

LECȚIA 7 : PROBLEME PALNE ÎN COORDONATE POLARE PP(CONTINUARE);PROBLEME POLAR – SIMETRICE (PPS)

7.1 Particularizări ale problemei Mitchell (fig. 7.1a ; 7.1b ; 7.1c)

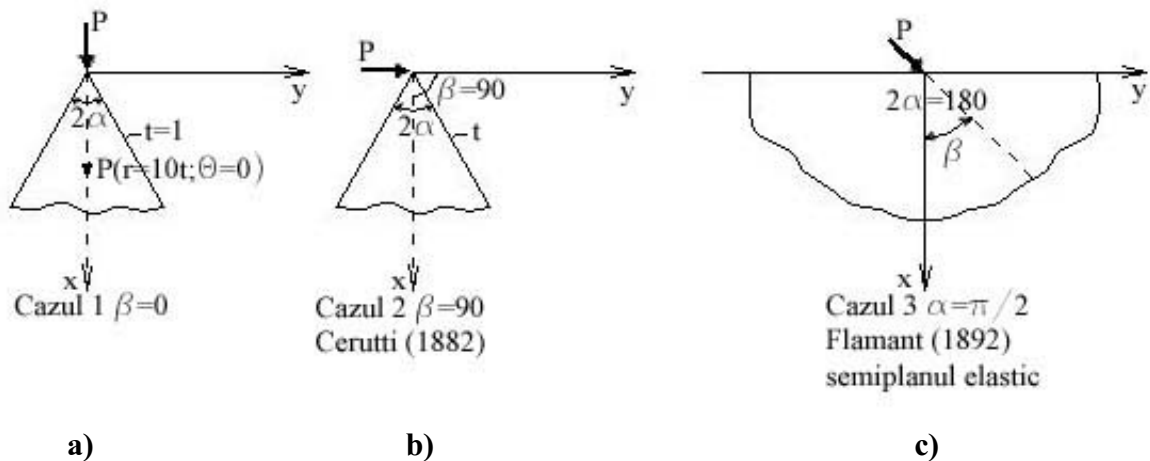


Fig. 7.1 Cazuri particulare ale problemei Mitchell

Soluțiile problemelor din fig. 7.1:

$$\text{Fig.7.1a: } \beta = 0 \Rightarrow (1) \left\{ \begin{array}{l} \sigma_r = -\frac{2P}{r} \left(\frac{\cos \theta}{2\alpha + \sin 2\alpha} + 0 \right) = -\frac{2P}{r} \frac{\cos \theta}{2\alpha + \sin 2\alpha} \\ \sigma_\theta = 0 \\ \tau_{r\theta} = 0 \end{array} \right.$$

$$\text{Fig.7.1b: } \beta = 90^\circ \Rightarrow (2) \left\{ \begin{array}{l} \sigma_r = -\frac{2P}{r} \left(0 + \frac{\sin \theta}{2\alpha - \sin 2\alpha} \right) = -\frac{2P}{r} \frac{\sin \theta}{2\alpha - \sin 2\alpha} \\ \sigma_\theta = 0 \\ \tau_{r\theta} = 0 \end{array} \right.$$

$$\text{➤ Fig.7.1c: } 2\alpha = 180^\circ \Rightarrow (3) \left\{ \begin{array}{l} \sigma_r = -\frac{2P}{r} \left(\frac{\cos \theta \cos \beta}{\pi + 0} + \frac{\sin \theta \sin \beta}{\pi - 0} \right) = -\frac{2P}{\pi r} (\cos \theta \cos \beta + \sin \theta \sin \beta) \\ \sigma_\theta = 0 \\ \tau_{r\theta} = 0 \end{array} \right.$$

➤ **Ex. 7.1:** Particularizați soluția (1) pentru cazul particular $\alpha = 30^\circ$ și calculați eroarea:

$$\text{err \%} = \frac{\sigma_x^{RM} - \sigma_x^{TLE}}{\sigma_x^{TLE}} \cdot 100 \text{ unde } \sigma_x^{RM} \text{ este soluția în punctual } P(r = 10t; \theta = 0) \text{ iar}$$

σ_x^{TLE} este valoarea calculată cu TLE .

