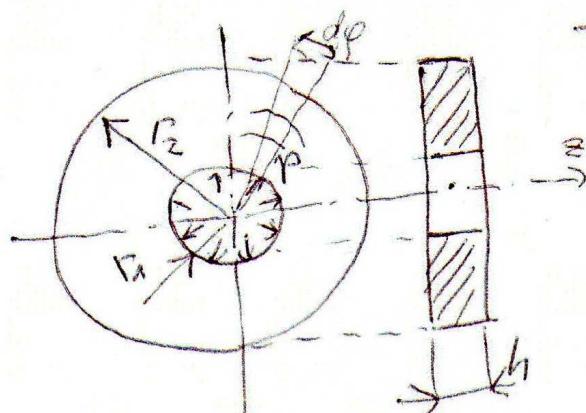


Základní úloha pružnosti - určení  
 napětí a deformace součásti zatížené  
 silami.

- 1) podmínky rovnováhy
- 2) vztahy mezi posuvy a přetvářením
- 3) výloučení posuvu - hranice kompatibility
- 4) Hookeův zákon - vztahy mezi napětími a pětivolením
- 5) okrajové podmínky

Aplikace na určení napětí a deformace  
 v tenkém disku zatíženém radiálním  
 tlakem na vnitřním okraji



Dáno:  $R_1, R_2, h, p_1$

$E, \nu$

Úloha je rotacně symetrická  
 v rovinách symetrie (každá  
 rovina procházející ~~osou~~  
 disku) nezahrnuje snydrová  
 napětí.

Zvolíme polární  
 souřadnice  $r, \varphi$

- 1) rovnováha elementu vynášeného z disku dvěma  
 radiálnimi a dvěma polárnymi myšlenkami



radiální napětí

$\sigma_r(r)$  a obvodové

napětí  $\sigma_t(r)$  jsou

lineárně položené

podmínka rovnoráby do radiačního směru

$$\bar{\sigma}_r + r \frac{d\bar{\sigma}_r}{dr} - \bar{\sigma}_t = 0$$

(podmínka rovnoráby do směru řečený je splněna identicky)

V podmínce rovnoráby jsou dvě nezávislé funkce  $\bar{\sigma}_r$  a  $\bar{\sigma}_t$   $\rightarrow$  vlnka nemá statvy 'atky'

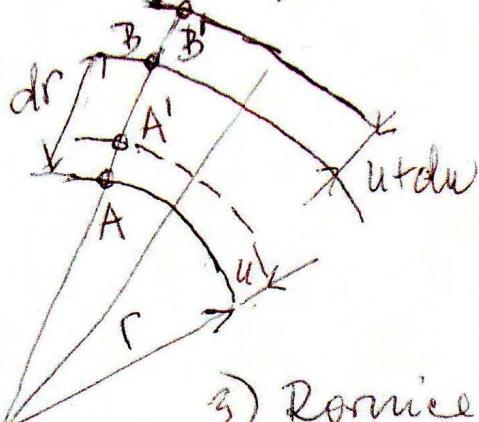
## 2) vztah mezi posuvem a pěstrotěním

- disk se deformuje tak, že rážda kružnice o poloměru  $r$  se rozštělí na kružnice o poloměru  $r+u(r)$ , kde  $u(r)$  je radiační posuv, který je funkci poloměru  $r$

$\epsilon_t$  = obvodové pěstrotění (poměrná deformace) je poměr mezi perimetrům délky deformované kružnice a její původní délky

$$\epsilon_t = \frac{\delta' - \delta}{\delta} = \frac{2\pi(r+u) - 2\pi r}{2\pi r} = \frac{u}{r}$$

Radiační pěstrotěení  $\epsilon_r = \frac{A'B' - AB}{AB} = \frac{dr}{r}$



Před def  
kruž  $r$   
kruž  $r+dr$

Po def  
 $r+u$   
 $r+dr+u+du$

## 3) Rovnice kompatibility (vztažené)

$$\frac{d\epsilon_t}{dr} = -\frac{1}{r^2} u + \frac{1}{r} \frac{du}{dr} \Rightarrow \boxed{\frac{d\epsilon_t}{dr} = \frac{\epsilon_r - \epsilon_t}{r}}$$

