n^2 \partial_{n-1} \left[\frac{1}{\partial_{n-2}} + \int_0^{l_{n-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{n-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \right. \\
 &\quad \left. \frac{\int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{n-1} l_n} - \frac{1}{c_n l_n}}{l_n^2 \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \int_0^{l_n} \frac{z dz}{EI} \right\} +
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &+ \frac{M_{n+1}}{c_n l_n l_{n+1}} - \frac{v_{n-1}}{c_{n-1} l_n} + \frac{v_n}{c_n l_n} - \frac{1}{l_n} \int_0^{l_n} \frac{m_n z dz}{EI} + \\
 &\quad \frac{\int_0^{l_{n-1}} \frac{m_{n-1} dz}{EI}}{c_{n-1} l_{n-1} l_n \left[\frac{1}{\partial_{n-2}} + \int_0^{l_{n-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{n-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \\
 &\quad \frac{\int_0^{l_n} m_n dz}{c_{n-1} l_{n-1} l_n \partial_{n-1} \left[\frac{1}{\partial_{n-2}} + \int_0^{l_{n-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{n-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \\
 &\quad \frac{\int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{n-1} l_n} - \frac{1}{c_n l_n}}{l_n \left[\frac{1}{\partial_{n-1}} + \int_0^{l_n} \left(1 - \frac{z}{l_n}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \int_0^{l_n} \frac{m_n dz}{EI} \quad (3)
 \end{aligned}$$

Wreszcie dla $n = w$:

$$N_w \left\{ -\frac{1}{\partial_w} + \frac{1}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \partial_{w-1} \partial_w \left[\frac{1}{\partial_{w-2}} + \int_0^{l_{w-1}} \left(1 - \frac{z}{l_{w-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\partial_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \frac{\int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{w-1} l_w} - \frac{1}{c_w l_w}}{l_w \partial_w \left[\frac{1}{\partial_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \right\} =$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{M_{w-2}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \varrho_{w-2} \left[\frac{1}{\varrho_{w-2}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_{w-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + M_{w-1} \left\{ -\frac{1}{l_w} \left[\int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{w-1}} \left(\frac{1}{l_{w-1}} + \frac{1}{l_w} \right) - \frac{1}{c_w l_w} \right] + \right. \\
 &+ \frac{\int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{w-1} l_w} - \frac{1}{c_w l_w}}{l_w \left[\frac{1}{\varrho_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \frac{\int_0^{l_w-1} \frac{z dz}{EI}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \left[\frac{1}{\varrho_{w-2}} + \int_0^{l_w-1} \left(1 - \frac{z}{l_{w-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \\
 &+ \frac{\int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \varrho_{w-1} \left[\frac{1}{\varrho_{w-2}} + \int_0^{l_w-1} \left(1 - \frac{z}{l_{w-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\varrho_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + M_w \left\{ -\frac{1}{l_w} \left[\int_0^{l_w} \frac{z^2 dz}{EI} + \frac{1}{c_{w-1}} + \frac{1}{c_w} \right] + \right. \\
 &+ \frac{\int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{w-1} l_w} - \frac{1}{c_w l_w}}{l_w^2 \left[\frac{1}{\varrho_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \frac{\int_0^{l_w} \frac{z dz}{EI}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w^2 \varrho_{w-1} \left[\frac{1}{\varrho_{w-2}} + \int_0^{l_w-1} \left(1 - \frac{z}{l_{w-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\varrho_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \left. \right\} \\
 &- \frac{v_{w-1}}{c_{w-1} l_w} + \frac{v_w}{c_w l_w} - \frac{1}{l_w} \int_0^{l_w} \frac{m_w z dz}{EI} + \frac{\int_0^{l_w} \left(1 - \frac{1}{l_w}\right) \frac{z dz}{EI} - \frac{1}{c_{w-1} l_w} - \frac{1}{c_w l_w}}{l_w \left[\frac{1}{\varrho_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 - \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \int_0^{l_w} \frac{m_w dz}{EI} + \\
 &+ \frac{\int_0^{l_w-1} \frac{m_{w-1} dz}{EI}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \left[\frac{1}{\varrho_{w-2}} + \int_0^{l_w-1} \left(1 - \frac{z}{l_{w-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right]} + \frac{\int_0^{l_w} \frac{m_w dz}{EI}}{c_{w-1} l_{w-1} l_w \varrho_{w-1} \left[\frac{1}{\varrho_{w-2}} + \int_0^{l_w-1} \left(1 - \frac{z}{l_{w-1}}\right) \frac{dz}{EI} \right] \left[\frac{1}{\varrho_{w-1}} + \int_0^{l_w} \left(1 + \frac{z}{l_w}\right) \frac{dz}{EI} \right]} \quad (k).
 \end{aligned}$$

Powyższe wzory uzależniają poszczególne N_n od M_n .

