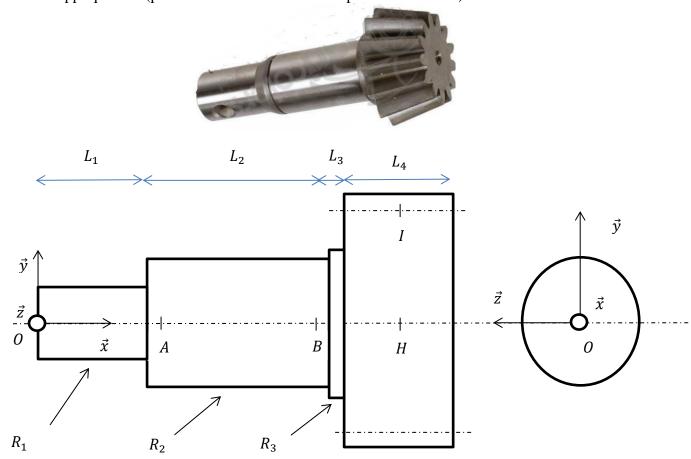
Livre 1

Projet de Résistance Des Matériaux

Sujet du projet: il vous est demandé de dimensionner un arbre de transmission guidé par deux roulements, selon le critère de Tresca et de trouver son module de Young.

Pièce étudiée : arbre en alliage d'aluminium 7075 monté sur deux roulements (rotule en A, linéaire annulaire en B), bloqué juste en rotation en O (non encastré), sur lequel un effort est appliqué en I (ponctuelle : résultante à 3 composantes données)



Des éprouvettes du même alliage que l'arbre sont disponibles pour des essais de traction (bancs Deltalab en B019).

Dimensions en mm de l'arbre (ravons de raccordement entre les différents diamètres : 3 mm)

Difficusions on thin do I afore (rayons de faccordement entre les différents diametres : 5 min)										
équipe	1	2	3	4	5	6	7	8	9	
OJ_1	10	15	20	10	15	20	10	15	20	
OJ 23	55	60	65	65	55	60	60	55	65	
OA	40	35	30	40	35	30	40	30	35	
OB	95	90	100	100	95	90	90	95	100	
OH	125	120	130	120	130	125	125	120	130	
HI	40	45	35	35	40	45	40	35	45	
R ₁	15	14	16	16	15	14	14	15	16	
R ₂	20	25	25	20	20	25	20	25	25	
R ₃	22	27	27	22	22	27	22	27	27	

$$L_1 = 0A - 5, L_2 = AB + 10, L_3 = 2, L_4 = (BH - 7) * 2$$

équipe	1	2	3	4	5	6	7	8	9
Xi (N)	940	846	752	1034	1128	1222	1316	1363	1410
Yi (N)	-684	-616	-547	-752	-821	-889	-958	-992	-1026
Zi (N)	1628	1465	1302	1790	1953	2116	2279	2360	2441

Déroulement du projet : vous êtes en équipe de 3 ou 4 (groupes aléatoires). Chaque équipe est constituée d'un rapporteur et d'un planificateur (ces postes changent toutes les semaines, planning prédéfini fourni en début de semestre).

Rôle du planificateur : mise en place d'un planning numérique des tâches sur les 7 semaines du projet. Il met à jour ce planning (tâches effectuées, en cours et à faire) toutes les semaines et il le présente. Il rend un document final récapitulant la progression du projet avec le temps passé par tâche.

<u>Rôle du rapporteur</u>: il s'approprie le travail du groupe ; il l'explique ensuite pendant 5 à 10 minutes -à l'aide des documents clairs et concis du classeur de projet- à l'enseignant. Il restitue ensuite au groupe les remarques.

Rôle de chaque membre du groupe : il tient à jour un rapport d'activité (tableur : voir exemple sous moodle) dans lequel il répertorie **les tâches qu'il a effectuées** à chaque séance, chronologiquement (seul ou en groupe), pendant et en dehors des cours avec le temps consacré, les problèmes rencontrés, les solutions apportées. Le temps total hors séance doit apparaitre. L'étudiant doit montrer qu'il a participé à chaque compétence visée du projet (pas d'étudiant mono tâche !). Les brouillons, ordonnés chronologiquement et numérotés, feront foi (à présenter dans un classeur).

