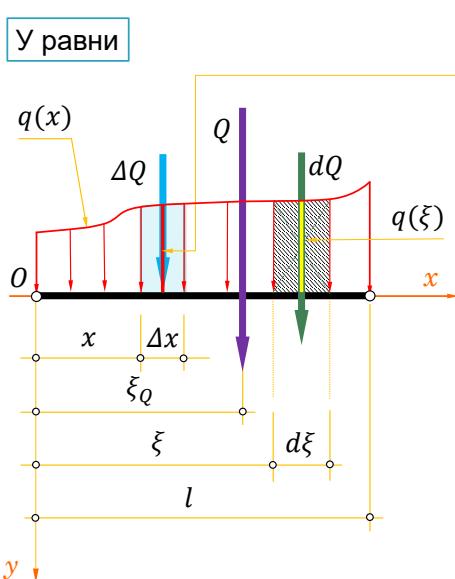


## Услови равнотеже штапа - сите у пресецима

### Замена расподељеног оптерећења еквивалентним силама



Средњи интензитет континуалног оптерећења:

$$q_{sr} = \frac{\Delta Q}{\Delta x} \quad \lim_{\Delta x \rightarrow 0} q_{sr} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{\Delta x} = \frac{dQ}{dx} = q$$

Површина дијаграма оптерећења:

$$dQ = q(\xi) \cdot d\xi \quad Q = \int_0^l dQ = \int_0^l q(\xi) \cdot d\xi$$

Применом Варијонове теореме за тачку O:

$$Q \cdot \xi_Q = \int_0^l dQ \cdot \xi = \int_0^l \xi \cdot q(\xi) \cdot d\xi$$

Положај резултанте је:

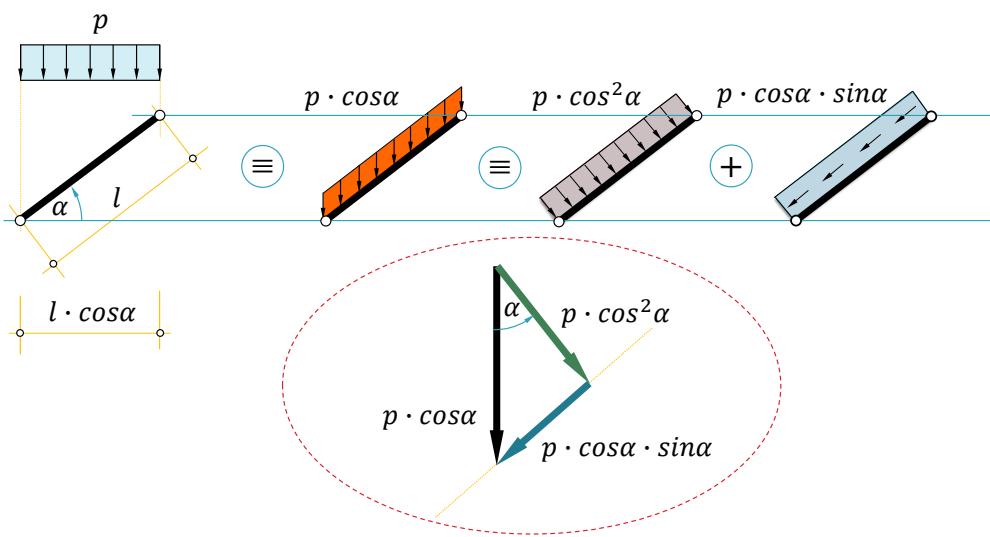
$$\xi_Q = \frac{\int_0^l \xi \cdot q(\xi) \cdot d\xi}{Q} = \frac{\int_0^l \xi \cdot q(\xi) \cdot d\xi}{\int_0^l q(\xi) \cdot d\xi}$$

Тако смо сада заменили расподељено оптерећење концентрисаном силом  $Q$  са њеним положајем  $\xi_Q$  у односу на леви крај штапа за услове равнотеже. Ово се **не ради** када се тражи деформација штапа.!

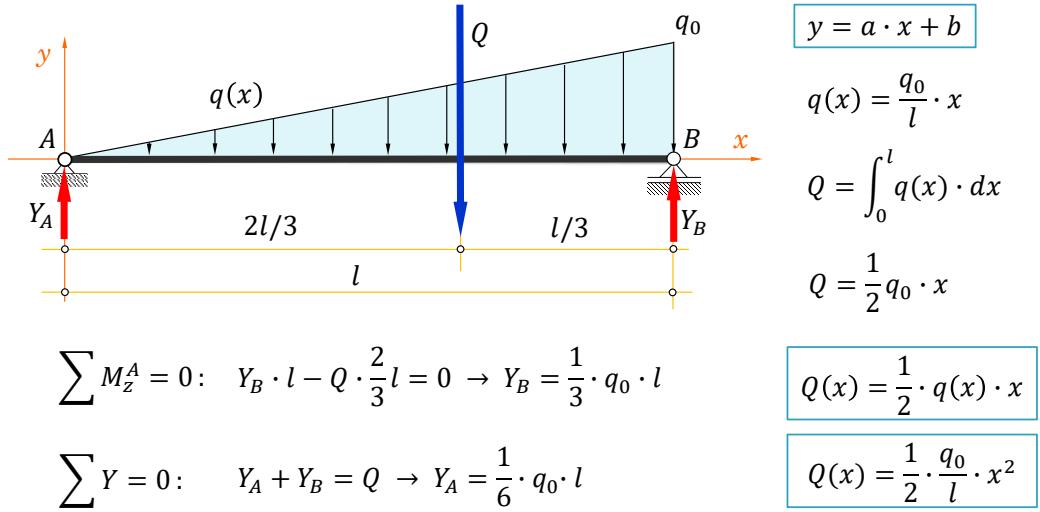
#### Примери:

- Еквиваленције равномерно једноликог расподељеног оптерећења у равни.