$$\sigma_r^{(1)} = \dots; \sigma_\theta^{(1)} = \tau_{r\theta}^{(1)} = 0$$

$$\sigma_r^{(2)} = \dots; \sigma_\theta^{(2)} = \tau_{r\theta}^{(2)} = 0$$

Etapa 3: Se realizează trecerea la coordonatele carteziene (fig. 7.3c) și se construiește tensorul $\tilde{\sigma}_A$, folosind baza canonică a reperului cartezian OXY (a se rezolva ca la seminar!)

$$\tilde{\sigma}_A = \underline{\hat{i}}^T \otimes \underline{\hat{i}}_A$$

➤ **Ex: 7.3:** $\underline{\hat{i}}_A = \begin{bmatrix} \sigma_{xx} & \tau_{xy} \\ \tau_{yx} & \sigma_{yy} \end{bmatrix} \rightarrow$ seminar

7.2 . Probleme plane polar- simetrice (PPS) - fig.7.4

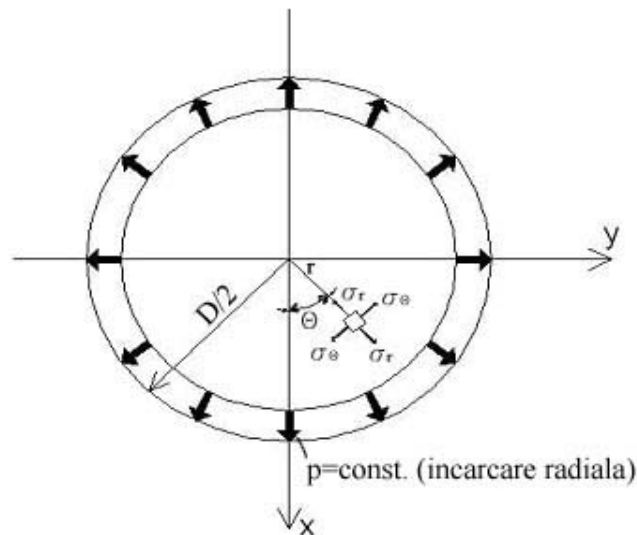


Fig.7.4 :Definirea problemelor polar – simetrice (PPS)

Definirea **PPS** : aceste probleme se definesc pe domenii circulare (pline sau cu gol central).

Caracterizare:

- $u_\theta = 0; \frac{\partial}{\partial \theta} = 0$ (fenomenul nu variază în raport cu θ)
- grosimea $t = \text{const.}$ pe întreg domeniul (șaiță circulară plină de diametrul D)
- încărcarea: polar- simetrică

b. Exemple practice : (fig. 7.5; 7.6 ; 7.7)

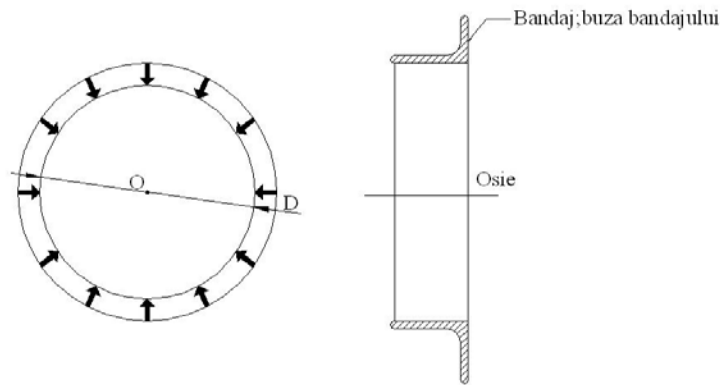


Fig. 9: Saiba preintinsa, bandajul rotii

Fig.7.5 Șaibă precomprimată (bandajul roții, preîncălzit, se aplică pe roată)

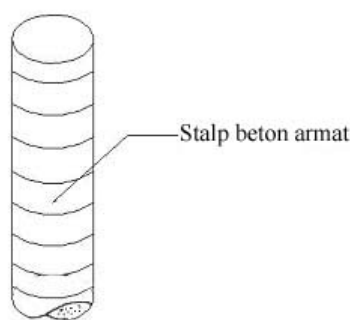


Fig. 7.6: Procedul fretării: cilindrul este "fretat" prin aplicarea unei fretre (sârme) pe contur, circular și cu pas uniform.