Temps à allouer au projet par personne : 21 heures à l'emploi du temps + 10.5 heures « maison » environ.

De plus, « un classeur de projet » sera tenu à jour avec les documents exposés par le rapporteur, classeur consultable à tout moment par l'enseignant. L'évaluation prendra fortement en compte la capacité du groupe à fournir des documents rigoureux et exploitables : professionnels.

Portfolio:

Un drive sera créé par équipe avec les onglets suivants : planning, classeur de projet, rapport d'activité (un par étudiant).

Evaluation du projet : chaque audition d'un rapporteur est évaluée et contribue à la note de contrôle continu du groupe. Leur rapport d'activité est examiné en même temps ce qui leur apporte une note personnelle. L'évaluation finale (toute l'équipe) complète la note du groupe : pendant 10 minutes le résultat des travaux est présenté et commenté en s'appuyant sur le classeur de projet, un bilan est attendu (prendre du recul), mais aucun dossier (5 slides environ) : les conclusions étayées sont évaluées prioritairement, ainsi que le planning restituant la démarche scientifique.

Autoévaluation : à la fin du projet, je vous demande -de façon collégiale- de vous répartir 12 points entre les membres de l'équipe et de me communiquer le résultat.

Ressources

Livre 1

Chapitre 0 : introduction à la RDM – loi de Hooke

Chapitre I : efforts de cohésion

Chapitre II : étude des contraintes dans un solide

Livre 2

Chapitre III: sollicitations simples

Chapitre IV: dimensionnement d'un arbre

Formulaire

NB: l'ordre du cours donné en ressources suit la chronologie du projet

Planification du projet suggérée :

- Torseurs de cohésion
- Détermination de la section la plus sollicitée
- Dimensionnement selon le critère de Tresca : détermination du coefficient de sécurité de la pièce pour le chargement donné.

Planifiez vos séances en découpant le cours pris dans l'ordre chronologique.

Y ajouter en parallèle la planification du projet.

Laissez libre la dernière semaine (2 séances) pour la présentation finale et les finitions.

Chapitre 0 : introduction à la RDM - loi de Hooke

I: définition de la RDM

Science expérimentale servant à dimensionner et étudier la stabilité des structures. C'est la traduction, pour des modèles simples, des résultats expérimentaux par des expressions mathématiques entre les principaux paramètres.

II: principales hypothèses

Les matériaux seront considérés comme étant :

- homogènes : mêmes propriétés mécaniques et mêmes composition en tout point.
- isotropes : mêmes propriétés dans toutes les directions.

III: domaine d'application

Les poutres : solides ayant une dimension importante par rapport aux deux autres. Les plaques et coques : solides ayant deux dimensions importantes par rapport à la troisième.

IV: essai de traction

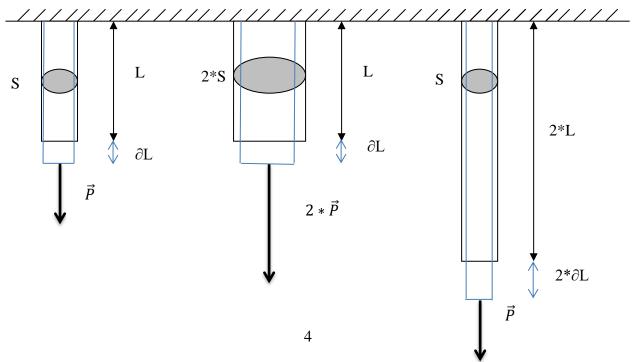
IV 1 : élasticité

Les forces moléculaires à l'intérieur d'un corps matériel s'opposent au changement de forme que tentent de créer les efforts extérieurs. Un équilibre s'établit entre les efforts intérieurs et extérieurs : le corps est en état de déformation, le travail des efforts extérieurs se transforme en énergie de déformation, et inversement quand on supprime les efforts extérieurs.

