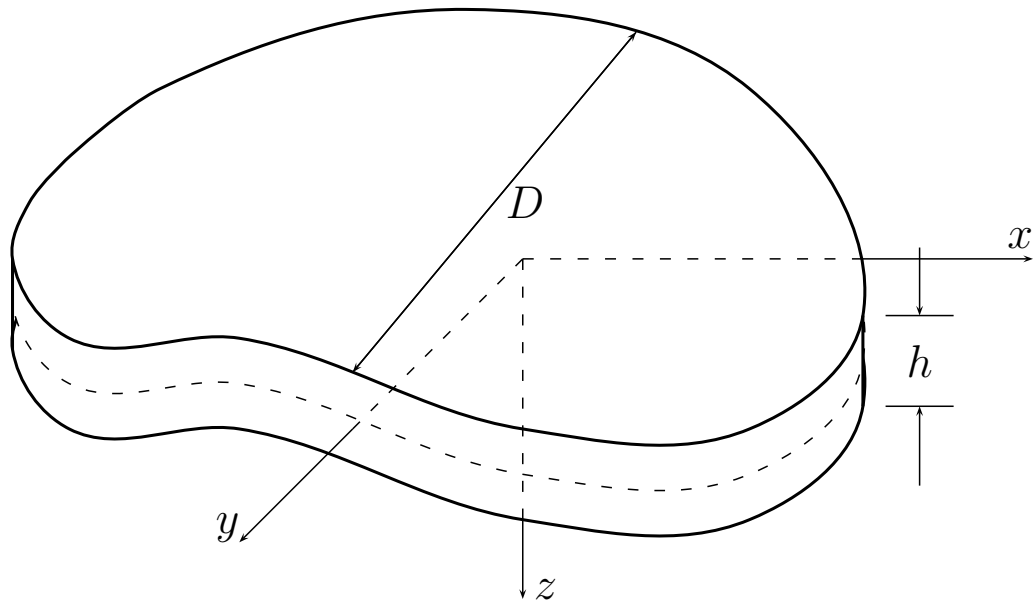


# ZGINANIE CIENKIEJ PŁYTY

materiały prezentowane w ramach przedmiotu „wytrzymałość materiałów”

opracował: Z. Więckowski

## Zginanie cienkiej płyty izotropowej



$$h \ll D$$

### Założenia teorii płyt Kirchhoffa

- punkty leżące na normalnej do powierzchni środkowej przed odkształceniem pozostają na normalnej do tej powierzchni po odkształceniu
- naprężenia normalne do powierzchni są pomijalnie małe w porównaniu z pozostałymi składowymi stanu naprężenia

## Związki geometryczne

$$\varepsilon_x = \frac{\partial u_x}{\partial x} \quad (1)$$

$$\varepsilon_y = \frac{\partial u_y}{\partial y} \quad (2)$$

$$\varepsilon_z = \frac{\partial u_z}{\partial z} \quad (3)$$

$$\gamma_{xy} = \frac{\partial u_x}{\partial y} + \frac{\partial u_y}{\partial x} \quad (4)$$

$$\gamma_{yz} = \frac{\partial u_y}{\partial z} + \frac{\partial u_z}{\partial y}$$

$$\gamma_{zx} = \frac{\partial u_z}{\partial x} + \frac{\partial u_x}{\partial z}$$

## Związki fizyczne

$$\varepsilon_x = \frac{1}{E} [\sigma_x - \nu (\sigma_y + \sigma_z)] \quad (5)$$

$$\varepsilon_y = \frac{1}{E} [\sigma_y - \nu (\sigma_z + \sigma_x)] \quad (6)$$

$$\varepsilon_z = \frac{1}{E} [\sigma_z - \nu (\sigma_x + \sigma_y)]$$

$$\gamma_{xy} = \frac{\tau_{xy}}{G} \quad (7)$$

$$\gamma_{yz} = \frac{\tau_{yz}}{G}$$

$$\gamma_{zx} = \frac{\tau_{zx}}{G}$$

## Równania równowagi

$$\frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} = 0 \quad (8)$$

$$\frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zy}}{\partial z} = 0 \quad (9)$$

$$\frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_z}{\partial z} = 0 \quad (10)$$

Z założenia geometrycznego, że punkty leżące na normalnej do powierzchni środkowej płyty przed odkształceniem pozostają na normalnej do tej powierzchni po odkształceniu, wynika, że

$$u_x = -\varphi_x z$$

$$u_y = -\varphi_y z$$

gdzie  $\varphi_x$  i  $\varphi_y$  są kątami obrotu normalnej w płaszczyznach  $zx$  i  $zy$ . W przypadku małych ugięć płyty prawdziwe są relacje

$$\varphi_x \approx \operatorname{tg} \varphi_x = \frac{\partial w}{\partial x}$$

$$\varphi_y \approx \operatorname{tg} \varphi_y = \frac{\partial w}{\partial y}$$

gdzie  $w \equiv w(x, y)$  jest funkcją ugięcia powierzchni środkowej płyty. Zatem przemieszczenia  $u_x$  i  $u_y$  można wyrazić przez ugięcie powierzchni środkowej płyty następująco:

$$u_x = -\frac{\partial w}{\partial x} z$$

$$u_y = -\frac{\partial w}{\partial y} z$$

Powyższe wzory oraz związki (1), (2) i (4) prowadzą do następujących wyrażeń na składowe stanu odkształcenia:

$$\varepsilon_x = \frac{\partial u_x}{\partial x} = -\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} z \quad (11)$$

$$\varepsilon_y = \frac{\partial u_y}{\partial y} = -\frac{\partial^2 w}{\partial y^2} z \quad (12)$$

$$\gamma_{xy} = \frac{\partial u_x}{\partial y} + \frac{\partial u_y}{\partial x} = -2 \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} z \quad (13)$$

Założenie 2. ( $\sigma_z \ll \sigma_x, \sigma_y$ ) prowadzi do uproszczenia związków fizycznych

$$\varepsilon_x = \frac{1}{E} (\sigma_x - \nu \sigma_y)$$

$$\varepsilon_y = \frac{1}{E} (\sigma_y - \nu \sigma_x)$$

$$\gamma_{xy} = \frac{\tau_{xy}}{G}$$

które w odwrotnej postaci można przedstawić następująco:

$$\sigma_x = \frac{E}{1 - \nu^2} (\varepsilon_x + \nu \varepsilon_y)$$

$$\sigma_y = \frac{E}{1 - \nu^2} (\varepsilon_y + \nu \varepsilon_x)$$

$$\tau_{xy} = G \gamma_{xy}$$

Wykorzystując powyższe związki oraz zależności geometryczne (11)–(13), otrzymujemy

$$\sigma_x = -\frac{E}{1 - \nu^2} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) z \quad (14)$$

$$\sigma_y = -\frac{E}{1 - \nu^2} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \right) z \quad (15)$$

$$\tau_{xy} = -2G \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} z = -\frac{E}{1 + \nu} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} z \quad (16)$$

Z równań równowagi (8) i (9) można wyznaczyć naprężenia styczne  $\tau_{zx}$  i  $\tau_{zy}$

$$\frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} = 0 \quad (8)$$

↓

$$\begin{aligned} \tau_{zx} &= - \int \left( \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} \right) dz = \\ &= \int \frac{E}{1 - \nu^2} \left[ \frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + \nu \frac{\partial^3 w}{\partial x \partial y^2} + (1 - \nu) \frac{\partial^3 w}{\partial x \partial y^2} \right] z dz = \\ &= \frac{E}{1 - \nu^2} \left( \frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + \frac{\partial^3 w}{\partial x \partial y^2} \right) \left( \frac{z^2}{2} + C \right) \end{aligned}$$

Warunek na wartość naprężenia stycznego na górnej i dolnej powierzchniach płyty

$$\tau_{zx} \Big|_{z=\pm \frac{h}{2}} = 0: \frac{h^2}{8} + C = 0 \implies C = -\frac{h^2}{8}$$

$$\tau_{zx} = \frac{E}{1 - \nu^2} \left( \frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + \frac{\partial^3 w}{\partial x \partial y^2} \right) \left( \frac{z^2}{2} - \frac{h^2}{8} \right)$$

Analogicznie

$$\tau_{zy} = \frac{E}{1 - \nu^2} \left( \frac{\partial^3 w}{\partial y^3} + \frac{\partial^3 w}{\partial x^2 \partial y} \right) \left( \frac{z^2}{2} - \frac{h^2}{8} \right)$$

