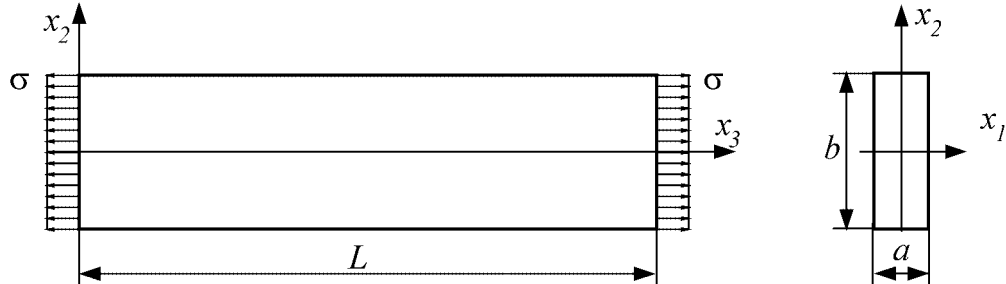


### Przykład

Rozważmy rozciąganie nieważkiego ( $X_i = 0$ ) pręta pryzmatycznego jak na rys. Pręt jest unieruchomiony w punkcie  $x_1 = 0$ ,  $x_2 = 0$ ,  $x_3 = 0$ .



Mamy do czynienia z mieszanymi warunkami brzegowymi, jest to więc zadanie trzeciego typu. Zastosujemy tu sformułowanie bezpośrednie zakładając, że tylko  $\sigma_{33} \neq 0$ .

Z równań równowagi (równań Naviera) otrzymamy

$$\left. \begin{aligned} \sigma_{11'1} + \sigma_{21'2} + \sigma_{31'3} &= 0 \\ \sigma_{ij'i} + X_j &= 0 \Rightarrow \left. \begin{aligned} \sigma_{12'1} + \sigma_{22'2} + \sigma_{32'3} &= 0 \\ \sigma_{13'1} + \sigma_{23'2} + \sigma_{33'3} &= 0 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \sigma_{33} = \varphi(x_1, x_2). \end{aligned}$$

Z naprężeniowych warunków brzegowych

$$p_i = \sigma_{ji} n_j \Rightarrow \left. \begin{aligned} p_1 &= \sigma_{11} n_1 + \sigma_{21} n_2 + \sigma_{31} n_3 \\ p_2 &= \sigma_{12} n_1 + \sigma_{22} n_2 + \sigma_{32} n_3 \\ p_3 &= \sigma_{13} n_1 + \sigma_{23} n_2 + \sigma_{33} n_3 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \begin{aligned} p_1 &= 0 \\ p_2 &= 0 \\ p_3 &= \sigma_{33} n_3 \end{aligned}$$

Na ścianach nieobciążonych

$$n_3 = 0.$$

Naprężeniowe warunki brzegowe na tych ścianach są więc spełnione.

Ścianki obciążone.

$$\text{Ściana } x_3 = L, \quad n_1 = 0, \quad n_2 = 0, \quad n_3 = 1, \quad p_3 = \sigma.$$

Otrzymujemy

$$\begin{aligned} p_3 &= \sigma_{33} n_3, \\ \sigma &= \varphi(x_1, x_2). \end{aligned}$$

Skąd wynika że funkcja  $\varphi(x_1, x_2)$  jest funkcją stałą. A zatem

$$\sigma_{33} = \varphi(x_1, x_2) = \sigma.$$

Ściana  $x_3 = 0$ ,  $n_1 = 0$ ,  $n_2 = 0$ ,  $n_3 = -1$ ,  $p_3 = -\sigma$ .

Otrzymujemy

$$\begin{aligned} p_3 &= \sigma_{33} n_3, \\ -\sigma &= -\sigma. \end{aligned}$$

Naprężeniowy warunek brzegowy jest spełniony.

Przejdźmy to związków konstytutywnych.

$$\varepsilon_{ij} = \frac{1}{E} \left[ (1 + \nu) \sigma_{ij} - \nu \sigma_{kk} \delta_{ij} \right].$$

Otrzymamy z nich

$$\begin{aligned} \varepsilon_{11} &= -\frac{\nu \sigma_{33}}{E} = -\frac{\nu \sigma}{E}, \quad \varepsilon_{22} = -\frac{\nu \sigma}{E}, \quad \varepsilon_{33} = \frac{\sigma}{E}, \\ \varepsilon_{12} &= \varepsilon_{13} = \varepsilon_{23} = 0. \end{aligned}$$

Znamy więc stan odkształcenia w każdym punkcie pręta

$$\varepsilon_{ij} = \frac{\sigma}{E} \begin{bmatrix} -\nu & 0 & 0 \\ 0 & -\nu & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}.$$

Przejdźmy do przemieszczeń.