Elasticité (complète ou partielle) : propriété physique d'un corps à reprendre sa forme initiale après suppression des sollicitations extérieures.

IV 2: loi de Hooke

Hooke réalise des séries d'expériences (1678). Il effectue des essais de traction sur 3 poutres de section circulaire, constituées d'un même matériau.



Observations : la poutre s'allonge suivant le sens de l'effort, se rétrécit dans le plan perpendiculaire à l'effort. Il mesure l'allongement de la poutre ∂L en fonction de la longueur L, de la section S et de l'effort P. Il trouve une loi de proportionnalité entre la force surfacique et l'allongement relatif de la poutre. Suivant le matériau utilisé pour les éprouvettes, on retrouve le même comportement mais avec des allongements différents

Il en déduit la loi suivante : loi de Hooke

$$\frac{P}{S} = E \cdot \frac{\partial L}{L}$$

Avec E : module de Young (ou module d'élasticité). C'est une constante pour un matériau homogène et isotrope donné.

Unité: 1 Pa = 1N/m²; 1 MPa = 1 N/mm²

On définit

le taux de déformation : $\varepsilon = \frac{\partial L}{L}$ Et la contrainte : $\sigma = \frac{P}{S}$

d'où la loi de Hooke : $\sigma = E \cdot \varepsilon$

Par convention:

 $\partial L > 0$: travail en traction du matériau suivant la direction de mesure de l'allongement.

 $\partial L < 0$: travail en compression du matériau suivant la direction de mesure de l'allongement.

IV 3 : loi de Poisson

Variation d'une dimension a de la section

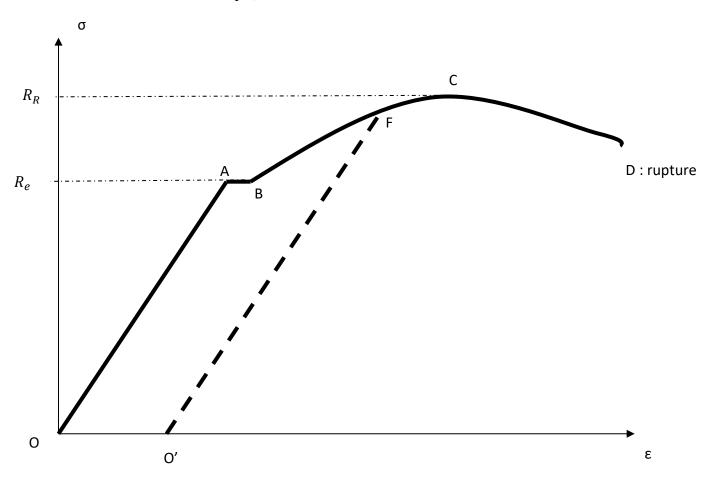
$$\partial a = \frac{-\nu}{E} \cdot \frac{P}{S} \cdot a$$

Avec ν coefficient de Poisson ($0 < \nu \le 0.5$) Ou loi de Poisson

$$\frac{\partial \mathbf{a}}{a} = -\nu \cdot \frac{\partial \mathbf{L}}{L}$$

IV 4 : essai de traction

On place une éprouvette entre les mors d'une machine de traction. Cette machine est asservie pour exercer une vitesse de déformation constante à l'éprouvette. On enregistre l'évolution de la déformation de l'éprouvette en fonction de l'effort appliqué. (ou le taux de déformation en fonction de la force surfacique).



OA : domaine élastique (loi de Hooke)

AB : domaine d'instabilité, de grands glissements (plus ou moins visible selon les matériaux utilisés)

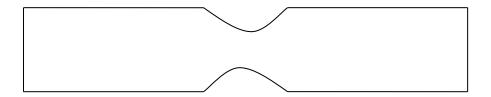
BCD : domaine plastique (déformation non réversible)

BC : domaine d'écrouissage . Le cycle OFO'entraîne une déformation permanente (allongement relatif de l'éprouvette de OO') et une augmentation du domaine élastique (nouveau σ_e). Ce procédé est utilisé dans le laminage et le forgeage afin d'augmenter la limite élastique du matériau.