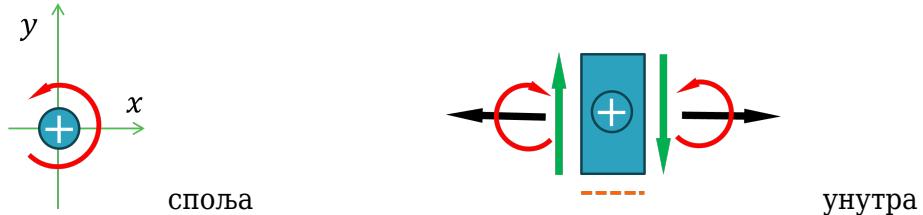
#### Оптерећење задато по косој равни



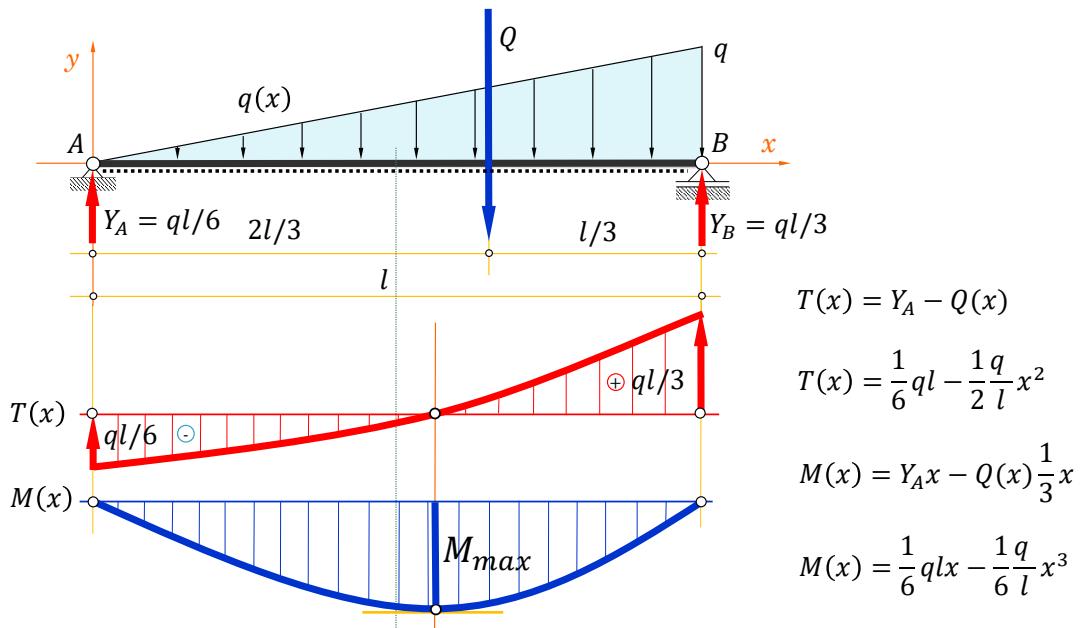
- Еквиваленција линеарно подељеног оптерећења



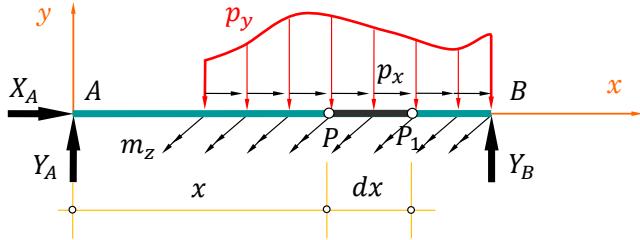
- Конвенција за смерове сила (једна од могућих) – договор



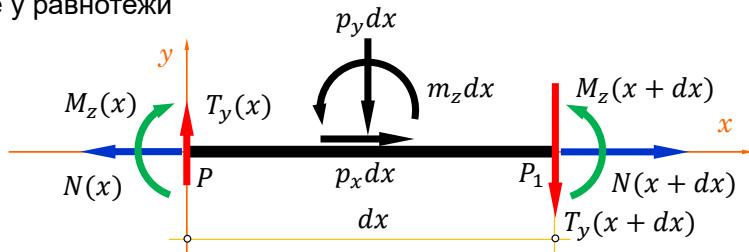
- Дијаграми унутрашњих сила у пресецима



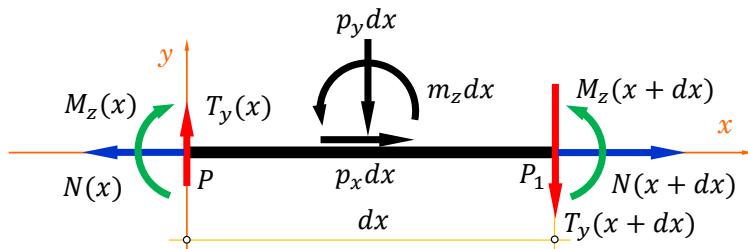
Услови равнотеже елемента линијског носача у равни



Део АБ је у равнотежи



Када је само један део штапа у равнотежи, онда је у равнотежи и било који други део штапа. Због тога узимамо само један његов мали део дужине  $dx$ .

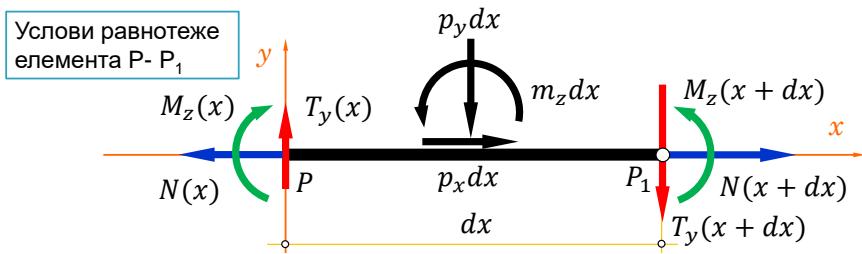


Тејлоров ред за силе у пресеку:

$$N(x + dx) = N(x) + \frac{1}{1!} \cdot \frac{dN(x)}{dx} \cdot dx + \dots$$

$$T_y(x + dx) = T_y(x) + \frac{1}{1!} \cdot \frac{dT_y(x)}{dx} \cdot dx + \dots$$

$$M_z(x + dx) = M_z(x) + \frac{1}{1!} \cdot \frac{dM_z(x)}{dx} \cdot dx + \dots$$



$$\sum X = 0 : -N(x) + p_x dx + N(x) + \frac{dN(x)}{dx} dx = 0 \rightarrow \frac{dN(x)}{dx} = -p_x$$

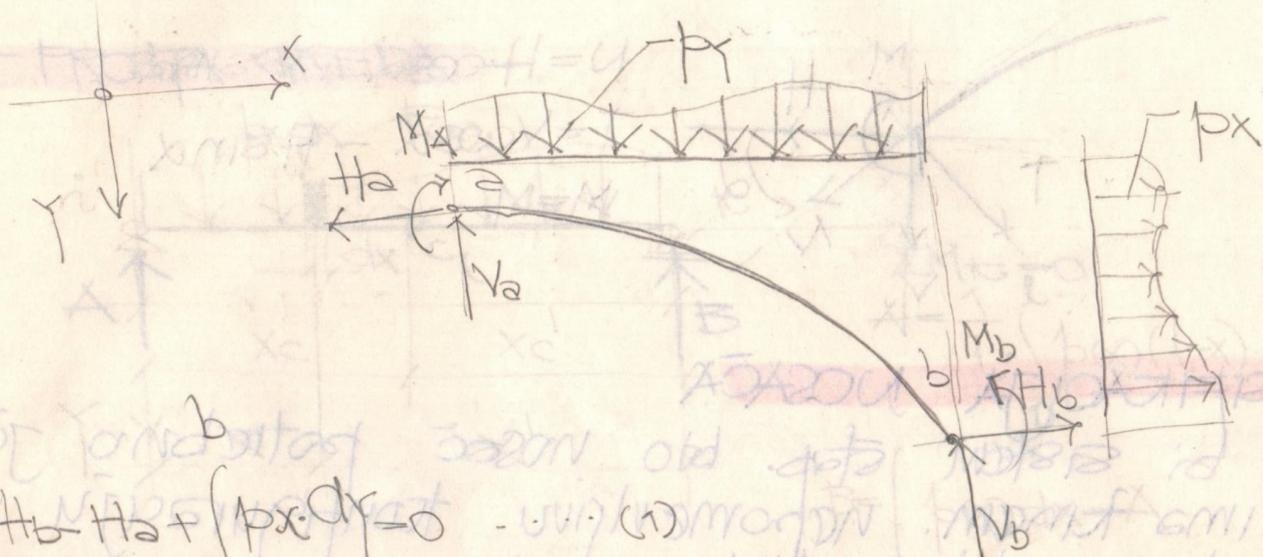
$$\sum Y = 0 : T_y(x) - p_y dx - T_y(x) - \frac{dT_y(x)}{dx} dx = 0 \rightarrow \frac{dT_y(x)}{dx} = -p_y$$

$$\sum M_{z_1}^P = 0 : -M_z(x) - T_y(x)dx + m_z dx + p_y \frac{dx^2}{2} + M_z(x) + \frac{dM_z(x)}{dx} = 0$$

$$\frac{dM_z(x)}{dx} = T_y(x) - m_z$$

Тако смо дошли до диференцијалних једначина услова равнотеже правог штапа у равни по теорији првог реда - линеарна теорија.