4. Rugując zwykłym obustronnym dzieleniem N_n ($n=1, 2, \dots, w-1$) ze wzorów (g) (h), (i), (j) otrzymamy $w-1$ równań o $w+1$ niewiadomych M_n . Są to najogólniejsze równania pięciu momentów. Można z nich wyznaczyć wszystkie niewiadome M_n , należy jednak dodatkowo uwzględnić zależność (d) oraz równanie, jakie otrzymamy, rugując N_w z równań (e) i (k). W szczególnym wypadku podpory A_0 (lub A_w) stałej lub łożyskowej niesprężystej, należy założyć $N_0=0$ (lub $N_w=0$), a nadto pominąć równanie (d) lub (e).

Ogólne równanie pięciu momentów oddaje cenę usługi w wypadku podpór wzorowo sprężystych łożyskowych i posuwnych. Wyływa zeń bezpośrednio wzór Pearson'a w założeniu zerowych wartości wszystkich ϱ_n , to jest w założeniu podpór posuwnych wzorowo sprężystych. W założeniu wszystkich $\varrho_n=0$ oraz $c_n=\infty$, ogólne równanie pięciu momentów staje się równaniem Clapeyron'a, dla podpór posuwnych niesprężystych, uszeregowanych na jednym poziomie.

W szczególnym wypadku równych pręseł i jednakowych współczynników sprężystości podpór, będziemy mieli: $l_n=l, c_n=c, \varrho_n=\varrho$ przy $n=0, 1, 2, \dots, w$, a przeto ogólne równanie pięciu momentów:

$$\begin{aligned}
 &M_{n-2} + (m-4-2w) M_{n-1} + [2(2m+3) + \\
 &+ (m+4)w] M_n + (m-4-2w) M_{n+1} + M_{n+2} + \\
 &+ (1+w) l v_{n-1} - (2+w) l v_n + l v_{n+1} + \\
 &+ 6(1+w) \frac{m}{l^2} \int_0^l m_n z dz + 6 \frac{m}{l^2} \int_0^l m_{n+1} u du - \\
 &- 2 \frac{w}{l} \int_0^l m_{n-1} dz - 2(m-2) \frac{w}{l} \int_0^l m_n dz - \\
 &- 2 \frac{w}{l} \int_0^l m_{n+1} dz = 0,
 \end{aligned}$$

gdzie oznaczono: $m = \frac{cl^3}{6EI}, w = \frac{\varrho l}{2EI}$.

Kolejność obliczeń jest zawsze ta sama we wszystkich wypadkach. Z ogólnych równań pięciu momentów, oraz dodatkowych (d), (e) i (k) wyznaczmy momenty odporowe M_n zwykłą drogą rozwiązywania równań linjowych, lub też, przy znacznej liczbie przęseł — sposobami, zapożyczonymi z teorii równań różnicowych. Po podstawieniu otrzymanych M_n we wzory (f), (g), (h) i (k) wyznaczmy momenty sprzeciwu N_n , a następnie odpory pionowe V_n ze wzorów (a), (b) i (c). Stąd bezpośrednio w ogólnym wypadku:

$$y_n = -\frac{V_n}{c_n} \text{ oraz } y'_n = -\frac{N_n}{\partial_n}.$$

Siły tnące otrzymamy drogą sumowania obciążeń i odporów pionowych. Przy wyznaczaniu momentów gnących skorzystamy z uogólnionego wzoru Bresse'a:

$$M = M_{n-1} + N_{n-1} + (M_n - M_{n-1} - N_{n-1}) \frac{z}{l_n} + m_n$$

(P. T. 1927 str. 330).

Wreszcie ze wzorów Clerc'a lub Clapeyron'a otrzymamy rzędne y i odchylenia y' odkształconej przęsła (n) w poziomej odległości e od punktu podparcia A_{n-1} . W tym celu wyodrębniamy przęsła (e) i ($l_n - e$). Dwa wzory Clerc'a:

$$y' = \frac{y_{n-1} - y}{e} - \frac{1}{e} \int_0^e \frac{Mzdz}{EI} =$$

$$= \frac{y - y_n}{l_n - e} + \frac{1}{l_n - e} \int_0^{l_n - e} \frac{Mudu}{EI}$$

wypisane dla tych dwóch przęseł pomocniczych dadzą szukane y, y' . Te same niewiadome odkształconej lewego wspornika, przynależne poziomej odległości e od punktu podparcia A_n , wyznaczą się ze wzorów Clerc'a:

$$y'_0 = \frac{y - y_0}{e} - \frac{1}{e} \int_0^e \frac{Mzdz}{EI},$$

$$y' = \frac{y - y_0}{e} + \frac{1}{e} \int_0^e \frac{Mudu}{EI}$$

wypisanych dla przęsła (e). Podobny układ równań otrzymamy również i dla prawego wspornika.