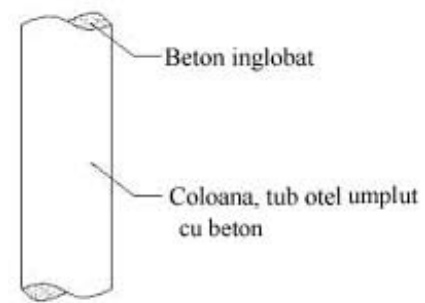


Fig. 7.7 : Coloană tub oțel cu beton înglobat (pentru fundații de poduri)

➤ **Teoria PPS:**

➤ **Ex.7.4:** Particularizați studiile (S); (G); (F) pentru PPS

Indicații : Dispar $\frac{\partial}{\partial \theta}$; $\tau_{r\theta} = \tau_{\theta r} = 0$

$$(S1)_{PP} \Rightarrow (S1)_{PPS} : \frac{\partial \sigma_r}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial \tau_{r\theta}}{\partial \theta} + \frac{\sigma_r - \sigma_\theta}{r} + \rho f_r = 0 \Rightarrow \frac{d\sigma_r}{dr} + \frac{\sigma_r - \sigma_\theta}{r} + \rho f_r = 0$$

Forțele masice ρf_r se pot prezenta [n dou` variante:

1. $\rho f_r = 0$ în probleme statice, când se neglijează greutatea proprie;
2. $\rho f_r \neq 0$ când există forțe centripete (radiale) – fig. 7.8

Consideră numai cazul $\rho f_r = 0$; rezultă:

$(S1)_{PPS}$: $\boxed{\frac{d\sigma_r}{dr} + \frac{\sigma_r - \sigma_\theta}{r} = 0}$ 2 necunoscute . $\sigma_r, \sigma_\theta \Rightarrow GNS = 2 - 1 = 1$ (o dată interior static nedeterminată)

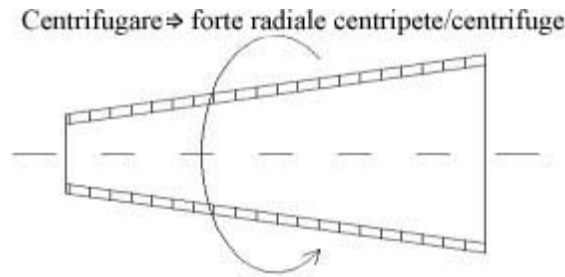


Fig. 7.8: Forțe radiale rezultate prin centrifugare (stâlpii circulari din beton armat , prefabricați)

$$(G1)_{PP} \left\{ \begin{array}{l} \varepsilon_r = \frac{\partial u_r}{\partial r} \\ \varepsilon_\theta = \frac{u_r}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} \\ \gamma_{r\theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial u_r}{\partial \theta} + \frac{\partial u_\theta}{\partial r} - \frac{u_\theta}{r} \end{array} \right. \quad (G1)_{PPS} \left\{ \begin{array}{l} \varepsilon_r = \frac{\partial u_r}{\partial r} = \frac{du}{dr} \\ \varepsilon_\theta = \frac{u_r}{r} = \frac{u}{r} \\ \gamma_{r\theta} = 0 \end{array} \right.$$

➤ *Com:*

i) în studiul $(G1)_{PPS}$ există numai deplasări radiale; acestea pot fi notate simplu $u_r = u$

ii) În problemele PPS apar 3 necunoscute: $\left\{ \begin{array}{l} (S1)_{PPS} : \sigma_r \text{ și } \sigma_\theta \quad (2 \text{ nec}) \\ (G1)_{PPS} : u_r = u \quad (1 \text{ nec.}) \end{array} \right.$

iii) Problema **PPS** este deci , static determinată! concluzie: (studiul **(F)** nu intervine în sistemul de ecuații); problemele **PPS** sunt solubile fără intervenția ecuațiilor **(F)**.

➤ **Ex. 7.5:** Scrieți expresiile $\vec{\nabla}_{PPS}, \vec{\nabla}_{PPS} \cdot \vec{\nabla}_{PPS} = \nabla^2_{PPS} = \Delta$ și $\nabla^4_{PPS} = (\nabla^2)^2$ (operator armonic ∇^2 și biarmonic ∇^4 pentru problema **PPS**).