## 2.1. USLOVI RAVNOTEŽE STAPA TONÁCNE DUCÍNIE



$$H_b - H_a + \int p_x dx = 0 \quad (1)$$

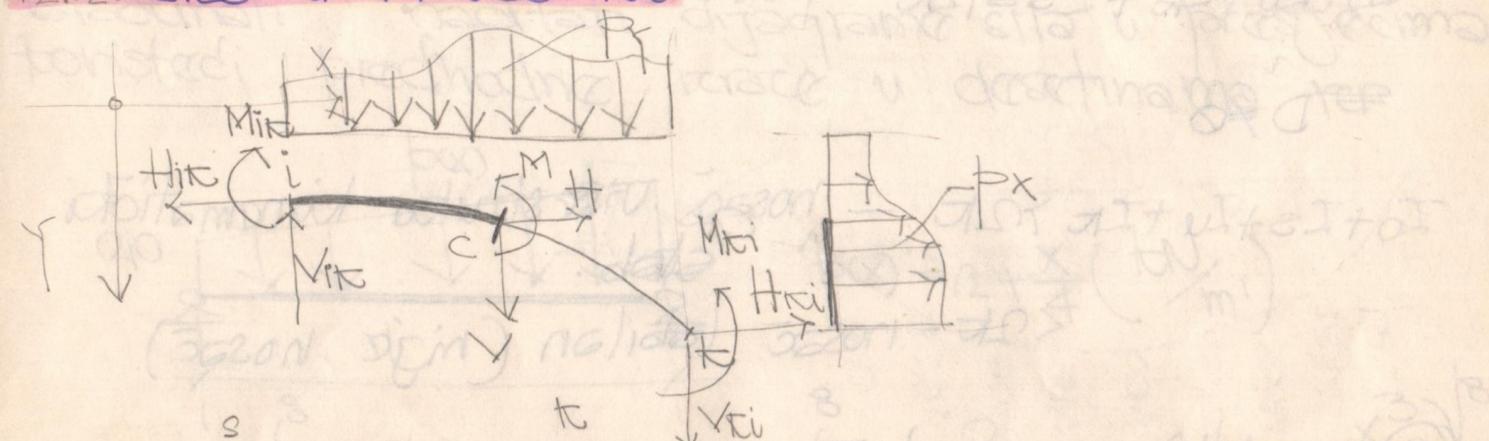
$$V_b - V_a + \int p_y dx = 0 \quad (2)$$

$$M_b - M_a + H_a(y_b - y_a) - V_a(x_b - x_a) - \int p_x(y_b - y) dy + \int p_y(x_b - x) dx = 0 \quad (3)$$

$$M_b - M_a + H_b(y_b - y_a) - V_b(x_b - x_a) + \int p_x(y - y_a) dy - \int p_y(x - x_a) dx = 0 \quad (3)$$

It is a free body diagram. Solve for  $y$  in (3)

## 2.2. SILE V PRESJETU

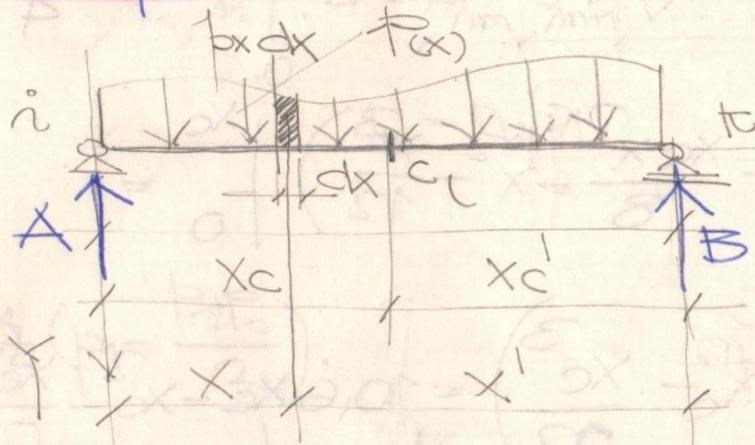


$$H = H_{ik} - \int p_x dy = H_{ci} + \int p_x dy$$

$$V = V_{ik} - \int p_y dx = V_{it} + \int p_y dx$$

$$M = M_{it} - H_{ik} \cdot (y_c - y_i) + V_{it} \cdot (x_c - x_i) + \int p_x(y_c - y) dy - \int p_y(x_c - x) dx$$

# - FROSTA GREDA -



$$\sum M_B = 0 \Rightarrow A = \frac{1}{l} \int_0^l p(x)(l-x) \cdot dx$$

$$B = \int_0^l p(x)dx - A$$

$$N_C = N = 0 \text{ kN}$$

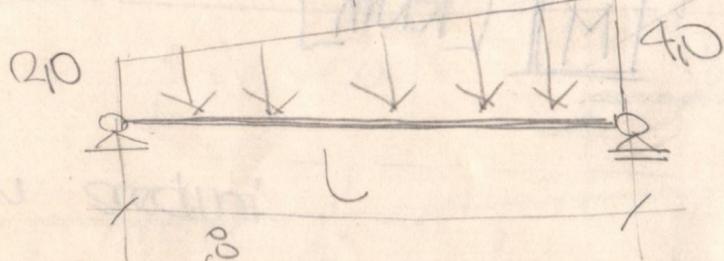
$$T_C = T = A - \int_0^i p(x) \cdot dx$$

$$M_C = M = A \cdot x_c - \int_0^{x_c} p(x)(x_c - x) \cdot dx$$

PRIMER =

računati i načrtati dijagramne sila u presečima konstrukcije prethodno rečene u desetinama mm

$p(x)$



$$p(x) = 2 + \frac{x}{4} (\text{kN}/\text{m})$$

$$A = \frac{1}{8} \int_0^8 \left(2 + \frac{x}{4}\right)(8-x) dx = \frac{1}{8} \int_0^8 \left(16 - \frac{x^2}{4}\right) dx = \frac{1}{8} \left(16x - \frac{x^3}{12}\right) \Big|_0^8$$

$$= \frac{1}{8} \left(128 - \frac{512}{12}\right) = \underline{\underline{10,16 \text{ tN}}}$$