W powyższych rozważaniach zawarte jest całkowite rozwiązanie zagadnienia belek prostych, płasko zginanych.

5. Wypadek różnych pierwotnych poziomów punktów podparcia belki prostej wymaga szczegółowego omówienia. Weźmy pod uwagę układ punktów A_n podpór, uszeregowanych mniej więcej poziomo w pionowej płaszczyźnie. Nieobciążona i nieważka belka prosta, poziomo opuszczana, oprze się na punkcie podparcia najwyższym, pochyli się i wesprze na jednym z pozostałych. Zatem pod jarzmem pionowego obciążenia płaskiego pocnie wyginać się mimośrodowo. Zginanie płaskie, nie mimośrodowe, wyklucza wszelkie pierwotne pochyleń belki prostej; założmy przeto, że w układzie punktów A_n przynajmniej dwa punkty leżą na najwyższym poziomie. Przez te punkty przejdzie nieodkształcona X belki. Punkty pozostałe leżeć będą w odległościach pionowych pierwotnych (y_n)₀ od osi X . Sto-

pniowe wyginanie belki pionowym obciążeniem płaskim, łącznie ze sprężystymi odkształceniami owych najwyższych podpór, — włączy kolejno coraz to inne punkty do gromady punktów istotnego podparcia, poczem ustali się równowaga całego układu, pewna część jednak punktów A_n może w tem nie wziąć udziału.

Należy przeto rozróżniać podpory obu stronnego i jednostronnego działania pionowego. Te ostatnie mogą tylko wejść do gromady owych nieistotnych podpór układu.

Nadto podpory łożyskowe istotne mogą mieć pierwotne odchylenia (y'_n)₀ od poziomu, zatem w najogólniejszym wypadku ostateczna rzędna odkształconej:

$$y_n = (y_n)_0 - \frac{V_n}{c_n},$$

a ostatecznie odchylenie jej stycznej od poziomu:

$$y'_n = (y'_n)_0 - \frac{N_n}{\partial_n}.$$

Chcąc przeto uwzględnić pierwotne wartości rzędnych i odchyłeń odkształconej na podporach, należy we wzorach Clerc'a drugiego rodzaju (f), (g), (h) dodać z prawej strony wyrazy:

$$\left(\frac{y_n - y_{n+1}}{l_{n+1}} - y'_n \right)_0,$$

a we wzorach Clerc'a pierwszego rodzaju (i), (j), (k) wyrazy:

$$\left(\frac{y_{n-1} - y_n}{l_n} - y'_n \right)_0,$$

również z prawej strony.

Podpory jednostronnego działania dają odpory wyłącznie tylko jednego znaku, zatem po otrzymaniu M_n, N_n, V_n należy wszystkie podpory przynależne odporom znaku odwrotnego pominąć, a wszystkie rachunki rozpocząć na nowo.

Prosty przykład najlepiej to uwypukli. Belka pozioma o stałym przekroju opiera się końcami na odporach niesprężystych, przegubowej i posuwnej. Pionowa oś siły zewnętrznej P dzieli ją na dwie połowy l . Na tej osi, w odległości f od nieodkształconej X leży pod belką trzecia niesprężysta podpora posuwna jednostronnego działania. Jej odpór pionowy V może być tylko ujemny. Wzór Clapeyron'a wypisany dla obu przęseł l da:

$$6 EI \left[\frac{-f}{l} + \frac{-f}{l} \right] = 2(l + l)M.$$

Nadto ze wzoru (b), po uwzględnieniu wartości środkowego momentu gnącego M , otrzymamy:

$$V = - \left(\frac{1}{l} + \frac{1}{l} \right) M - P = \frac{6 EI}{l^3} f - P.$$

Zatem podpora środkowa będzie istotna, gdy $V < 0$, co odpowiada warunkowi:

$$f < \frac{Pl^3}{6 EI}.$$

staje się zbędną natychmiast, gdy:

$$f \geq \frac{Pl^3}{6 EI}.$$

Ten sam wynik otrzymamy również i dla podpory środkowej jednostronnego działania, wzorowo sprężystej.