Wykorzystując ostatnie równanie równowagi

$$\frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_z}{\partial z} = 0 \quad (10)$$

otrzymujemy

$$\begin{aligned} \sigma_z &= - \int \left( \frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} \right) dz = \\ &= - \frac{E}{1 - \nu^2} \left( \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} + \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} \right) \int \left( \frac{z^2}{2} - \frac{h^2}{8} \right) dz = \\ &= - \frac{E}{1 - \nu^2} \left( \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right) \left( \frac{z^3}{6} - \frac{h^2}{8} z + B \right) \end{aligned}$$

$$\sigma_z \Big|_{z=\frac{h}{2}} = 0: \quad \frac{h^3}{48} - \frac{h^3}{16} + B = 0 \implies B = \frac{h^3}{24}$$

$$\sigma_z = - \frac{E}{1 - \nu^2} \Delta^2 w \left( \frac{z^3}{6} - \frac{h^2}{8} z + \frac{h^3}{24} \right)$$



$$\sigma_z|_{z=-\frac{h}{2}} = -q: \quad -\frac{E}{1-\nu^2} \Delta^2 w \left( -\frac{h^3}{48} + \frac{h^3}{16} + \frac{h^3}{24} \right) = -q$$

↓

**równanie powierzchni ugięcia płyty**

$$\frac{E h^3}{12(1-\nu^2)} \Delta^2 w = q$$

$$D \Delta^2 w = q, \quad D = \frac{E h^3}{12(1-\nu^2)}$$

## Siły przekrojowe w płycie – momenty zginające, moment skręcający

$$\begin{aligned}
 M_x &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \sigma_x z \, dz = - \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \frac{E}{1-\nu^2} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) z^2 \, dz = \\
 &= - \frac{E}{1-\nu^2} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) \frac{z^3}{3} \Big|_{-\frac{h}{2}}^{+\frac{h}{2}} = \\
 &= - \frac{E h^3}{12(1-\nu^2)} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) \equiv D (\kappa_x + \nu \kappa_y)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 M_y &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \sigma_y z \, dz = - \frac{E h^3}{12(1-\nu^2)} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \right) \equiv \\
 &= D (\kappa_y + \nu \kappa_x)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 M_{xy} &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \tau_{xy} z \, dz = - \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \frac{E}{1+\nu} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} z^2 \, dz = \\
 &= - \frac{E}{1+\nu} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \frac{z^3}{3} \Big|_{-\frac{h}{2}}^{+\frac{h}{2}} = - \frac{E h^3}{12(1+\nu)} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \equiv (1-\nu) D \kappa_{xy}
 \end{aligned}$$

## Siły przekrojowe w płycie – siły poprzeczne

$$\begin{aligned}
 Q_x &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \tau_{zx} dz = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \frac{E}{1-\nu^2} \left( \frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + \frac{\partial^3 w}{\partial x \partial y^2} \right) \left( \frac{z^2}{2} - \frac{h^2}{8} \right) dz = \\
 &= \frac{E}{1-\nu^2} \left( \frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + \frac{\partial^3 w}{\partial x \partial y^2} \right) \left( \frac{z^3}{6} - \frac{h^2}{8} z \right) \Big|_{-\frac{h}{2}}^{+\frac{h}{2}} = \\
 &= -\frac{E h^3}{12(1-\nu^2)} \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) \equiv D \frac{\partial}{\partial x} (\kappa_x + \kappa_y) \\
 Q_y &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \tau_{zy} dz \equiv D \frac{\partial}{\partial y} (\kappa_x + \kappa_y)
 \end{aligned}$$

## Zależności między siłami przekrojowymi i krzywiznami

$$\begin{aligned}
 M_x &= D (\kappa_x + \nu \kappa_y) & \Rightarrow & \quad \kappa_x + \nu \kappa_y = \frac{M_x}{D} \\
 M_y &= D (\kappa_y + \nu \kappa_x) & \Rightarrow & \quad \kappa_y + \nu \kappa_x = \frac{M_y}{D} \\
 M_{xy} &= (1-\nu) D \kappa_{xy} & \Rightarrow & \quad \kappa_{xy} = \frac{M_{xy}}{(1-\nu) D} \\
 Q_x &= D \frac{\partial}{\partial x} (\kappa_x + \kappa_y) & \Rightarrow & \quad \frac{\partial}{\partial x} (\kappa_x + \kappa_y) = \frac{Q_x}{D} \\
 Q_y &= D \frac{\partial}{\partial y} (\kappa_x + \kappa_y) & \Rightarrow & \quad \frac{\partial}{\partial y} (\kappa_x + \kappa_y) = \frac{Q_y}{D}
 \end{aligned}$$

Z powyższych związków oraz zależności między naprężeniami i ugięciami płyty wynikają poniższe zależności

$$\begin{aligned}\sigma_x &= \frac{M_x}{h^3/12} z \\ \sigma_y &= \frac{M_y}{h^3/12} z \\ \tau_{xy} &= \frac{M_{xy}}{h^3/12} z \\ \tau_{zx} &= \frac{Q_x}{h^3/12} \left( \frac{h^2}{8} - \frac{z^2}{2} \right) \\ \tau_{zy} &= \frac{Q_y}{h^3/12} \left( \frac{h^2}{8} - \frac{z^2}{2} \right)\end{aligned}$$

Ponadto

$$\begin{aligned}\sigma_z &= -\frac{E}{1-\nu^2} \left( \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right) \left( \frac{z^3}{6} - \frac{h^2}{8} z + \frac{h^3}{24} \right) = \\ &= -\frac{D}{h^3/12} \Delta^2 w \left( \frac{z^3}{6} - \frac{h^2}{8} z + \frac{h^3}{24} \right)\end{aligned}$$

Z powyższych zależności oraz równań równowagi (10)–(12) wynikają równania równowagi sił wewnętrznych w płycie

$$(10) \Rightarrow \frac{12z}{h^3} \frac{\partial M_x}{\partial x} + \frac{12z}{h^3} \frac{\partial M_{xy}}{\partial y} - \frac{12z}{h^3} Q_x = 0$$

$$\Downarrow$$

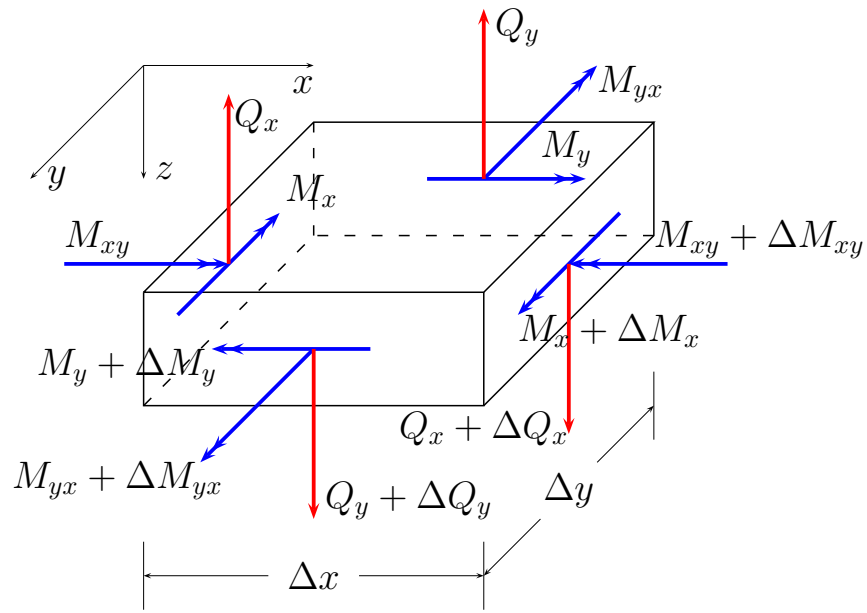
$$\frac{\partial M_x}{\partial x} + \frac{\partial M_{xy}}{\partial y} - Q_x = 0$$

$$(11) \Rightarrow \frac{\partial M_y}{\partial y} + \frac{\partial M_{xy}}{\partial x} - Q_y = 0$$

$$(12) \Rightarrow \frac{12}{h^3} \left( \frac{h^2}{8} - \frac{z^2}{2} \right) \frac{\partial Q_x}{\partial x} + \frac{12}{h^3} \left( \frac{h^2}{8} - \frac{z^2}{2} \right) \frac{\partial Q_y}{\partial y} - \frac{12}{h^3} \left( \frac{z^2}{2} - \frac{h^2}{8} \right) D \Delta^2 w = 0$$