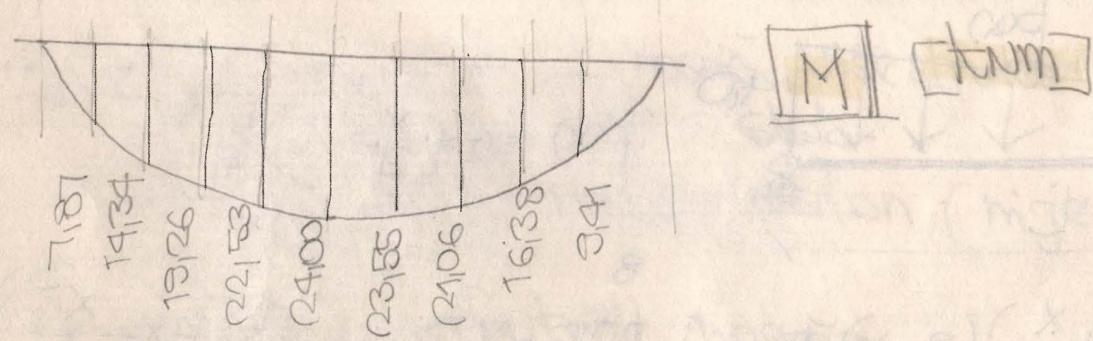
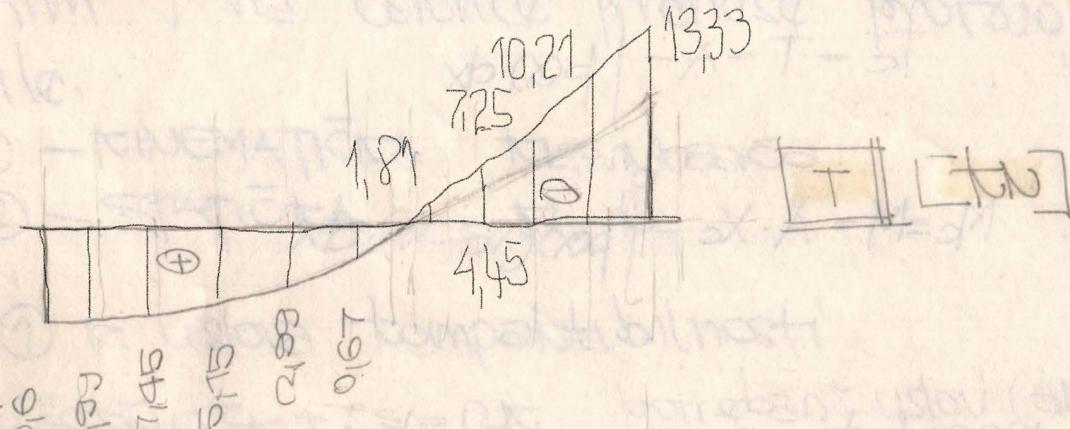
$$T = 10,6 - \int_0^{x_c} \left( 2 + \frac{x}{4} \right) dx = 10,6 - \left( 2x + \frac{x^2}{8} \right) \Big|_0^{x_c} =$$

$$= 10,6 - 2x_c - \frac{x_c^2}{8}$$
  

$$M_c = 10,6 \cdot x_c - \int_0^{x_c} \left( 2 + \frac{x}{4} \right) (x_c - x) dx = 10,6 x_c - \int_0^{x_c} \left( 2x_c x + \frac{x_c x^2}{4} - x^2 - \frac{x^3}{12} \right) dx =$$

$$M_c = 10,6 x_c - \left( 2x_c^2 + \frac{x_c^3}{8} - x_c^2 - \frac{x_c^3}{12} \right) = 10,6 x_c - x_c^2 - \frac{x_c^3}{24}$$

$$x_c = 10,8; 1,6; \dots; 80$$



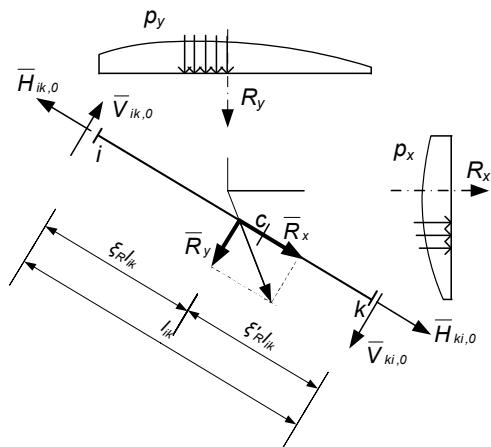
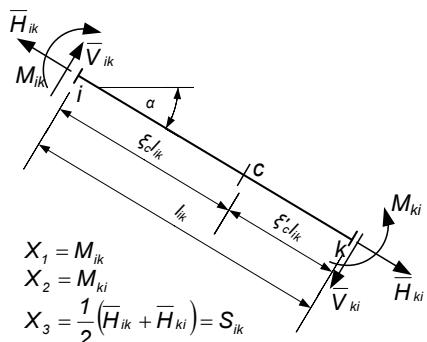
## Силе у пресекима произвољног правог штапа у равни

Силе у пресеку "c"

$$N = N_0 + S_{ik}$$

$$T = T_0 + \frac{M_{ki} - M_{ik}}{l_{ik}}$$

$$M = M_0 + M_{ik} \cdot \xi'_c + M_{ki} \cdot \xi_c$$



Силе у пресеку "c" од спољашnjег оптерећења

$$N_0 = \bar{H}_{ik,0} - \cos \alpha \int_i^c p_x dy - \sin \alpha \int_i^c p_y dx$$

$$T_0 = \bar{V}_{ik,0} - \cos \alpha \int_i^c p_y dx + \sin \alpha \int_i^c p_x dy$$

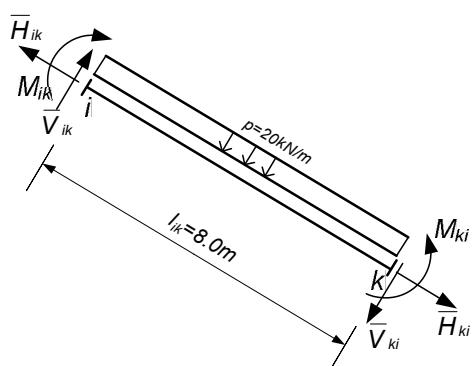
$$M_0 = \bar{V}_{ik,0} \cdot \xi_c l_{ik} + \int_i^c p_x (y_c - y) dy - \int_i^c p_y (x_c - x) dx$$

Силе на крајевима штапа од спољашnjег оптерећења

$$\bar{H}_{ik,0} = -\bar{H}_{ki,0} = \frac{\bar{R}_x}{2}$$

$$\bar{V}_{ik,0} = \bar{R}_y \cdot \xi'_R \quad \bar{V}_{ki,0} = -\bar{R}_y \cdot \xi_R$$

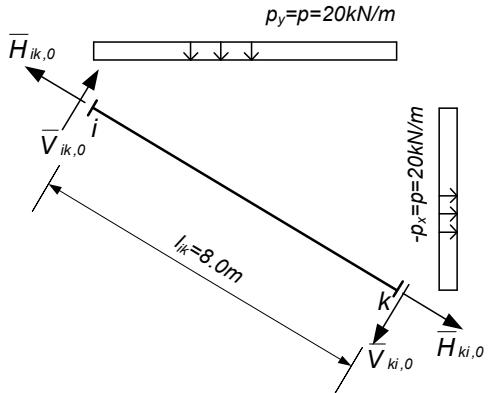
Срачунати и нацртати диграме пресечних сила за штап са оптерећењем.