Indicație:

$$\vec{\nabla}_{PP} = \hat{e}_r \frac{\partial}{\partial r} + \hat{e}_\theta \frac{\partial}{r\partial\theta}$$

$$\vec{\nabla}_{PPS} = \hat{e}_r \frac{\partial}{\partial r}; \text{ de ce?}$$

$$\nabla^2_{PPS} = \nabla^2 = \frac{d}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr} (\text{de ce?})$$

$$(\nabla^2)_{PPS}^2 = \left(\frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \right)^2 = ? (\text{indicații și rezolvare în Ex.7.6})$$

➤ **Ex. 7.6:** Să se scrie ec. de biarmonicitate Airy $\nabla^4 F(r) = 0$

Indicație:

$$\nabla^4 F(r) = \left(\frac{d^2}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \right)^2 F(r) = 0 \dots \dots \dots (4)$$

Răspuns: $(\text{ecuatia Airy}) \frac{d^4 F}{dr^4} + \frac{2}{r} \frac{d^3 F}{dr^3} - \frac{1}{r} \frac{d^2 F}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dF}{dr} = 0 \dots \dots \dots (5)$

➤ *Com:* Caracterizare și rezolvare a ecuației de biarmonicitate Airy.

Ecuția diferențială ordinară, de ordinul 4, cu coeficienți variabili

$$\left(1, \frac{2}{r}, -\frac{1}{r^2}, \frac{1}{r^3} \right)$$

Substituție (Euler) $r = \lambda^t \Rightarrow t = \ln r \rightarrow \frac{dt}{dr} = \frac{1}{r}$

➤ **Ex. 7.7:** Efectuând substituția $r = \lambda^t$ aduceți ecuația (5) la forma (6)

$$\frac{d^4 F(t)}{dt^4} - 4 \frac{d^3 F}{dt^3} + 4 \frac{d^2 F}{dt^2} = 0 \dots \dots \dots (6)$$

➤ *Com:* Ecuția (6) este o ecuația diferențială ordinară, de ordinul 4 cu coeficienți constanți :

Demonstrație:

$$\frac{dF}{dr} = \frac{dF}{dt} \frac{dt}{dr} = \frac{dF}{dt} \frac{1}{r} = \frac{1}{r} \frac{dF}{dt}$$

$$\frac{d^2 F}{dr^2} = \frac{d}{dr} \left(\frac{dF}{dr} \right) = \frac{d}{dr} \left(\frac{dF}{dt} \frac{1}{r} \right) = \frac{d^2 F}{dt^2} \cdot \frac{1}{r^2} - \frac{dF}{dt} \cdot \frac{1}{r^2} = \frac{1}{r^2} \left(\frac{d^2 F}{dt^2} - \frac{dF}{dt} \right)$$

$$\frac{d^3 F}{dr^3} = \dots \dots \dots$$

$$\frac{d^4 F}{dr^4} = \dots \dots \dots$$

➤ **Ex.7.8** Obțineți soluția ec. (6) sub forma (7) sau (7') urmând metoda Euler.

Indicație : se scrie ecuația caracteristică în R, căreia i se calculează rădăcinile:

$$R^4 - 4R^3 + 4R^2 = 0 \rightarrow R_{1,2} = 0.; \quad R_{3,4} = 0$$

Solutia Euler :

$$F(t) = C_1 + C_2 t + C_3 \lambda^{2t} + C_4 t \lambda^{2t} \dots\dots\dots(7)$$

sau :

$$F(r) = C_1 + C_2 \ln r + C_3 r^2 + C_4 r^2 \ln r \dots\dots\dots(7')$$

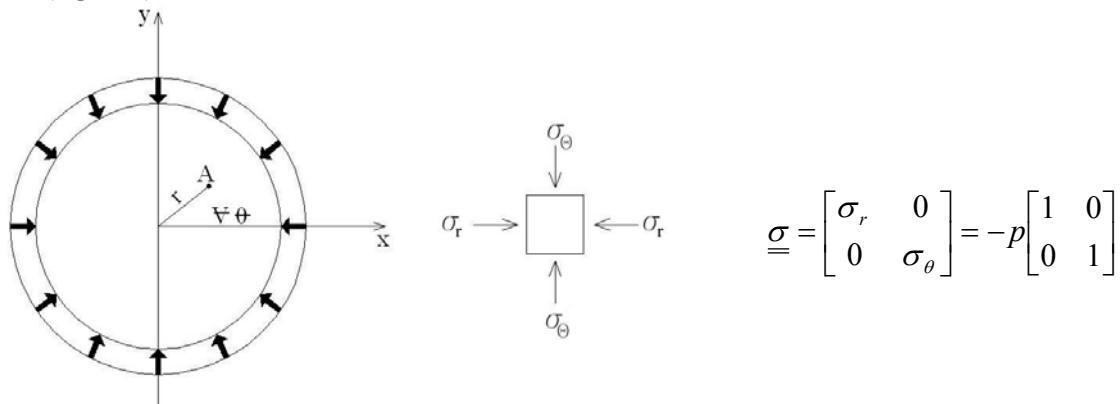
➤ **Ex. 7.9:** Cunoscând soluția $F(r)$ (7') să se obțină expresiile pt: $\sigma_r = \frac{1}{r} \frac{dF}{dr}$ și

