

TD 3 & 4: Les contraintes

Objectif: Calculer les contraintes

1 Exercice 1: Détermination du cisaillement maximal par cercle de Mohr

Soit un solide de section $10 \times 10 \text{ cm}^2$ et de hauteur de 50 mm soumis à un essai de traction. Le matériau est en équilibre statique et la contrainte est considérée comme étant bi-axiale.

1. Déterminer les contraintes σ_{xx} et σ_{yy} associées.
2. À partir du cercle de Mohr, déduire l'angle de cisaillement maximale du matériau.

1.1 Solution

1.1.1 Déterminer les contraintes σ_{xx} et σ_{yy}

L'équilibre statique permet de considérer un volume élémentaire dans le solide.

Pour σ_{xx} :

$$\sigma_{xx} = \frac{F_{xx}}{A_{xx}} \cdot \left[\frac{N}{m^2} \right] \quad (1)$$

$$\sigma_{xx} = \frac{1000}{50 \times 10} \times \frac{(1000 \text{ mm})^2}{1 \text{ m}^2} = 4 \text{ MPa} \quad (2)$$

Pour σ_{yy} :

$$\sigma_{yy} = \frac{F_{yy}}{A_{yy}} \cdot \left[\frac{N}{m^2} \right] \quad (3)$$

$$\sigma_{xx} = \frac{1000}{10 \times 10} \times \frac{(1000 \text{ mm})^2}{1 \text{ m}^2} = 10 \text{ MPa} \quad (4)$$

1.2 Déduire l'angle de cisaillement maximale du matériau

σ_{xx} et σ_{yy} sont des contraintes normales et contraintes principales. Donc les points restent sur l'axe des σ .

Le centre est égal à la demi-distance séparant σ_{xx} et σ_{yy} .

$$c = \frac{\sigma_{xx} + \sigma_{yy}}{2}$$

$$C = 7 \text{ MPa}$$

Donc, les contraintes de cisaillement max sont

$$\tau = \frac{\sigma_{xx} - \sigma_{yy}}{2}$$

$$C = 3 \text{ MPa}$$

2 Exercice 2:

Soit la matrice des contraintes $\underline{\underline{\sigma}}$ exprimée ci-dessous:

$$\underline{\underline{\sigma}}(M) = \begin{pmatrix} \frac{2\sigma_0 x}{L} - 2\sigma_0 & \frac{-2\sigma_0 y}{L} & 0 \\ \frac{-2\sigma_0 y}{L} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \sigma_1 \end{pmatrix}$$

1. Statuer des équations d'équilibre local.
2. Déterminer le vecteur contrainte d'un point M situé sur la face $x = 2L$.
3. Calculer en G (centre de section) le torseur global équivalent associé à ces densités surfaciques d'efforts sur cette même face.

2.1 Solution

2.1.1 Statuer des équations d'équilibre local

D'après le cours, les équations d'équilibre local s'écrivent :

$$\nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z} - \underline{f}_v$$

$$\text{En Cordonées Cartésiennes} = \begin{cases} \frac{\partial \sigma_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{xy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{xz}}{\partial z} + f_x = 0 \\ \frac{\partial \sigma_{yx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{yz}}{\partial z} + f_y = 0 \\ \frac{\partial \sigma_{zx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{zy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{zz}}{\partial z} + f_z = 0 \end{cases}$$

pour la direction i :

$$\frac{\partial \sigma_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{xy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{xz}}{\partial z} + f_x = 0$$

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{2\sigma_0 x}{L} - 2\sigma_0 \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(-\frac{2\sigma_0 y}{L} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \emptyset + f_x = 0$$

$$\frac{2\sigma_0}{L} - \frac{2\sigma_0}{L} + \mathbf{f}_x = 0$$

pour la direction j :

$$\frac{\partial \sigma_{yx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{yz}}{\partial z} + f_y = 0$$

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(-\frac{2\sigma_0 y}{L} \right) + \frac{\partial}{\partial y} (\emptyset) + \frac{\partial}{\partial z} \emptyset + \mathbf{f}_y = 0$$

Pour la direction k :

$$\frac{\partial \sigma_{zx}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{zy}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{zz}}{\partial z} + f_z = 0$$

$$\frac{\partial}{\partial x} (\emptyset) + \frac{\partial}{\partial y} (\emptyset) + \frac{\partial}{\partial z} \emptyset + \mathbf{f}_z = 0$$

2.2 2. Déterminer le vecteur contrainte d'un point M situé sur la face $x = 2L$.

D'après le cours, le vecteur contrainte associé, noté $\underline{C}(M, n)$ est:

$$\underline{C}(M, \underline{n}) = \underline{\underline{\underline{\sigma}}}(M) \cdot \underline{n}$$

Le point M est : $(2L, y, z)$. Donc, notre cas, $\underline{C}(2L, y, Z)$ dans la direction $i = (1, 0, 0)$ car c'est le vecteur que représente la face à $x = 2L$:

$$\underline{C}(M, \underline{n}) = \begin{pmatrix} \sigma_{xx} & \sigma_{xy} & \sigma_{xz} \\ \sigma_{yx} & \sigma_{yy} & \sigma_{yz} \\ \sigma_{zx} & \sigma_{zy} & \sigma_{zz} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

$$\underline{C}(M, \underline{n}) = \begin{pmatrix} \sigma_{xx} & \sigma_{xy} & \sigma_{xz} \\ \sigma_{yx} & \sigma_{yy} & \sigma_{yz} \\ \sigma_{zx} & \sigma_{zy} & \sigma_{zz} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sigma_{xx} \\ \sigma_{yx} \\ \sigma_{zx} \end{pmatrix}$$