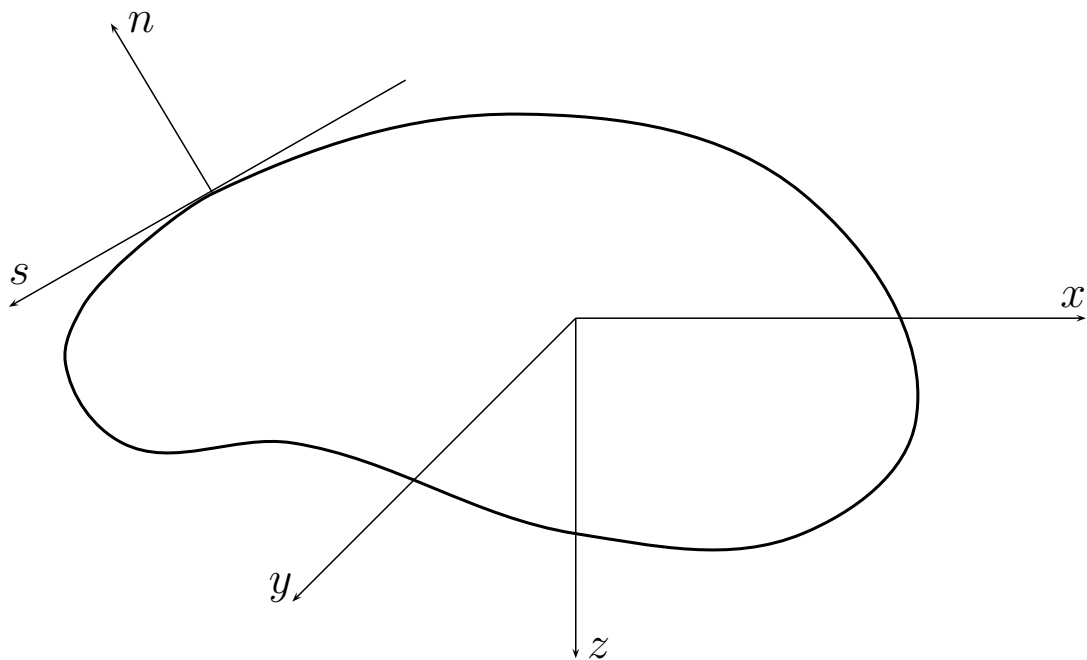
$$\Downarrow$$

$$\frac{\partial Q_x}{\partial x} + \frac{\partial Q_y}{\partial y} + q = 0$$

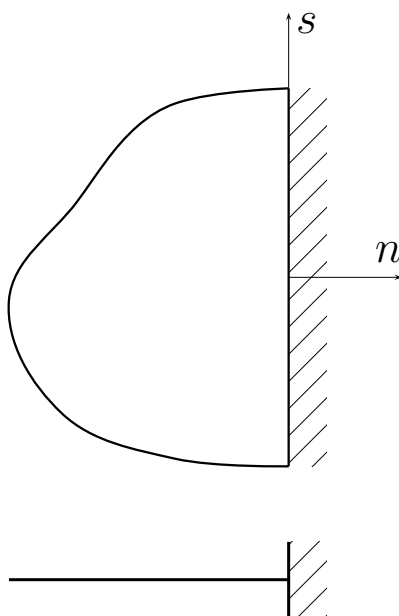


Siły przekrojowe w płycie

## Warunki brzegowe



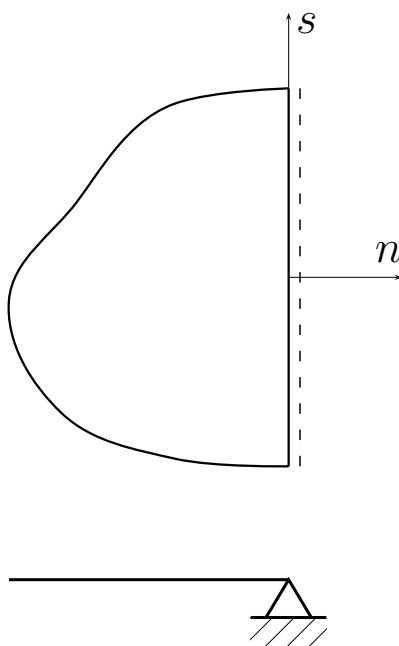
## brzeg zamocowany



$$w = w_0, \quad \frac{\partial w}{\partial n} = \varphi_0$$

gdzie  $w_0 \equiv w_0(s)$ ,  $\varphi_0 \equiv \varphi_0(s)$  – dane funkcje, w szczególności równe zeru

## brzeg swobodnie podparty



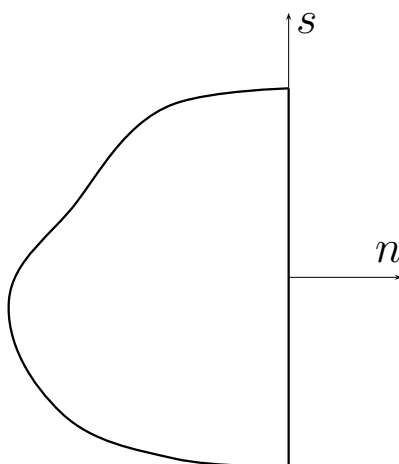
$$w = w_0$$

$$\left. \begin{aligned} \sigma_n = \sigma_n^0 \Rightarrow M_n = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \sigma_n^0 z \, dz = M_0 \\ -D \left( \frac{\partial^2 w}{\partial n^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial s^2} \right) = M_0 \\ w = 0 \Rightarrow \frac{\partial^2 w}{\partial s^2} = 0 \end{aligned} \right\} \Rightarrow -D \frac{\partial^2 w}{\partial n^2} = M_0$$

gdzie  $w_0 \equiv w_0(s)$ ,  $M_0 \equiv M_0(s)$  – dane funkcje



## brzeg swobodny

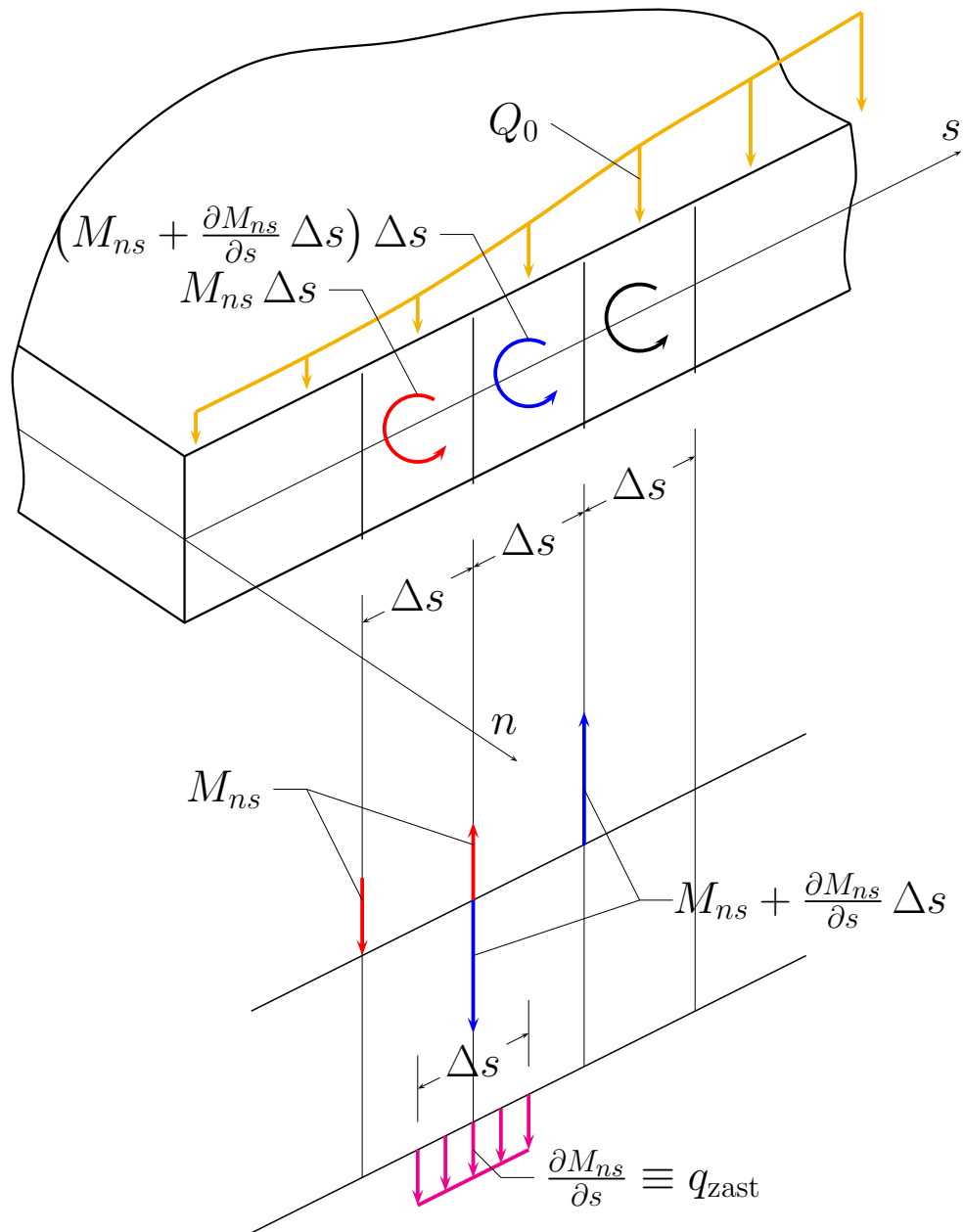


W sformułowaniu 3-wymiarowym trzy warunki naprężeniowe

$$\sigma_n = \sigma_n^0, \quad \tau_{nz} = \tau_{nz}^0, \quad \tau_{ns} = \tau_{ns}^0$$