$$\sigma_\theta = \frac{d^2 F}{dr^2}$$

$$\text{Răspuns : } \begin{cases} \sigma_r = \frac{C_2}{r^2} + 2C_3 + C_4(1 + 2 \ln r) \\ \sigma_\theta = -\left(\frac{C_2}{r^2}\right) + 2C_3 + C_4(3 + 2 \ln r) \end{cases} \dots\dots\dots(8)$$

7.3 Aplicații PPS

➤ **Ex. 7.10:** Fig. 7.9 pentru enunțul Ex: 7.10: șaibă circulară cu bandaj ,stâlp fretat (fig. 7.9).



a) definirea problemei: $p, r, \forall \theta$

b) Matricea $\underline{\underline{\sigma}}_A$

Stare de tensiune omogenă

Fig 7.9: Pentru enunțul ex. 7.10: șaibă circulară cu bandaj, stâlp fretat

Condițiile problemei:

$$r = a \Rightarrow \sigma_r = p \Rightarrow (8), \quad \sigma_r = 2C_3 = -p \Rightarrow C_3 = \frac{-p}{2} \dots\dots\dots(9)$$

$$C_2 = C_4 = 0 \Rightarrow \sigma_\theta = \sigma_r = -p$$

- **Com:** Stare de tensiune omogenă
- **Ex. 7.11** Tuburi cu pereți groși (fig.7.10)

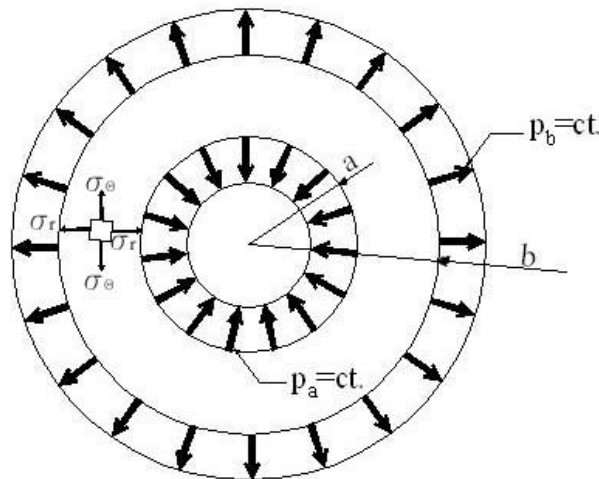


Fig. 7.10: Tuburi cu pereți groși

- a = raza interioară încărcarea radială p_a
- b = rază exterioară încărcare radială p_b

$$\begin{cases} r = a; \sigma_r = p_a; \\ r = b; \sigma_r = p_b \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \sigma_r = \frac{C_2}{r^2} + 2C_3 \\ \sigma_\theta = \frac{C_2}{r^2} + 2C_3 \end{cases} \dots\dots\dots(10)$$

[de ce? $r \rightarrow 0 \Rightarrow \ln r$ nu există]

Rezultă: Rezolvare (9) în (10) $\Rightarrow \sigma_r; \sigma_\theta$

$$\begin{cases} C_2 = \frac{a^2 b^2 (p_a - p_b)}{b^2 - a^2} \\ C_3 = \frac{p_b \cdot b^2 p_a \cdot a}{2(b^2 - a^2)} \end{cases} \dots\dots\dots(11)$$

➤ Com: $\sigma_r + \sigma_\theta = 2 \frac{p_b \cdot b^2 \cdot p_a \cdot a^2}{b^2 - a^2} = ct.$ (nu depinde de r)

➤ Com: $\varepsilon_z|_{PPS\varepsilon} = -\frac{\nu}{E}(\sigma_r + \sigma_\theta) = const.$
(stâlpi lungi)

ε_z = deformație specifică liniară în lungul stâlpului

Caz practice: Date: a; b $\rightarrow \infty$ și $p_a = 0$; $p_b = -p_0$ este cazul unui tub circular (conduțe) pozată în apă la adâncime pentru transportul țițeiului de la o platformă marină la rezervoarele rafinării