Nyní máme 5 nezávislých  $\sigma_r, \sigma_t, \varepsilon_t, \varepsilon_r$   
a radiační posuv  $u$

Pohybuje se je pouze zredukovat, to

se da' udělat několika způsoby,

A) Použijeme Hookovu zákon pro dvouosou napěťost

$$\varepsilon_r = \frac{1}{E} (\sigma_r - \nu \sigma_t)$$

$$\varepsilon_t = \frac{1}{E} (\sigma_t - \nu \sigma_r)$$

Rешení "v posuvu"

Dosadíme na levou

$$\text{stranu H.z. 2a } \varepsilon_t = \frac{u}{r}$$

$$\text{a za } \varepsilon_r = \frac{du}{dr} \text{ a } \nu = \frac{u}{r}$$

dostane napětí

$$\sigma_r = \frac{E}{1-\nu^2} \left( \frac{du}{dr} + \nu \frac{u}{r} \right)$$

$$\sigma_t = \frac{E}{1-\nu^2} \left( \frac{u}{r} + \nu \frac{du}{dr} \right)$$

Napětí dosadíme do rovnice rovnoradky a dostaneme diferenciální 2-tažku pro radiační posuv  $u(r)$

$$\frac{d^2 u}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{du}{dr} - \frac{u}{r^2} = 0$$

Je to homogenní rovnice a její řešení je

$$u = C_1 r + C_2 \frac{1}{r}$$

Rешení "v napětích"

Zavedeme napěťovou funkci  $\psi(r)$ , která splňuje rovnici rovnoradky a ze které lze napětí  $\sigma_r$  a  $\sigma_t$  vysledit jako  $\sigma_r = \frac{\psi}{r}$  a  $\sigma_t = \frac{d\psi}{dr}$

Dosadíme do H.z.

$$\varepsilon_t = \frac{1}{E} \left( \frac{d\psi}{dr} - \nu \frac{\psi}{r} \right)$$

$$\varepsilon_r = \frac{1}{E} \left( \frac{\psi}{r} - \nu \frac{d\psi}{dr} \right)$$

a do rovnice kompatibilnosti

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

$$\Rightarrow \frac{d^2 \psi}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d\psi}{dr} - \frac{1}{r^2} \psi = 0$$

$$\text{Řešení: } \psi = Ar - B \frac{1}{r}$$

V posvečení

Dosadíme rovnici  $u = C_1 r + \frac{C_2}{r}$   
do vztahu pro magnet:

$$\sigma_r = \frac{E}{1-\nu^2} \left( C_1 - C_2 \frac{1}{r^2} + \nu \left( C_1 + \frac{C_2}{r^2} \right) \right)$$

$$\sigma_t = \frac{E}{1-\nu^2} \left( C_1 + C_2 \frac{1}{r^2} + \nu \left( C_1 - \frac{C_2}{r^2} \right) \right)$$