Równanie 4-go rzędu wymaga sformułowania 2 (i tylko 2) warunków brzegowych

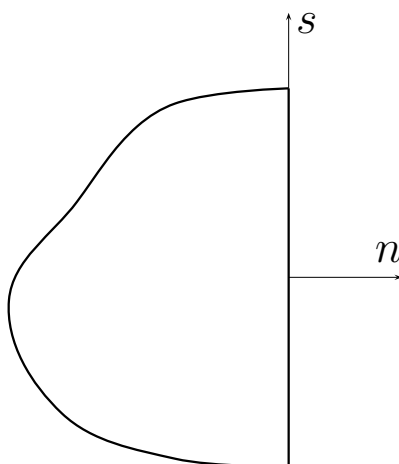
?



Zredukowana siła poprzeczna

$$\bar{Q}_n \equiv Q_n + \frac{\partial M_{ns}}{\partial s} = Q_0$$

## brzeg swobodny



$$\sigma_n = \sigma_n^0 \Rightarrow M_n = M_n^0 \Rightarrow -D \left( \frac{\partial^2 w}{\partial n^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial s^2} \right) = M_0$$

$$\bar{Q}_n \equiv Q_n + \frac{\partial M_{ns}}{\partial s} = Q_0$$

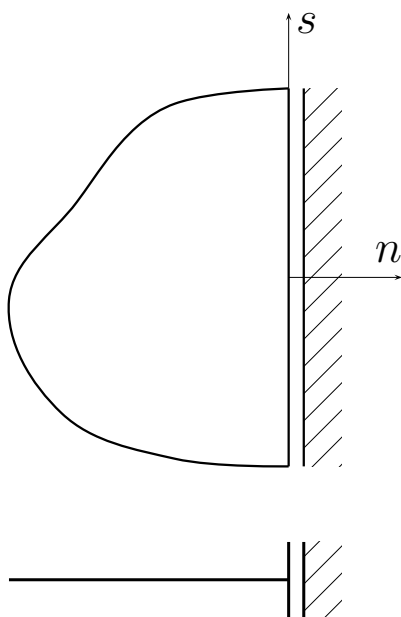
↓

$$-D \frac{\partial}{\partial n} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial n^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial s^2} \right) - D(1 - \nu) \frac{\partial}{\partial s} \frac{\partial^2 w}{\partial n \partial s} = Q_0$$

↓

$$-D \left( \frac{\partial^3 w}{\partial n^3} + (2 - \nu) \frac{\partial^3 w}{\partial n \partial s^2} \right) = Q_0$$

## oś symetrii



$$\frac{\partial w}{\partial n} = 0 \quad (\varphi_0)$$
$$-D \left( \frac{\partial^3 w}{\partial n^3} + (2 - \nu) \frac{\partial^3 w}{\partial n \partial s^2} \right) = Q_0$$

Równanie różniczkowe powierzchni ugięcia płyty

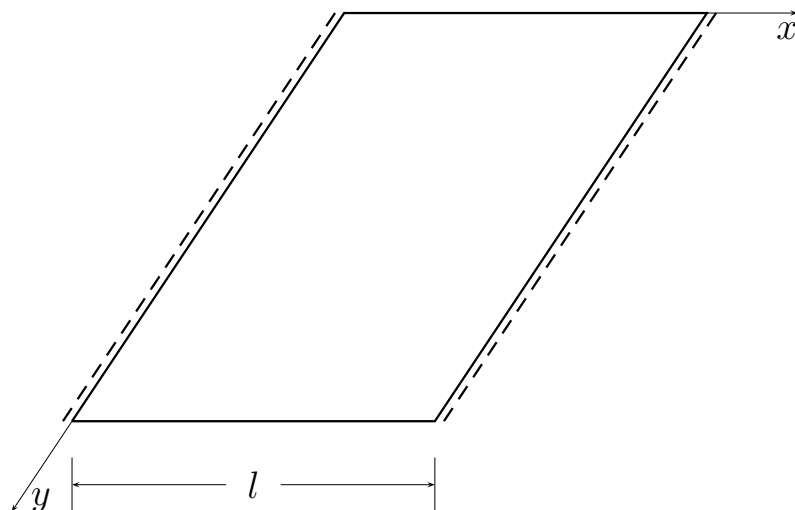
$$\Delta^2 w = \frac{q}{D}$$

$$\begin{aligned}\Delta^2 w &= \Delta \Delta w = \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) \\ &= \left( \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right)\end{aligned}$$

**Zagadnienie brzegowe =**

**równanie różniczkowe + warunki brzegowe**

## Płyta prostokątna podparta swobodnie na dwóch brzegach – rozwiązanie metodą Levy’ego



Funkcja

$$w_n(x, y) = Y_n(y) \sin \frac{n \pi x}{l}$$

spełnia warunki brzegowe na krawędziach  $x = 0$  i  $x = l$ . Zatem funkcja

$$w(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} Y_n(y) \sin \frac{n \pi x}{l}$$

spełnia je również.

$$\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} = \frac{q}{D}$$

$$\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} = \sum_{n=1}^{\infty} Y_n(y) \frac{n^4 \pi^4}{l^4} \sin \frac{n \pi x}{l}$$

$$\frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} = - \sum_{n=1}^{\infty} Y_n''(y) \frac{n^2 \pi^2}{l^2} \sin \frac{n \pi x}{l}$$

$$\frac{\partial^4 w}{\partial y^4} = \sum_{n=1}^{\infty} Y_n^{IV}(y) \sin \frac{n \pi x}{l}$$

Rozwinięcie funkcji obciążenia w szereg Fouriera

$$q(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n(y) \sin \frac{n \pi x}{l}$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} \left( Y_n^{IV} - 2 \frac{n^2 \pi^2}{l^2} Y_n'' + \frac{n^4 \pi^4}{l^4} Y_n - \frac{1}{D} a_n \right) \sin \frac{n \pi x}{l} = 0 \quad \forall x$$

↓

$$Y_n^{IV} - 2 \alpha_n^2 Y_n'' + \alpha_n^4 Y_n = \frac{1}{D} a_n(y), \quad \alpha_n = \frac{n \pi}{l}$$

$$Y_n^{IV} - 2\alpha_n^2 Y_n'' + \alpha_n^4 Y_n = \frac{1}{D} a_n(y), \quad \alpha_n = \frac{n\pi}{l}$$

Rozwiązanie równania jednorodnego poszukujemy w postaci

$$Y_n(y) = e^{r_n y}$$

↓

$$r_n^4 - 2\alpha_n^2 r_n^2 + \alpha_n^4 = 0$$

↓

$$(r_n^2 - \alpha_n^2)^2 = [(r_n + \alpha_n)(r_n - \alpha_n)]^2 = 0$$

$$r_n = \pm \alpha_n$$

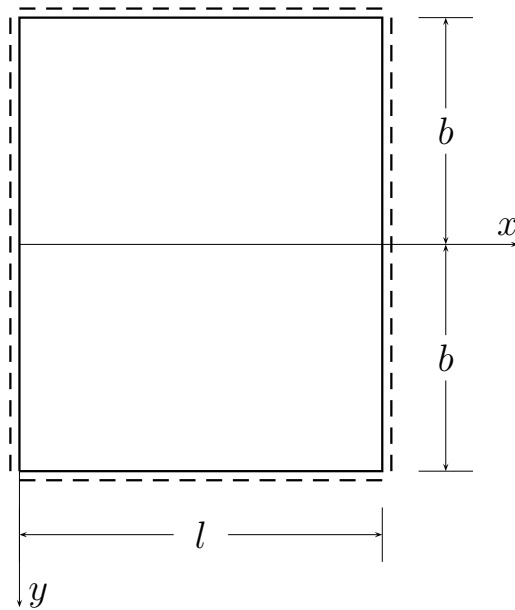
Rozwiązanie ogólne równania niejednorodnego

$$Y_n(y) = A_n \operatorname{sh} \alpha_n y + B_n \operatorname{ch} \alpha_n y + C_n y \operatorname{sh} \alpha_n y + D_n y \operatorname{ch} \alpha_n y + \bar{Y}_n$$

gdzie  $\bar{Y}_n$  jest rozwiązaniem szczególnym równania niejednorodnego.