$$X_1 = M_{ik} = -36 \text{ kNm}$$

$$X_2 = M_{ki} = -100 \text{ kNm}$$

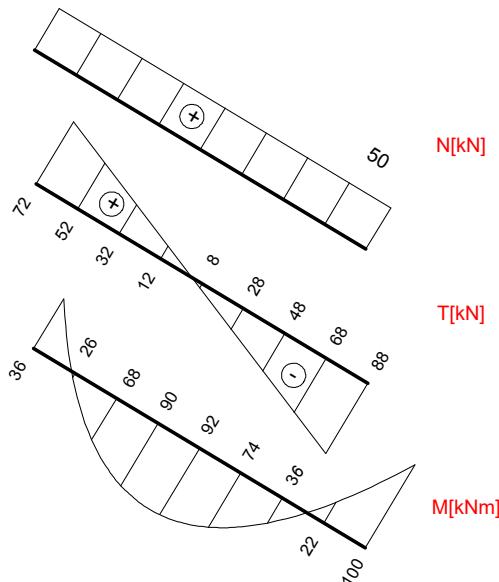
$$X_3 = \frac{1}{2}(\bar{H}_{ik} + \bar{H}_{ki}) = S_{ik} = 50 \text{ kN}$$



$$\begin{aligned}
 R_x &= p_x \cdot I_y & R_y &= p_y \cdot I_x \\
 \bar{R}_x &= 0 \Rightarrow \bar{H}_{ik,0} = -\bar{H}_{ki,0} = 0 \\
 \bar{R}_y &= p \cdot I_{ik} = 160 \text{ kN}; \quad \xi_R = \xi'_R = 0.5 \\
 \bar{V}_{ik,0} &= 80 \text{ kN} & \bar{V}_{ki,0} &= -80 \text{ kN}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 N_0 &= p \cdot \cos \alpha \int_i^c dy - p \cdot \sin \alpha \int_i^c dx = p \cdot (\cos \alpha \cdot y_c - \sin \alpha \cdot x_c) = p \cdot x_c \left( \cos \alpha \frac{y_c}{x_c} - \sin \alpha \right) = \\
 &= p \cdot x_c \left( \cos \alpha \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha} - \sin \alpha \right) = 0
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 T_0 &= \bar{R}_y \xi'_R - p \cdot \cos \alpha \int_i^c dx - p \cdot \sin \alpha \int_i^c dy = \bar{R}_y \xi'_R - p \cdot (\cos \alpha \cdot x_c + \sin \alpha \cdot y_c) = \\
 &= \bar{R}_y \xi'_R - p \cdot x_c \left( \cos \alpha + \frac{y_c}{x_c} \sin \alpha \right) = \bar{R}_y \xi'_R - p \cdot x_c \left( \cos \alpha + \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha} \sin \alpha \right) = \\
 &= \bar{R}_y \xi'_R - p \cdot x_c \frac{1}{\cos \alpha} = p \cdot I_{ik} \cdot \frac{1}{2} - p \cdot \xi_c I_{ik} = \frac{p \cdot I_{ik}}{2} \cdot (1 - 2 \cdot \xi_c) = 80(1 - 2 \cdot \xi_c) \\
 M_0 &= \bar{R}_y \xi'_R \cdot \xi_c I_{ik} - p \int_i^c (y_c - y) dy - p \int_i^c (x_c - x) dx = \bar{R}_y \xi'_R \cdot \xi_c I_{ik} - p \cdot \left( \frac{y_c^2}{2} + \frac{x_c^2}{2} \right) = \\
 &= p \cdot I_{ik} \cdot \frac{1}{2} \cdot \xi_c I_{ik} - p \cdot \frac{1}{2} (\xi_c I_{ik})^2 = \frac{p \cdot I_{ik}^2}{2} \cdot (\xi_c - \xi_c^2) = 640 \cdot (\xi_c - \xi_c^2)
 \end{aligned}$$



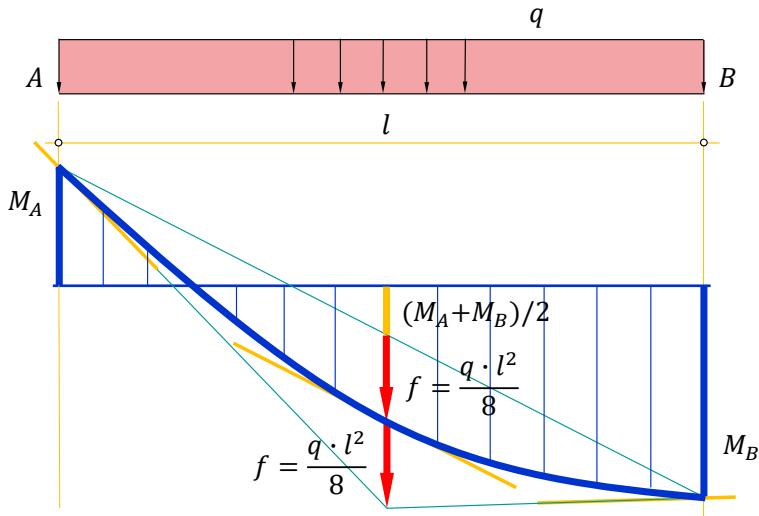
$$\begin{aligned}
 N &= 50 \text{ kN} \\
 T &= 80(1 - 2 \cdot \xi_c) + \frac{-100 - (-36)}{8} = 80(1 - 2 \cdot \xi_c) - 8 \\
 M &= 640 \cdot (\xi_c - \xi_c^2) + (-36) \cdot \xi_c + (-100) \xi
 \end{aligned}$$

$\xi_c$	$N(\text{kN})$	$T_0(\text{kN})$	$T(\text{kN})$	$M_0(\text{kNm})$	$M(\text{kNm})$
0	50	80	72	0	-36
0.125	50	60	52	70	26
0.25	50	40	32	120	68
0.375	50	20	12	150	90
0.5	50	0	-8	160	92
0.625	50	-20	-28	150	74
0.75	50	-40	-48	120	36
0.875	50	-60	-68	70	-22
1	50	-80	-88	0	-100

### Примери:

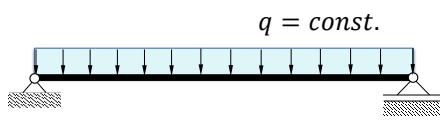
- Конструисање дијаграма пресечних сила правог штапа који има познате вредности концентрисаних момената на крајевима штапа  $M_A$  и  $M_B$ .

Конструкција параболе – дијаграма момената

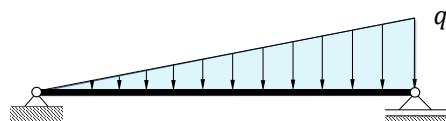


- Неколико модела расподељеног оптерећења које најчешће срећемо у литератури при чemu еквиваленцију-замену другим статички еквивалентним оптерећењима редовно спроводимо у прорачунима са једначинама услова равнотеже штапа или носача. Иначе, у природи имамо различита дејства, тако да њих на одређени начин моделирамо у наша статичка оптерећења.