Zavedeme-li nové konstanty

$$\sigma_r = A - B \frac{1}{r^2}$$

$$\sigma_t = A + B \frac{1}{r^2}$$

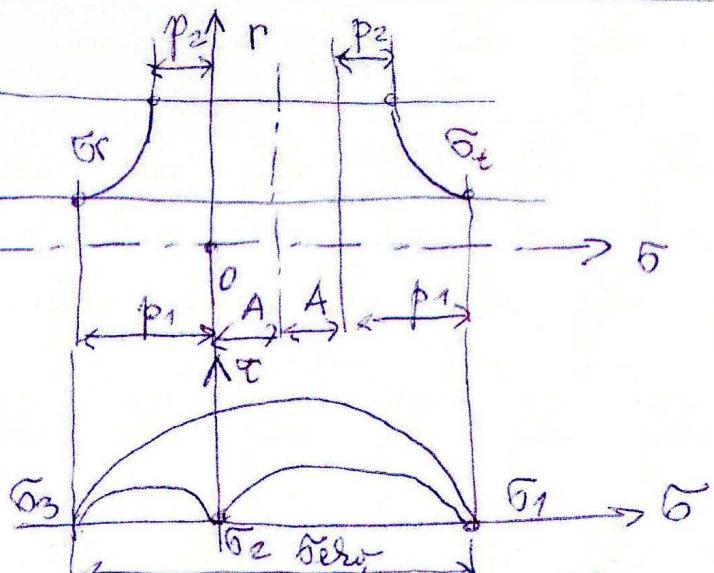
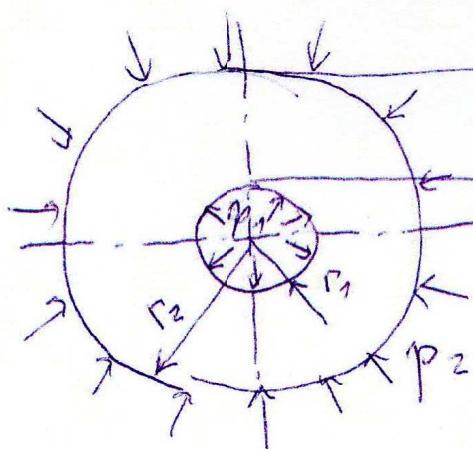
v majetku

Dosadíme funkci  $\Psi$  do vztahu pro magnet:

$$\sigma_r = \frac{\Psi}{r} = A - B \frac{1}{r^2}$$

$$\sigma_t = \frac{d\Psi}{dr} = A + B \frac{1}{r^2}$$

Konstanty  $A$  a  $B$  je třeba určit z okrajových podmínek



Na disku s otvorem

působí radiační tlak  $p_1$  na vnitřním okraji a tlak  $p_2$  na vnějším okraji, určete magneti a změnu poloměru  $r_1$  a  $r_2$

Dáno:  $r_1 = 150 \text{ mm}$     $p_1 = 50 \text{ MPa}$     $E = 2 \cdot 10^5 \text{ MPa}$

$r_2 = 250 \text{ mm}$     $p_2 = 10 \text{ MPa}$     $\nu = 0,3$

Okrajové podmínky pro radiační magneti na okrajích

$$\sigma_r(r_1) = -p_1 \quad \sigma_r(r_2) = -p_2$$

$$A - B \frac{1}{r_1^2} = -p_1 \quad | \cdot r_1^2$$

$$A - B \frac{1}{r_2^2} = -p_2 \quad | \cdot r_2^2$$

$$A = \frac{-p_2 + p_1 \left( \frac{r_1}{r_2} \right)^2}{1 - \left( \frac{r_1}{r_2} \right)^2} \doteq 13 \text{ MPa}$$

$$A(r_2^2 - r_1^2) = -p_2 r_2^2 + p_1 r_1^2$$

Těsné napětí na vnitřním poloměru

$$\sigma_t(r_1) = 2A + p_1 = 26 + 50 = 76 \text{ MPa}$$

Obracové napětí na vnějšímu poloměru

$$\sigma_t(r_2) = 2A + p_2 = 26 + 10 = 36 \text{ MPa}$$

Na vnitřním poloměru je nejjednodušší ekvivalentní napětí — podle Questa je  $\sigma_{eq} = \sigma_1 - \sigma_3$

$$\sigma_{eq} = 2(A + p_1) = 126 \text{ MPa} \quad \text{viz Mohrova kruž.}$$

Změna poloměru  $u(r_1)$  a  $u(r_2)$  vypočteme

z obracového přetvrtí na  $r_1$  a  $r_2$

$$u(r_1) = \varepsilon_t(r_1) \cdot r_1 = \frac{1}{E} (\sigma_t(r_1) - \nu \sigma_r(r_1)) \Rightarrow r_1 = \\ = \frac{r_1}{E} (2A + p_1 - \nu(-p_1)) = \frac{150}{2 \cdot 10^5} \cdot (26 + (1+0,3) \cdot 50) \\ \doteq 0,07 \text{ mm} \quad \text{změna } r_1 \text{ je velmi malá!}$$

Podobně vypočteme i změnu  $r_2$