**Przykład:** Płyta swobodnie podparta na czterech bokach, obciążona równomiernie ( $q = \text{const}$ )



## Obliczenie współczynników rozwinięcia funkcji obciążenia

$$q(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n(y) \sin \frac{n \pi x}{l}$$

$$q = q(x) \Rightarrow a_n = \text{const}$$

$$q = \text{const} \Rightarrow a_n = \text{const}$$

$$q(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n(y) \sin \frac{n \pi x}{l} \quad \Bigg| \quad \cdot \sin \frac{m \pi x}{l}, \quad \int_0^l dx$$

$$\int_0^l q \sin \frac{m \pi x}{l} dx = \sum_{n=1}^{\infty} \int_0^l a_n \sin \frac{n \pi x}{l} \sin \frac{m \pi x}{l} dx =$$
$$\int_0^l a_m \sin^2 \frac{m \pi x}{l} dx$$

ponieważ

$$\int_0^l \sin \frac{n \pi x}{l} \sin \frac{m \pi x}{l} dx = 0, \quad \text{jeśli } m \neq n$$

$$a_n = \frac{\int_0^l q(x) \sin \frac{n \pi x}{l} dx}{\int_0^l \sin^2 \frac{n \pi x}{l} dx}$$

$$a_n = q \frac{\left[-\frac{l}{n\pi} \cos \frac{n\pi x}{l}\right]_0^l}{\int_0^l \frac{1 - \cos \frac{2n\pi x}{l}}{2} dx} = -\frac{2ql}{n\pi} \frac{\left[\cos \frac{n\pi x}{l}\right]_0^l}{\left[x - \frac{l}{2n\pi} \sin \frac{2n\pi x}{l}\right]_0^l} =$$

$$= \begin{cases} \frac{4q}{n\pi}, & \text{jeśli } n = 1, 3, 5, \dots \\ 0, & \text{jeśli } n = 2, 4, 6, \dots \end{cases}$$

Wyznaczenie rozwiązania szczególnego równania różniczkowego

$$\bar{Y}_n^{IV} - 2\alpha_n^2 \bar{Y}_n'' + \alpha_n^4 \bar{Y}_n = \frac{1}{D} a_n$$

$$\bar{Y}_n = c_n = \text{const}$$

$$\alpha_n^4 c_n = \frac{1}{D} a_n \Rightarrow c_n = \frac{a_n}{\alpha_n^4 D}$$

$$c_n = \begin{cases} \frac{4q}{n \alpha_n^4 \pi D}, & \text{jeśli } n = 1, 3, 5, \dots \\ 0, & \text{jeśli } n = 2, 4, 6, \dots \end{cases}$$

Rozwiązanie ogólne równania różniczkowego

$$w(x, y) =$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} (A_n \text{sh } \alpha_n y + B_n \text{ch } \alpha_n y + C_n y \text{sh } \alpha_n y + D_n y \text{ch } \alpha_n y + c_n) \sin \frac{n \pi x}{l}$$

Układ jest symetryczny względem osi  $x \Rightarrow$   
 funkcja ugięcia powinna być parzysta względem zmiennej  $y$

$$A_n = D_n = 0$$

Ponieważ funkcje  $\text{sh } \alpha_n y$  i  $y \text{ ch } \alpha_n y$  są nieparzyste,

$$w(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} (B_n \text{ch } \alpha_n y + C_n y \text{sh } \alpha_n y + c_n) \sin \frac{n \pi x}{l}$$

Warunki brzegowe

$$w \Big|_{y=\pm b} = 0: \sum_{n=1}^{\infty} (B_n \text{ch } \alpha_n b + C_n b \text{sh } \alpha_n b + c_n) \sin \frac{n \pi x}{l} = 0$$

$$\frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \Big|_{y=\pm b} = 0: \sum_{n=1}^{\infty} [B_n \alpha_n^2 \text{ch } \alpha_n b + C_n (2 \alpha_n \text{ch } \alpha_n b + \alpha_n^2 b \text{sh } \alpha_n b)] \sin \frac{n \pi x}{l} = 0$$

$$(y \text{sh } \alpha_n y)'' = (\text{sh } \alpha_n y + \alpha_n y \text{ch } \alpha_n y)' = \alpha_n \text{ch } \alpha_n y + \alpha_n \text{ch } \alpha_n y + \alpha_n^2 y \text{sh } \alpha_n y = 2 \alpha_n \text{ch } \alpha_n y + \alpha_n^2 y \text{sh } \alpha_n y$$

Otrzymujemy następujący układ liniowych równań algebraicznych na stałe  $B_n$  i  $C_n$ :

$$\begin{aligned} B_n \operatorname{ch} \alpha_n b + C_n b \operatorname{sh} \alpha_n b &= -c_n \\ B_n \alpha_n^2 \operatorname{ch} \alpha_n b + C_n (2 \alpha_n \operatorname{ch} \alpha_n b + \alpha_n^2 b \operatorname{sh} \alpha_n b) &= 0 \end{aligned}$$

Rozwiązanie układu

$$B_n = C_n = 0, \quad \text{jeśli } n = 2, 4, 6, \dots$$

$$\left. \begin{aligned} B_n &= -c_n \frac{2 \operatorname{ch} \alpha_n b + \alpha_n b \operatorname{sh} \alpha_n b}{2 \operatorname{ch}^2 \alpha_n b} \\ C_n &= c_n \frac{\alpha_n}{2 \operatorname{ch} \alpha_n b} \end{aligned} \right\}, \quad \text{jeśli } n = 1, 3, 5, \dots$$

## Funkcja ugięcia

$$w(x, y) = \sum_{n=1,3,5,\dots} \left( -\frac{2 \operatorname{ch} \alpha_n b + \alpha_n b \operatorname{sh} \alpha_n b}{2 \operatorname{ch}^2 \alpha_n b} \operatorname{ch} \alpha_n y + \frac{\alpha_n}{2 \operatorname{ch} \alpha_n b} \operatorname{sh} \alpha_n y + 1 \right) \cdot \frac{4q}{n \pi \alpha_n^4 D} \sin \alpha_n x, \quad \alpha_n = \frac{n \pi}{l}$$

Wartość ugięcia w środku płyty kwadratowej ( $l = 2b$ )

$$w \Big|_{\substack{x=l/2 \\ y=0}} = \sum_{n=1,3,5,\dots} \left( -\frac{2 \operatorname{ch} \frac{n \pi}{2} + \frac{n \pi}{2} \operatorname{sh} \frac{n \pi}{2}}{2 \operatorname{ch}^2 \frac{n \pi}{2}} + 1 \right) \frac{4q l^4}{(n \pi)^5 D} \sin \frac{n \pi}{2} =$$
$$= \frac{q l^4}{D} \left( \underbrace{0.00410935 - 0.00005055 + \dots}_{\substack{\Delta=1.21\% \\ = 0.00405880}} \right) \approx 0.00406 \frac{q l^4}{D}$$

gdzie symbol  $\Delta$  oznacza błąd względny

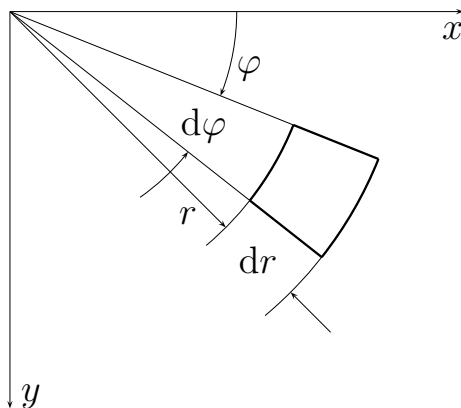
Wartość momentu zginającego w środku płyty kwadratowej  
 ( $\nu = 0.3$ )

$$M_x = -D \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right)$$

$$\begin{aligned} M_x \Big|_{\substack{x=l/2 \\ y=0}} &= \\ &= \sum_{n=1,3,5,\dots} \left( -(1 - \nu) \frac{2 \operatorname{ch} \frac{n\pi}{2} + \frac{n\pi}{2} \operatorname{sh} \frac{n\pi}{2}}{2 \operatorname{ch}^2 \frac{n\pi}{2}} + 1 \right) \frac{4 ql^2}{(n\pi)^3} \sin \frac{n\pi}{2} = \\ &= ql^2 \left( \underbrace{\underbrace{0.051668}_{\Delta=7.9\%} - 0.004551 + \dots}_{=0.047117, \Delta=1.7\%} \right) \approx 0.0479 ql^2 \end{aligned}$$