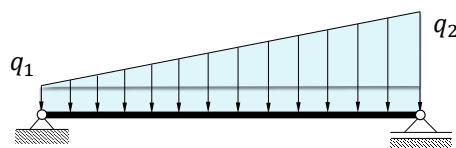
Равномерно расподељено оптерећење



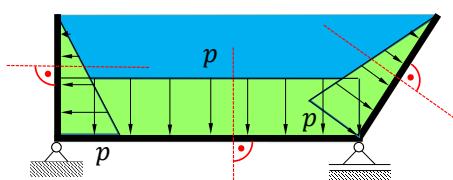
Троугаоно – линеарно расподељено оптерећење



Трапезасто – линеарно расподељено оптерећење

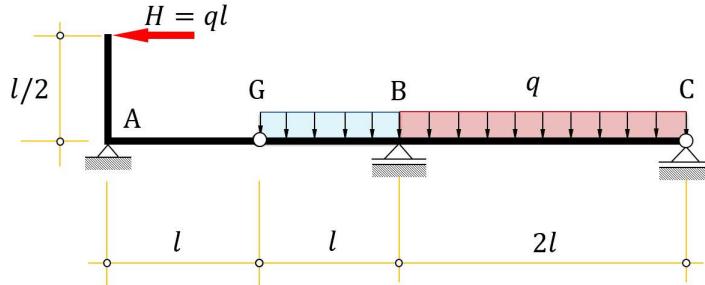


Оптерећење од воде – хидростатички притисак

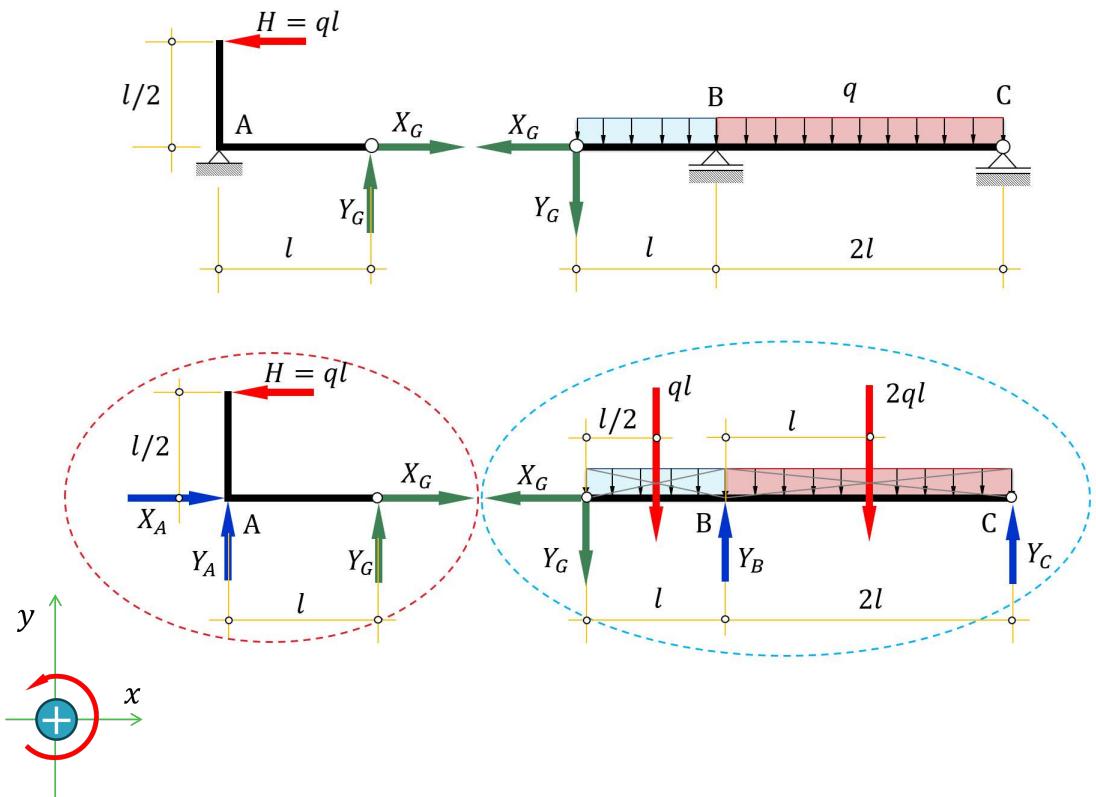


## Метода декомпозиције

За дати носач са оптерећењем према скици срачунати реакције у ослонцима и силе у пресецима делимичном и тоталном декомпозицијом.



- тотална декомпозиција



**Тело 1:** 1:  $\Sigma X = 0: X_A + X_G - H = 0 \rightarrow X_A = H = ql$

2:  $\Sigma Y = 0: Y_A + Y_G = 0 \rightarrow Y_A = -ql/2$

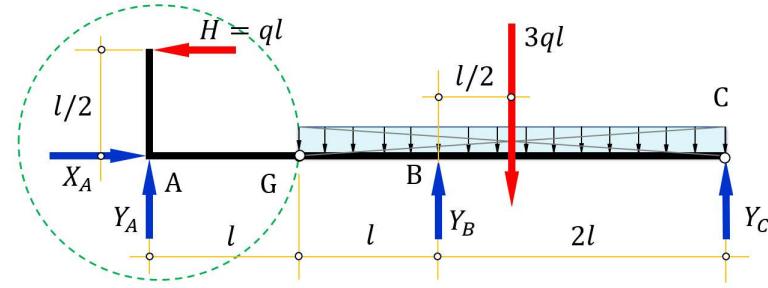
3:  $\Sigma M_A = 0: H \cdot h + Y_G \cdot l = 0 \rightarrow Y_G = -H \cdot h/l = -ql/2$

**Тело 2:** 4:  $\Sigma X = 0: -X_G = 0 \rightarrow X_G = 0$

5:  $\Sigma Y = 0: -Y_G + Y_B + Y_C - 3ql = 0 \rightarrow Y_B = 3ql/2$

6:  $\Sigma M_B = 0: Y_C \cdot 2l + Y_G \cdot l + ql \cdot l/2 - 2ql \cdot l = 0 \rightarrow Y_C = ql$

- делимична декомпозиција



$$1: \Sigma X = 0: X_A - H = 0 \rightarrow X_A = H = ql$$

$$2: \Sigma Y = 0: Y_A + Y_B + Y_C - 3ql = 0 \rightarrow Y_C = ql$$

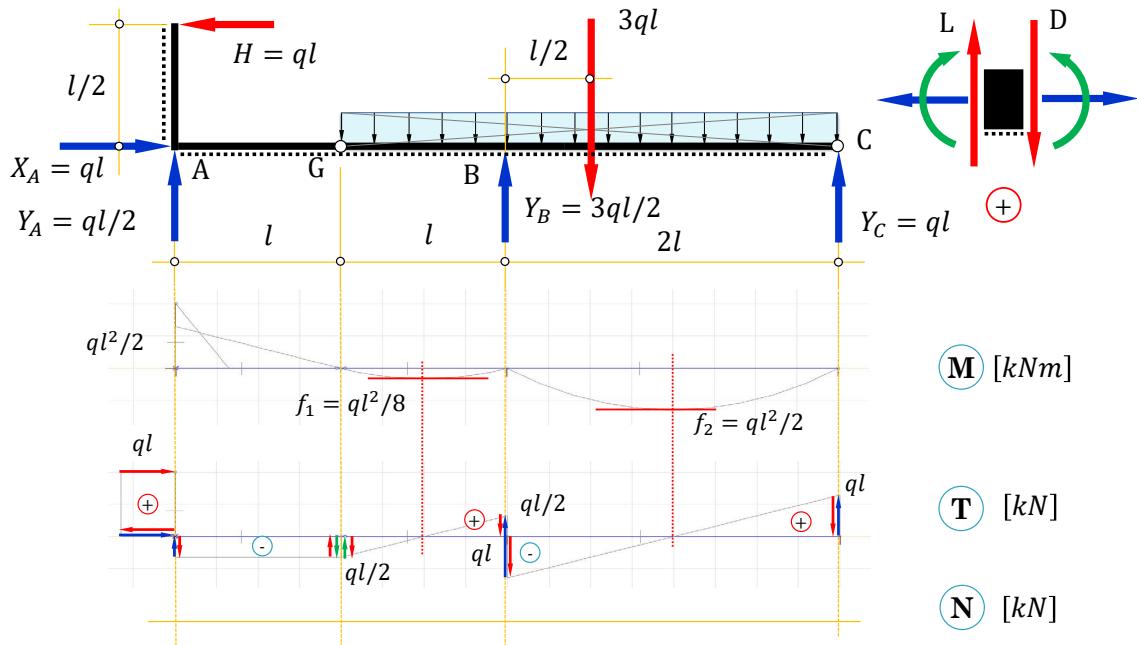
$$3: \Sigma M_B = 0: -Y_A \cdot 2l + Y_C \cdot 2l + H \cdot l/2 - 3ql \cdot l/2 = 0 \rightarrow Y_B = 3ql/2$$