En remplaçant les valeurs:

$$\underline{\underline{C}}(M, i) = \begin{pmatrix} \frac{2\sigma_0 x}{L} - 2\sigma_0 & \frac{-2\sigma_0 y}{L} & 0 \\ \frac{-2\sigma_0 y}{L} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \sigma_1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \implies \begin{pmatrix} \frac{2\sigma_0(2L)}{L} - 2\sigma_0 \\ \frac{-2\sigma_0 y}{L} \\ 0 \end{pmatrix} \implies \begin{pmatrix} 2\sigma_0 \\ \frac{-2\sigma_0 y}{L} \\ 0 \end{pmatrix}$$

Donc, la face du solide $x = 2L$ de normale i est soumise à une contrainte normalz $2\sigma_0$ (selon \underline{i}) et une contrainte tangentielle $\frac{-2\sigma_0 y}{L}$ selon \underline{j} .

2.3 3. Calculer en G (centre de section) le torseur global équivalent associé à ces densités surfaciques d'efforts *sur cette même face (i)*.

Le torseur global associé à la contrainte déterminée précédemment au point G s'écrit:

$$\underline{\tau} = \begin{pmatrix} \underline{R}(\tau_M) \\ \underline{M}(\tau_M, G) \end{pmatrix}$$

Par definition,

$$\underline{R}(\tau_M) = \iint_S \underline{C}(M, i) dS$$

Donc,

$$\begin{aligned} \underline{R}(\tau_M) &= \int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \int_{-\frac{e}{2}}^{\frac{e}{2}} \underline{C}(M, i) dz dy \\ \underline{R}(\tau_M) &= \int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \int_{-\frac{e}{2}}^{\frac{e}{2}} \begin{pmatrix} 2\sigma_0 \\ \frac{-2\sigma_0 y}{L} \\ 0 \end{pmatrix} dz dy \end{aligned}$$

En intégrant par rapport à dz :

$$\underline{R}(\tau_M) = \int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \begin{pmatrix} 2\sigma_0 z \Big|_{-\frac{e}{2}}^{\frac{e}{2}} \\ -\sigma_0 \cdot y \cdot z \Big|_{-\frac{e}{2}}^{\frac{e}{2}} \\ \frac{L}{0} \end{pmatrix} dy \implies \int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \begin{pmatrix} 2\sigma_0 e \\ \frac{-\sigma_0 \cdot y \cdot e}{L} \\ 0 \end{pmatrix} dy$$

En intégrant par rapport à dy :

$$\int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \begin{pmatrix} 2\sigma_0 e \cdot y \Big|_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \\ -\sigma_0 \cdot e \cdot \left(\frac{y^2}{2}\right) \Big|_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \\ \frac{L}{0} \end{pmatrix} dy \implies \begin{pmatrix} 2\sigma_0 e \cdot L \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

3 Exercice 3

Soit une poutre parallélépipède rectangle de longueur L , de largeur l et d'épaisseur e comme illustré ci-dessous. Elle est soumise à une flexion pure.

L'objectif de cette exercice est de déterminer le champ de déplacement en tout point. La face en $x = 0$ est encastree, le point de coordonnées $(0, 0, 0)$ est fixe, le point du plan (i, j) restent dans ce plan et les points situés en $x = 0$ restent dans le plan (j, k) après déformation.

A l'opposée de l'encastrement, un couple est imposé sur la face $x = L$ avec au point M le torseur global équivalent τ_M s'écrivant:

$$\tau_M = \begin{cases} \underline{R}(\tau_M) = 0 \\ \underline{M}(\tau_M, M) = M_0 \underline{k} \end{cases}$$

La sollicitation sur la poutre engendre en tout point du solide des déformations notées dans la matrice de déformation $\underline{\underline{E}}$

$$\underline{\underline{E}} = \begin{pmatrix} \varepsilon_{xx} & 0 & 0 \\ \varepsilon_{yx} & 0 & 0 \\ \varepsilon_{zx} & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

La déformation ε_{xx} est de la forme $\varepsilon_{xx} = -\frac{y \cdot M_0}{E \cdot I_z}$.

Cette dernière dépend du coefficient de Poisson (ν), du module de Young E , du moment M_0 et du moment quadratique I_z par rapport à \underline{k} de la section droite de la poutre.

Dans le cas d'une section rectangulaire comme la poutre étudiée ici, I_z s'écrit:

$$I_z = \frac{bh^3}{12}$$

Le lien entre $\varepsilon_{xx}, \varepsilon_{yy}, \varepsilon_{zz}$ est : $-\nu \varepsilon_{xx} = \varepsilon_{yy} \varepsilon_{zz}$

1. Rappeler l'unité de M_0 ?
2. Quel montage expérimental permettrait par le biais de deux uniques forces d'obtenir le couple τ_M sur la surface $x = L$?
3. Déterminer l'expression du torseur global équivalent au point O .
4. Statuer des équations de compatibilité.
5. Déterminer alors l'expression de vecteur déplacement.
6. Déterminer complètement ce déplacement sachant qu'un déplacement nul et une rotation nulle sont imposés au point O .
7. Représenter l'allure de la fibre moyenne déformée.