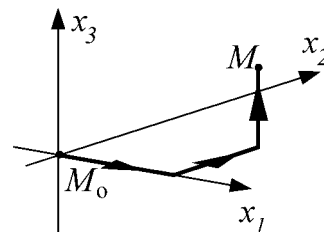
$$\varepsilon_{ij} = \frac{1}{2} (u_{i'j} + u_{j'i}).$$

$$\varepsilon_{11} = u_{1'1}, \quad \varepsilon_{22} = u_{2'2}, \quad \varepsilon_{33} = u_{3'3},$$

czyli

$$u_{1'1} = -\frac{\nu \sigma}{E}, \quad u_{2'2} = -\frac{\nu \sigma}{E}, \quad u_{3'3} = \frac{\sigma}{E}.$$

Przemieszczenia policzymy korzystając z wyrażenia na różniczkę zupełną:



$$du_i(x_1, x_2, x_3) = u_{i'1} dx_1 + u_{i'2} dx_2 + u_{i'3} dx_3 = u_{i'j} dx_j.$$

$$\begin{aligned}
u_i(x_1, x_2, x_3) &= u_i(x_1^0, x_2^0, x_3^0) + \int_0^{x_1} u_{i'1} dx_1 \Big|_{\substack{x_2=0 \\ x_3=0}} + \int_0^{x_2} u_{i'2} dx_2 \Big|_{x_3=0} + \int_0^{x_3} u_{i'3} dx_3 = \\
&= u_i^0 + \int_{M_0}^M u_{i'j} dx_j
\end{aligned}$$

Potrzebne w tym rachunku  $u_{i'j}$  też policzymy z wyrażeń na różniczkę zupełną:

$$du_{i'j} = u_{i'jk} dx_k,$$

$$u_{i'j}(x_1, x_2, x_3) = u_{i'j}^0 + \int_{M_0(x_1^0, x_2^0, x_3^0)}^{M(x_1, x_2, x_3)} u_{i'jk} dx_k.$$

Tu jednak będą potrzebne pochodne  $u_{i'jk}$ .

Zauważmy rzecz następującą:

$$u_{i'j} = \underbrace{\frac{1}{2}(u_{i'j} + u_{j'i})}_{\varepsilon_{ij}} + \underbrace{\frac{1}{2}(u_{i'j} - u_{j'i})}_{\omega_{ij}}.$$

Policzmy pochodną

$$u_{i'jk} = \varepsilon_{ij'k} + \omega_{ij'k}.$$

Obliczamy kolejno

$$\omega_{ij'k} = \frac{1}{2}(u_{i'jk} - u_{j'ik}),$$

co możemy zapisać też tak

$$\omega_{ij'k} = \frac{1}{2}(u_{i'jk} - u_{j'ik}) + \frac{1}{2}(u_{k'ij} - u_{k'ij}),$$

i dalej,

$$\omega_{ij'k} = \frac{1}{2}(u_{i'kj} + u_{k'ij}) - \frac{1}{2}(u_{j'ki} + u_{k'ji}).$$

Dostaliśmy więc

$$\omega_{ij'k} = \varepsilon_{ik'j} - \varepsilon_{jk'i}.$$

Poszukiwane wyrażenie na drugą pochodną przyjmie postać

$$u_{i'jk} = \varepsilon_{ij'k} + \varepsilon_{ik'j} - \varepsilon_{jk'i}$$

Zauważmy, że w rozpatrywanym przypadku  $\varepsilon_{ij}$  nie zależą od  $x_i$ , zatem wszystkie pochodne

$$\varepsilon_{ij'k} \equiv 0,$$

i w konsekwencji wszystkie drugie pochodne

$$u_{i'jk} \equiv 0.$$

Policzmy kolejno  $u_{i'j}$ .

Przyjmijmy, że w punkcie  $(0, 0, 0)$

$$u_{1'2} = u_{2'1} = u_{1'3} = u_{3'1} = u_{2'3} = u_{3'2} = 0.$$

Możemy obliczyć

$$u_{i'j}(x_1, x_2, x_3) = u_{i'j}^0 + \int_{M_0}^M u_{i'jk} dx_k = u_{i'j}^0.$$

Dostajemy zatem:

$$u_{1'1} = -\frac{\nu \sigma}{E}, \quad u_{2'2} = -\frac{\nu \sigma}{E}, \quad u_{3'3} = \frac{\sigma}{E},$$

a pozostałe pierwsze pochodne są równe zero.

Możemy przystąpić do obliczenia samych przemieszczeń.

$$u_i(x_1, x_2, x_3) = u_i^0 + \int_{M_0}^M u_{i'j} dx_k.$$

Przyjmijmy, że

$$u_i^0 = u_i(0, 0, 0) \equiv 0,$$

gdyż ten punkt jest nieruchomy.

Obliczmy

$$u_1 = \int_0^{x_1} u_{1'1} \Big|_{\substack{x_2=0 \\ x_3=0}} dx_1 + \int_0^{x_2} u_{1'2} \Big|_{x_3=0} dx_2 + \int_0^{x_3} u_{1'3} dx_3 - \frac{\nu \sigma}{E} x_1,$$

$$u_2 = \int_0^{x_1} u_{2'1} \Big|_{\substack{x_2=0 \\ x_3=0}} dx_1 + \int_0^{x_2} u_{2'2} \Big|_{x_3=0} dx_2 + \int_0^{x_3} u_{2'3} dx_3 = -\frac{\nu \sigma}{E} x_2,$$

$$u_3 = \int_0^{x_1} u_{3'1} \Big|_{\substack{x_2=0 \\ x_3=0}} dx_1 + \int_0^{x_2} u_{3'2} \Big|_{x_3=0} dx_2 + \int_0^{x_3} u_{3'3} dx_3 = \frac{\nu \sigma}{E} x_3,$$

W szczególności przemieszczenia wzdłużne końca pręta

$$u_3(x_1, x_2, L) = \frac{\sigma L}{E}.$$