## Płyty kołowe



$$x = r \cos \varphi, \quad y = r \sin \varphi$$

$$x^2 + y^2 = r^2, \quad \operatorname{tg} \varphi = \frac{y}{x}$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}, \quad \varphi = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{y}{x}$$

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial r} \frac{\partial r}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial \varphi} \frac{\partial \varphi}{\partial x} = \cos \varphi \frac{\partial f}{\partial r} - \frac{\sin \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial \varphi}$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = \frac{\partial f}{\partial r} \frac{\partial r}{\partial y} + \frac{\partial f}{\partial \varphi} \frac{\partial \varphi}{\partial y} = \sin \varphi \frac{\partial f}{\partial r} + \frac{\cos \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial \varphi}$$

$$\frac{\partial r}{\partial x} = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} = \frac{x}{r} = \cos \varphi$$

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x} = \frac{1}{1 + \left(\frac{y}{x}\right)^2} \left(-\frac{y}{x^2}\right) = -\frac{y}{x^2 + y^2} = -\frac{y}{r^2} = -\frac{\sin \varphi}{r}$$

$$\frac{\partial r}{\partial y} = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}} = \frac{y}{r} = \sin \varphi$$

$$\frac{\partial \varphi}{\partial y} = \frac{1}{1 + \left(\frac{y}{x}\right)^2} \frac{1}{x} = \frac{x}{r^2} = \frac{\cos \varphi}{r}$$

$$\begin{aligned}
\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} &= \left( \cos \varphi \frac{\partial}{\partial r} - \frac{\sin \varphi}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \left( \cos \varphi \frac{\partial f}{\partial r} - \frac{\sin \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial \varphi} \right) = \\
&\cos^2 \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r^2} - \sin \varphi \cos \varphi \left( -\frac{1}{r^2} \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \frac{1}{r} \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} \right) - \\
&\frac{\sin \varphi}{r} \left( -\sin \varphi \frac{\partial f}{\partial r} + \cos \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} \right) + \frac{\sin \varphi}{r^2} \left( \cos \varphi \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \sin \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2} \right) = \\
&\cos^2 \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r^2} - 2 \frac{\sin \varphi \cos \varphi}{r} \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} + 2 \frac{\sin \varphi \cos \varphi}{r^2} \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \\
&\frac{\sin^2 \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial r} + \frac{\sin^2 \varphi}{r^2} \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2}
\end{aligned}$$

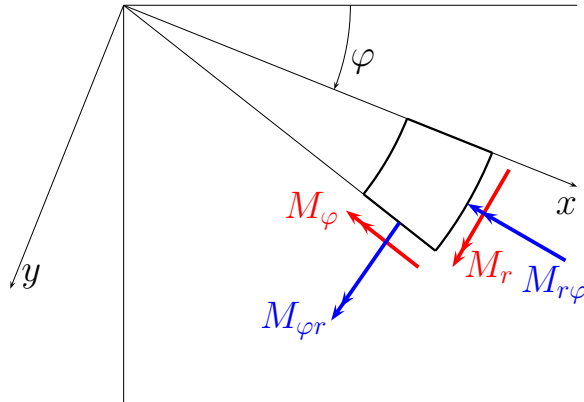
$$\begin{aligned}
\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} &= \left( \sin \varphi \frac{\partial}{\partial r} - \frac{\cos \varphi}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \left( \sin \varphi \frac{\partial f}{\partial r} + \frac{\cos \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial \varphi} \right) = \\
&\sin^2 \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r^2} + \sin \varphi \cos \varphi \left( -\frac{1}{r^2} \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \frac{1}{r} \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} \right) + \\
&\frac{\cos \varphi}{r} \left( \cos \varphi \frac{\partial f}{\partial r} + \sin \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} \right) + \frac{\cos \varphi}{r^2} \left( -\sin \varphi \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \cos \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2} \right) = \\
&\sin^2 \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r^2} + 2 \frac{\sin \varphi \cos \varphi}{r} \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} - 2 \frac{\sin \varphi \cos \varphi}{r^2} \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \\
&\frac{\cos^2 \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial r} + \frac{\cos^2 \varphi}{r^2} \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2}
\end{aligned}$$

$$\Delta f = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2}$$

Równanie funkcji ugięcia płyty we współrzędnych biegunowych

$$\left( \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} \right) \left( \frac{\partial^2 w}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial w}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 w}{\partial \varphi^2} \right) = \frac{q}{D}$$

$$\begin{aligned}
\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} &= \left( \cos \varphi \frac{\partial}{\partial r} - \frac{\sin \varphi}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \left( \sin \varphi \frac{\partial f}{\partial r} + \frac{\cos \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial \varphi} \right) = \\
&\sin \varphi \cos \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r^2} + \cos^2 \varphi \left( -\frac{1}{r^2} \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \frac{1}{r} \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} \right) - \\
&\frac{\sin \varphi}{r} \left( \cos \varphi \frac{\partial f}{\partial r} + \sin \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} \right) - \frac{\sin \varphi}{r^2} \left( \sin \varphi \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \cos \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2} \right) = \\
&\sin \varphi \cos \varphi \frac{\partial^2 f}{\partial r^2} + \frac{\cos 2\varphi}{r} \frac{\partial^2 f}{\partial r \partial \varphi} - \frac{\cos 2\varphi}{r^2} \frac{\partial f}{\partial \varphi} - \\
&\frac{\sin \varphi \cos \varphi}{r} \frac{\partial f}{\partial r} - \frac{\sin \varphi \cos \varphi}{r^2} \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2}
\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}
M_r &= -D \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) \Big|_{\varphi=0} = -D \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial r^2} + \nu \left( \frac{1}{r} \frac{\partial w}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 w}{\partial \varphi^2} \right) \right] \\
M_\varphi &= -D \left( \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \right) \Big|_{\varphi=0} = -D \left( \frac{1}{r} \frac{\partial w}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 w}{\partial \varphi^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial r^2} \right) \\
M_{r\varphi} &= -D (1 - \nu) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \Big|_{\varphi=0} = -D (1 - \nu) \left( \frac{1}{r} \frac{\partial^2 w}{\partial r \partial \varphi} - \frac{1}{r^2} \frac{\partial w}{\partial \varphi} \right)
\end{aligned}$$

$$Q_r = -D \frac{\partial}{\partial x} \Delta w \Big|_{\varphi=0} = -D \frac{\partial}{\partial r} (\Delta w)$$

$$Q_\varphi = -D \frac{\partial}{\partial y} \Delta w \Big|_{\varphi=0} = -D \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi} (\Delta w)$$

## Warunki brzegowe

brzeg zamocowany

$$w|_{r=a} = w_0, \quad \frac{\partial w}{\partial r} \Big|_{r=a} = \varphi_0$$

brzeg swobodnie podparty

$$w|_{r=a} = w_0, \quad M_r|_{r=a} = M_0$$

brzeg swobodny

$$M_r|_{r=a} = M_0, \quad \left( Q_r - \frac{1}{r} \frac{\partial M_{r\varphi}}{\partial \varphi} \right) \Big|_{r=a} = Q_0$$

## Rozwiązanie równania płyty we współrzędnych biegunowych

$$\left( \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} \right) \left( \frac{\partial^2 w}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial w}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 w}{\partial \varphi^2} \right) = \frac{q}{D}$$

$$w(r, \varphi) = R_0(r) + \sum_{n=1}^{\infty} (R_{cn}(r) \cos n\varphi + R_{sn}(r) \sin n\varphi)$$

## Osiowo symetryczny przypadek zginania płyty

$$w(r, \varphi) \equiv w(r) \Rightarrow \frac{\partial w}{\partial \varphi} = 0, \quad M_{r\varphi} = 0$$

↓

$$\left( \frac{d^2}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \right) \left( \frac{d^2 w}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dw}{dr} \right) = \frac{q(r)}{D}$$

$$\frac{d^2}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr} = \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{d}{dr} \right)$$

↓

$$\Delta^2 w = \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left\{ r \frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] \right\} = \frac{q}{D}$$