$$4: \Sigma M_G^L = 0: H \cdot l/2 - Y_A \cdot l = 0 \rightarrow Y_A = ql/2$$

Унутрашње реакције  $X_G$  и  $Y_G$  следе из услова равнотеже дела A-G.

Према томе, запажа се да делимична декомпозиција има решење непознати у носачу са мањим бројим једначина од тоталне декомпозиције.

- Конструисање дијаграма пресечних сила у носачу.



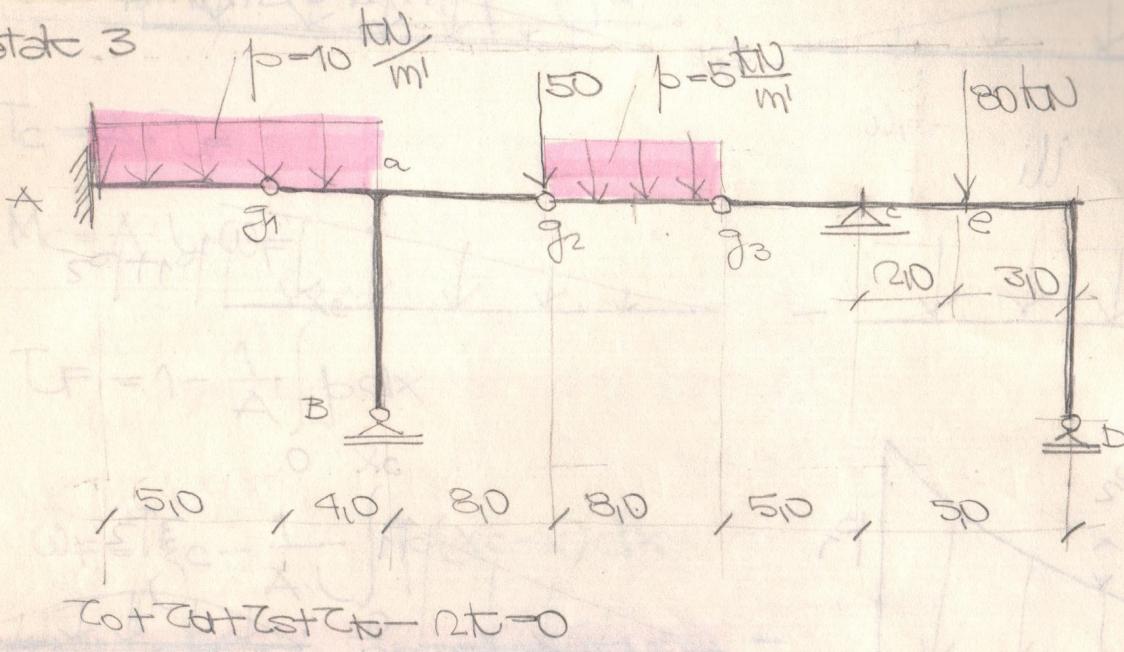
Предлаже се у вези обрађене теме погледати:

- Dr. Clayton Pettit : Engineering Statics | Theory | Shear and Bending Moment Diagrams (Relationships Method).
- Dr. Clayton Pettit : Engineering Statics | Theory | Shear and Bending Moment Diagrams (Cutting Method).
- Dr. Clayton Pettit : Engineering Statics | Theory | Internal Forces in Beams.