Rozwiązanie równania w przypadku  $q = \text{const}$

$$\begin{aligned}
 \frac{d}{dr} \left\{ r \frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] \right\} &= \frac{q}{D} r \\
 \left\{ r \frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] \right\} &= \frac{q}{D} \frac{r^2}{2} + a \\
 \frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] &= \frac{q}{D} \frac{r}{2} + \frac{a}{r} \quad (*) \\
 \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] &= \frac{q}{D} \frac{r^2}{4} + a \ln r + b \\
 \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) &= \frac{q}{D} \frac{r^3}{4} + a r \ln r + b r \\
 \left( r \frac{dw}{dr} \right) &= \frac{q}{D} \frac{r^4}{16} + a \frac{1}{4} r^2 (2 \ln r - 1) + \frac{1}{2} b r^2 + c = \\
 &= \frac{q}{D} \frac{r^4}{16} + a' r^2 \ln r + b' r^2 + c \\
 \frac{dw}{dr} &= \frac{q}{D} \frac{r^3}{16} + a' r \ln r + b' r + \frac{c}{r} \\
 w &= \frac{q}{D} \frac{r^4}{64} + a' \frac{1}{4} r^2 (2 \ln r - 1) + \frac{1}{2} b' r^2 + c \ln r + d = \\
 &= \frac{q}{D} \frac{r^4}{64} + C_1 r^2 \ln r + C_2 r^2 + C_3 \ln r + C_4
 \end{aligned}$$

Płyta kołowa bez otworu (4 stałe, 2 warunki brzegowe)

$$\left. \begin{aligned}
 \lim_{r \rightarrow 0} \ln r &= -\infty \\
 |w|_{r=0} &< \infty
 \end{aligned} \right\} \Rightarrow C_3 = 0$$

$$Q_r \equiv -D \frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] = -\frac{\pi r^2 q}{2\pi r} = -\frac{1}{2} q r \Rightarrow C_1 = 0$$

Rozwiązanie w przypadku dowolnego obciążenia  $q(r)$

$$w = \frac{\bar{q}(r)}{D} + C_1 r^2 \ln r + C_2 r^2 + C_3 \ln r + C_4$$

gdzie  $\bar{q}(r)$  – rozwiązanie szczególne równania niejednorodnego



**Przykład:** płyta kołowa o promieniu  $a$  obciążona obciążeniem stałym na całej powierzchni

rozwiązanie ogólne

$$w = \frac{q}{D} \frac{r^4}{64} + C_2 r^2 + C_4$$

warunki brzegowe

$$w(a) = 0: \quad \frac{q}{D} \frac{a^4}{64} + C_2 a^2 + C_4 = 0$$
$$\frac{dw}{dr}(a) = 0: \quad \frac{q}{D} \frac{a^3}{16} + 2 C_2 a = 0$$

$$C_2 = -\frac{1}{32} \frac{q}{D} a^2$$

$$C_4 = \frac{1}{64} \frac{q}{D} a^4$$

$$w(r) = \frac{1}{64} \frac{q}{D} (r^4 - 2 a^2 r^2 + a^4) = \frac{1}{64} \frac{q}{D} (a^2 - r^2)^2 =$$
$$= \frac{1}{64} \frac{q a^4}{D} \left[ 1 - \left( \frac{r}{a} \right)^2 \right]^2$$

Obliczenie momentów zginających ( $M_{r\varphi} = 0$ )

$$\frac{dw}{dr} = \frac{1}{64} \frac{q}{D} \cdot 2(a^2 - r^2)(-2r) = -\frac{1}{16} \frac{q}{D} r(a^2 - r^2)$$

$$\frac{d^2w}{dr^2} = -\frac{1}{16} \frac{q}{D} (a^2 - 3r^2)$$

$$M_r = -D \left( \frac{d^2w}{dr^2} + \nu \frac{1}{r} \frac{dw}{dr} \right) = \frac{qa^2}{16} \left\{ 1 - 3 \left( \frac{r}{a} \right)^2 + \nu \left[ 1 - \left( \frac{r}{a} \right)^2 \right] \right\}$$

$$M_\varphi = -D \left( \frac{1}{r} \frac{dw}{dr} + \nu \frac{d^2w}{dr^2} \right) = \frac{qa^2}{16} \left\{ 1 - \left( \frac{r}{a} \right)^2 + \nu \left[ 1 - 3 \left( \frac{r}{a} \right)^2 \right] \right\}$$

$$M_r = \frac{qa^2}{16} \left[ 1 + \nu - (3 + \nu) \left( \frac{r}{a} \right)^2 \right]$$

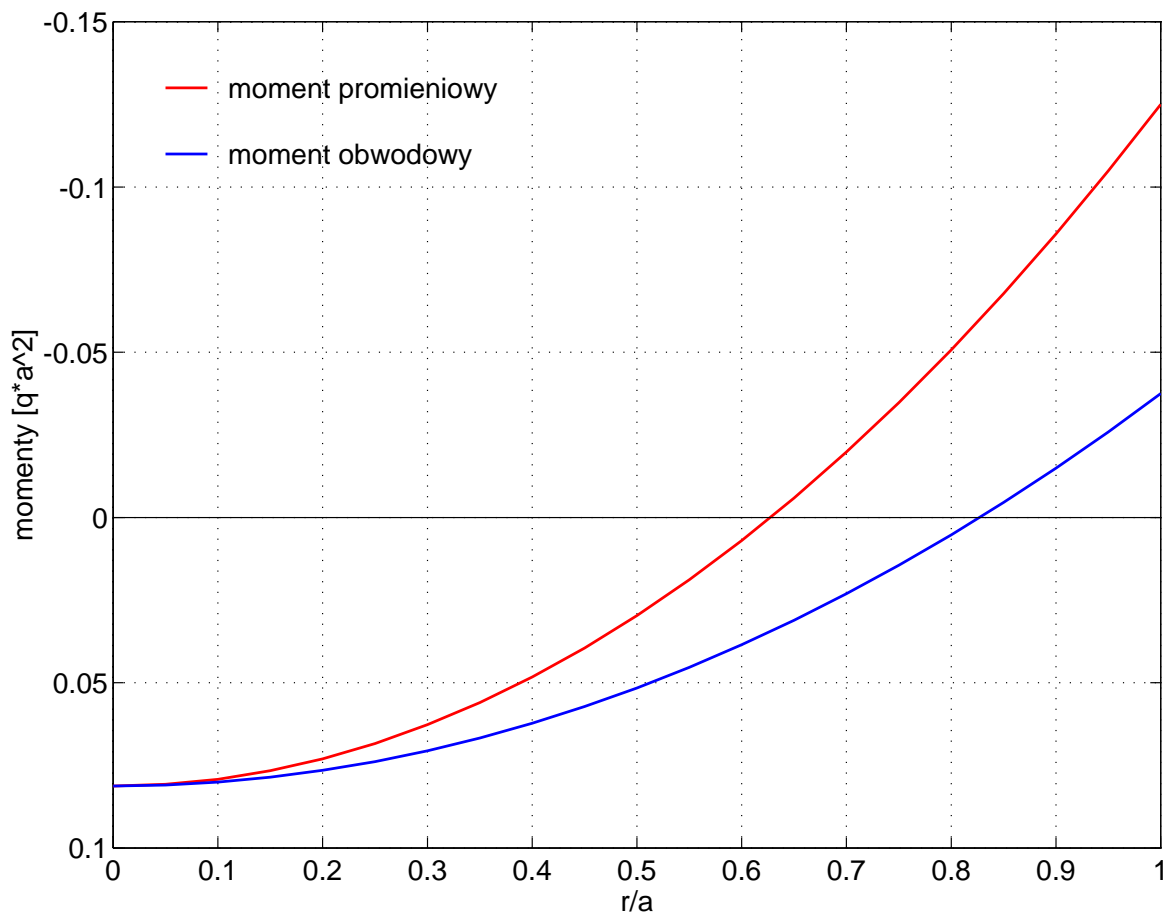
$$M_\varphi = \frac{qa^2}{16} \left[ 1 + \nu - (1 + 3\nu) \left( \frac{r}{a} \right)^2 \right]$$

$$M_r^{\max} = M_r(0) = \frac{1 + \nu}{16} qa^2$$

$$M_\varphi^{\max} = M_\varphi(0) = \frac{1 + \nu}{16} qa^2$$

$$M_r^{\min} = M_r(a) = \frac{1}{8} qa^2$$

$$M_\varphi^{\min} = M_\varphi(a) = \frac{1}{8} \nu qa^2$$



Wykresy momentów:  $M_r$ ,  $M_\varphi$  ( $\nu = 0.3$ )

**Przykład:** płyta kołowa o promieniu  $a$  obciążona siłą skupioną  $P$  działającą w środku płyty

Wyznaczenie siły poprzecznej z warunku równowagi ( $\sum P_{iz}$ ) odniesionego do fragmentu płyty o promieniu  $r$

$$Q_r(r) = -D \frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] = -\frac{P}{2\pi r}$$

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) \right] = \frac{P}{2\pi D} \frac{1}{r}$$

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) = \frac{P}{2\pi D} \ln r + A$$

$$\frac{d}{dr} \left( r \frac{dw}{dr} \right) = \frac{P}{2\pi D} r \ln r + A r$$

$$r \frac{dw}{dr} = \frac{P}{2\pi D} \frac{1}{4} r^2 (2 \ln r - 1) + \frac{1}{2} A r^2 + B$$

$$\frac{dw}{dr} = \frac{P}{2\pi D} \frac{1}{4} r (2 \ln r - 1) + \frac{1}{2} A r + B \frac{1}{r}$$

$$w = \frac{P}{8\pi D} (r^2 \ln r - r^2) + \frac{1}{4} A r^2 + B \ln r + C$$

Warunek ograniczoności przemieszczeń

$$\left. \begin{array}{l} \lim_{r \rightarrow 0} \ln r = -\infty \\ |w|_{r=0} < \infty \end{array} \right\} \Rightarrow B = 0$$

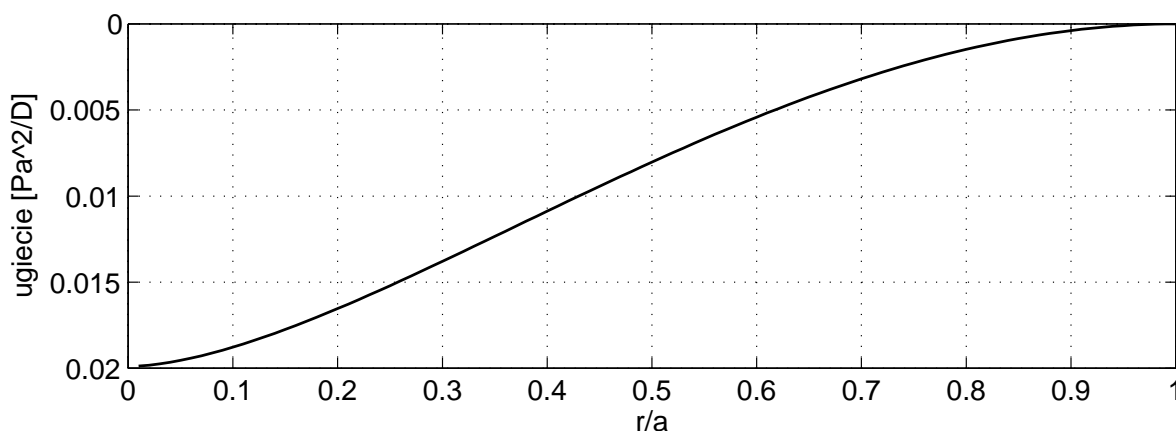
## Warunki brzegowe

$$w(a) = 0: \quad \frac{P}{8\pi D} a^2 (\ln a - 1) + \frac{1}{4} A a^2 + C = 0$$
$$\frac{dw}{dr}(a) = 0: \quad \frac{P}{8\pi D} a (2 \ln a - 1) + \frac{1}{2} A a = 0$$

$$A = -\frac{P}{4\pi D} (2 \ln a - 1)$$
$$C = \frac{P}{16\pi D} a^2$$

$$w = \frac{Pa^2}{16\pi D} \left[ 2 \left( \frac{r}{a} \right)^2 \ln \frac{r}{a} + 1 - \left( \frac{r}{a} \right)^2 \right]$$

$$w_{\max} \equiv w(0) = \frac{Pa^2}{16\pi D}$$



Wykres funkcji ugięcia ( $\nu = 0.3$ )

Obliczenie momentów zginających ( $M_{r\varphi} = 0$ )

$$\frac{dw}{dr} = \frac{P}{16\pi D} \left( 4r \ln \frac{r}{a} + 2r^2 \frac{a}{r} \frac{1}{a} - 2r \right) = \frac{P}{4\pi D} r \ln \frac{r}{a}$$

$$\frac{d^2w}{dr^2} = \frac{P}{4\pi D} \left( \ln \frac{r}{a} + r \frac{a}{r} \frac{1}{a} \right) = \frac{P}{4\pi D} \left( \ln \frac{r}{a} + 1 \right)$$

$$M_r = -D \left( \frac{d^2w}{dr^2} + \nu \frac{1}{r} \frac{dw}{dr} \right) = -\frac{P}{4\pi} \left( \ln \frac{r}{a} + 1 + \nu \ln \frac{r}{a} \right)$$

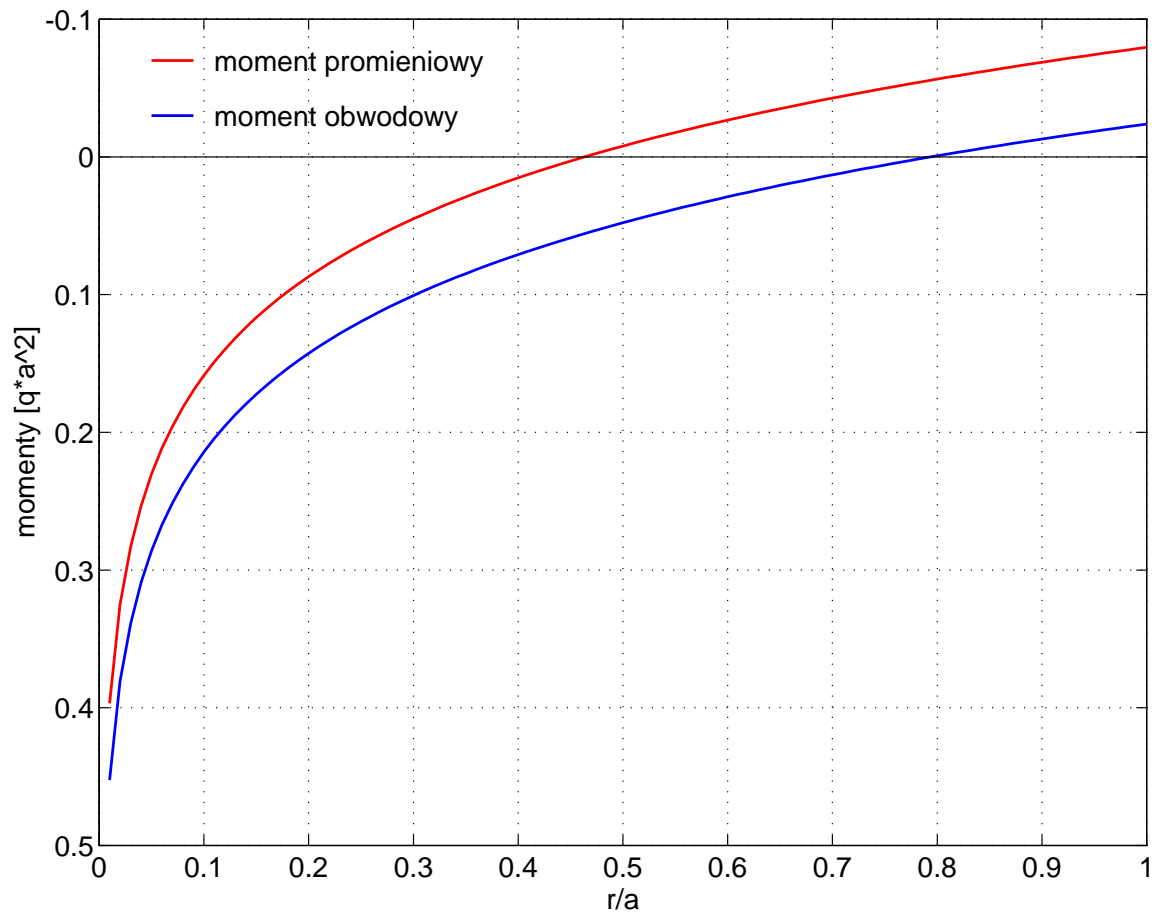
$$M_\varphi = -D \left( \frac{1}{r} \frac{dw}{dr} + \nu \frac{d^2w}{dr^2} \right) = -\frac{P}{4\pi} \left( \ln \frac{r}{a} + \nu \ln \frac{r}{a} + \nu \right)$$

$$M_r = -\frac{P}{4\pi} \left[ (1 + \nu) \ln \frac{r}{a} + 1 \right]$$

$$M_\varphi = -\frac{P}{4\pi} \left[ (1 + \nu) \ln \frac{r}{a} + \nu \right]$$

$$M_r = -\frac{P}{4\pi} \left[ (1 + \nu) \ln \frac{r}{a} + 1 \right]$$

$$M_\varphi = -\frac{P}{4\pi} \left[ (1 + \nu) \ln \frac{r}{a} + \nu \right]$$



Wykresy momentów:  $M_r$ ,  $M_\varphi$  ( $\nu = 0.3$ )