# 1. GEWEROU

Io nasci ha staci nasciti diagrammo silau prescama

zadatok 3



$$T_0 + T_B + T_2 + T_D - 2t = 0$$

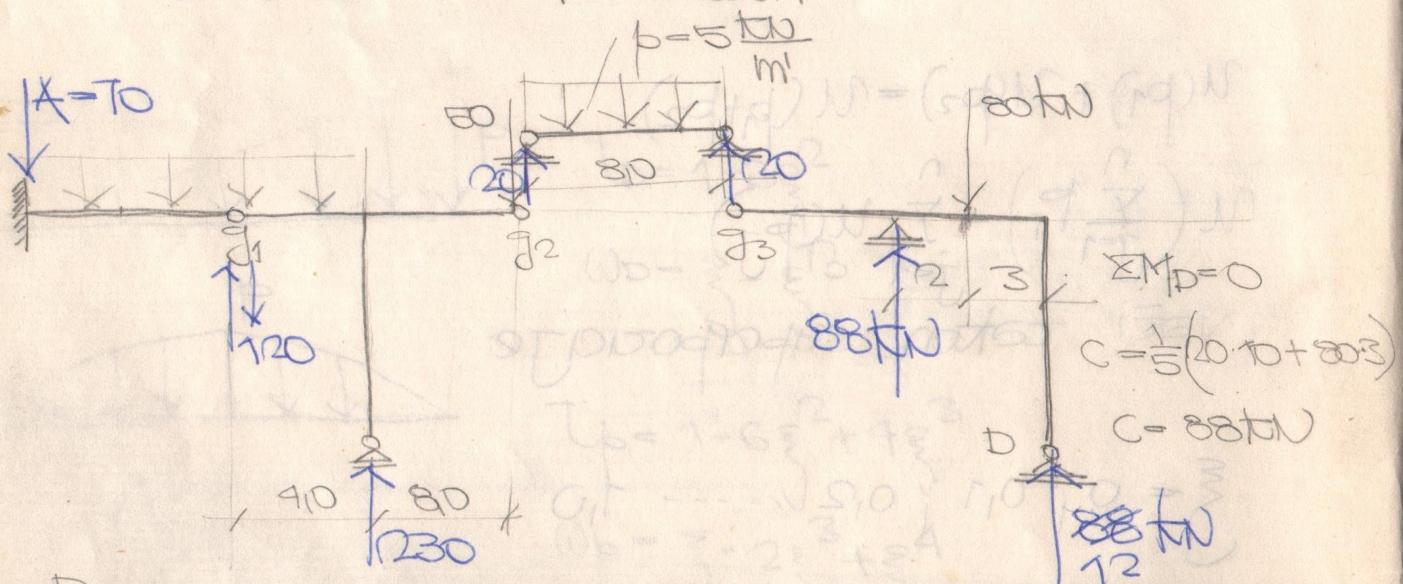
$$T_0 = 5 \quad t = 9$$

$$T_B = 1 \quad 2t = 18$$

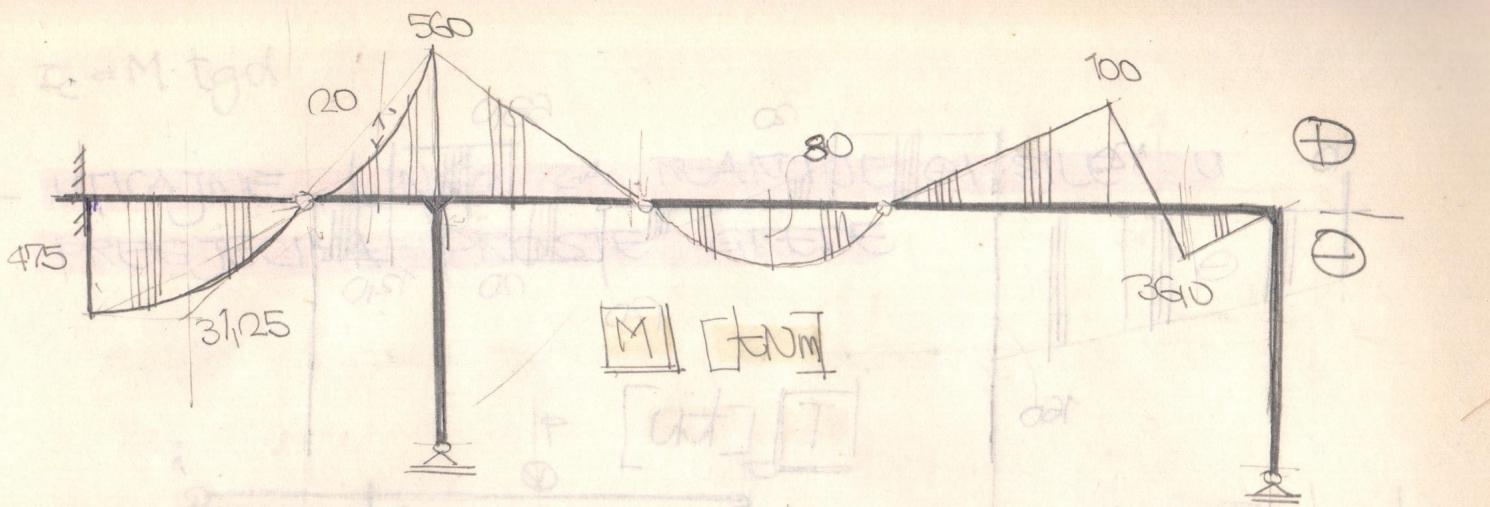
$$T_2 = 9$$

$$T_D = 8$$

$$\sum I = 18 - 18 = 0 \quad \text{statika određen}$$



$$\sum M_{g_1} = 0 \Rightarrow B = \frac{70 \cdot 12 + 10 \cdot 4 \cdot 2}{4} = 1230 \text{ tN}$$



$$T_{it} = T_{it}^0 + \frac{M_{ti} - M_{te}}{l_{it}}$$



$$T_{gj_1} = 25 - \frac{475}{50} = -70 \text{ tN}$$

$$T_{gj_1A} = -25 - \frac{475}{50} = -120 \text{ tN}$$

$$T_{gj_2} = -20 - \frac{560}{4} = -120 \text{ tN}$$

$$T_{gj_1} = -20 - \frac{560}{4} = -160 \text{ tN}$$

$$T_{gj_2} = T_{gj_2A} = \frac{560}{8} = 70 \text{ tN}$$

$$T_{gj_2B} = 20 \text{ tN}$$

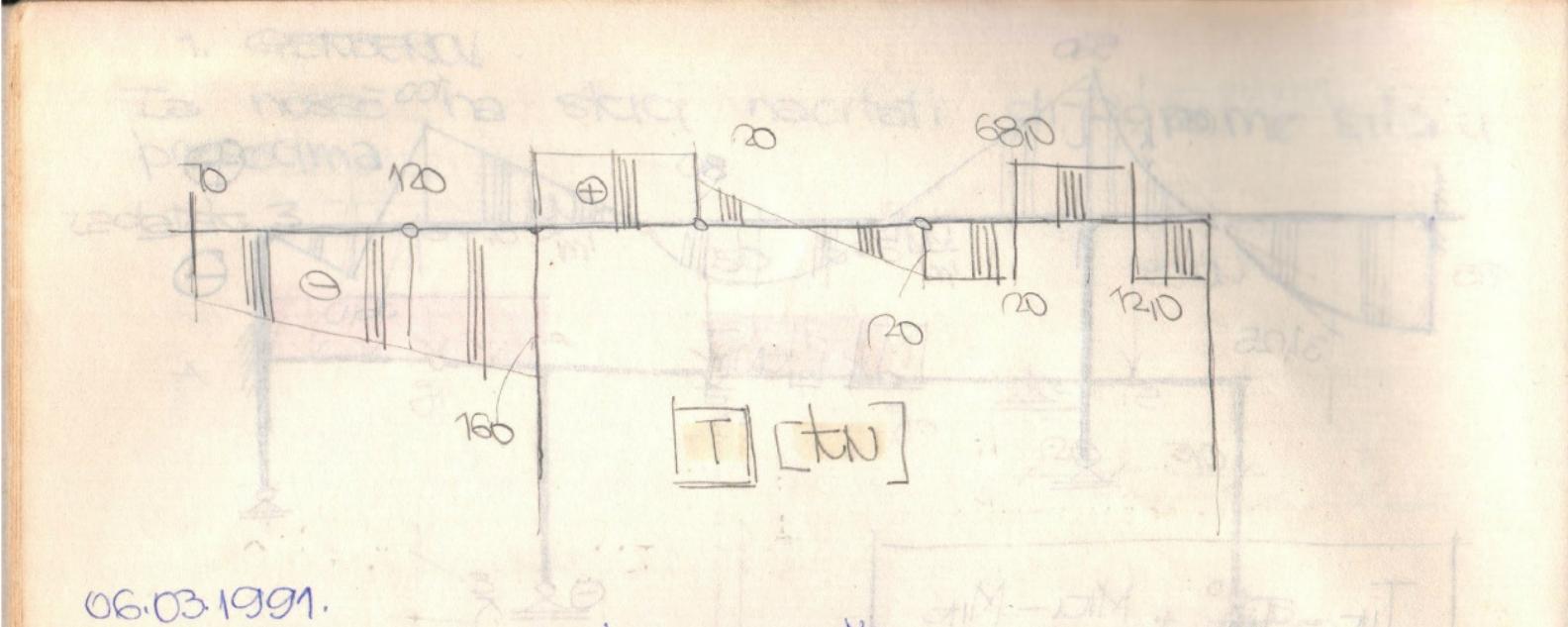
$$T_{gj_3} = -20 \text{ tN}$$

$$T_{gj_3} = T_{gj_3} = -\frac{100}{5} = -20 \text{ tN}$$

$$T_{de} = T_{de} = \frac{100 + 36}{2} = 68,0 \text{ tN}$$

$$T_{de} = T_{de} = -\frac{36}{3} = -12 \text{ tN}$$

$$\text{constanten van de lasten} - \frac{x_b \cdot 1000 \cdot 100}{2} = 32$$



**Коментар:**

Сви приказани израђени задаци руком (ћириличним или латиничним писмом, ијекавским или екавским нарјечјем) писани на осталом папиру "пожутелим листовима" не датирају из трећег века п.н.е., него из 1991. године!. (ИММ, 2024.)