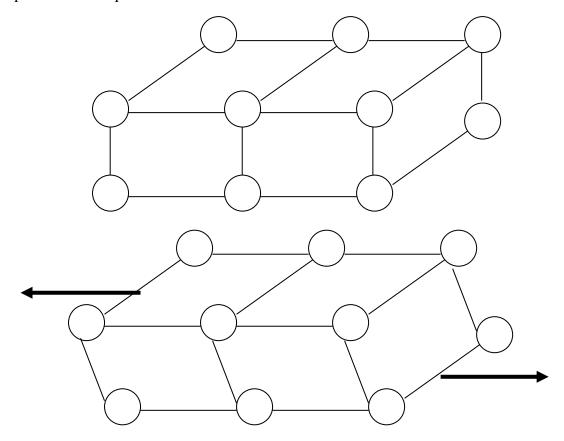
 R_R : résistance à la rupture (MPa) R_e : résistance élastique (MPa)

Remarque : la diminution de contrainte de C à D est due au mode opératoire : la vitesse de déformation est imposée. La rupture de l'éprouvette est effective en C.

A partir de C, il y a détérioration de l'éprouvette : phénomène de striction. Toute la déformation est prise par une petite partie de l'éprouvette plus fragile : il y a rupture en ce point.



Explication atomique:



Force faible : petit déplacement puis retour à la position initiale. Force supérieure à la limite élastique : déplacement jusqu'à la position d'équilibre stable voisine, sans possibilité de retour à la position initiale.

Exemple 1 : essai de traction

On donne, sous forme de tableau, les résultats d'un essai de traction d'un matériau inconnu (vitesse de déformation imposée). Le but de l'étude est de déterminer la famille de ce matériau.

Données : éprouvette circulaire de diamètre 8 mm, longueur entre mors 200 mm.

I 1 : remplir le tableau (F : force appliquée, ΔL : allongement relevé). Après la dernière mesure, l'éprouvette casse. Donner l'expression et l'unité de la contrainte et du taux de déformation.

F(N)	0	5026	10053	12566	15080	17593	20106	22620	25133	27143	25133
$\Delta L(mm)$	0	0.12	0.2	0.26	0.32	0.46	0.68	0.94	1.3	2.1	3
σ=											
()											
ε =											
()											

I 2 : Tracer $\sigma = f(\epsilon)$. En déduire le module d'Young, la limite élastique et la contrainte de rupture.

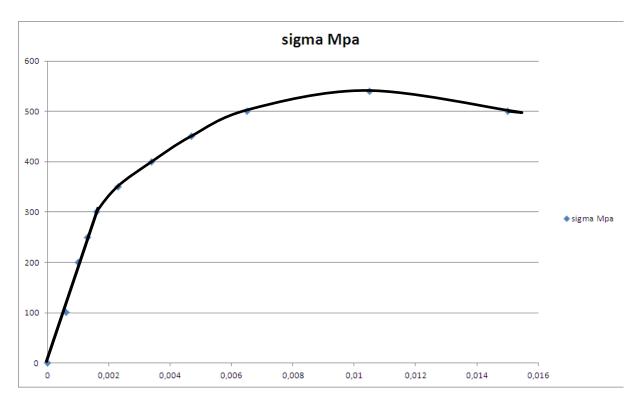
I 3 : En déduire le type du matériau

Valeurs moyennes:

	Re (Mpa)	Rr (Mpa)	E (Mpa)
acier (C35)	315	550	200000
aluminium (ENAW-7020)	230	310	72000
fonte (FGL 150)	100	150	80000

Solution:

L	200	mm									
S	50,24	mm²									
F	0	5026	10053	12566	15080	17593	20106	22620	25133	27143	25133
delta L	0	0,12	0,2	0,26	0,32	0,46	0,68	0,94	1,3	2,1	3
sigma Mpa	0,0	100,0	200,1	250,1	300,2	350,2	400,2	450,2	500,3	540,3	500,3
epsilon %	0	0,0006	0,001	0,0013	0,0016	0,0023	0,0034	0,0047	0,0065	0,0105	0,015



 $\sigma_R = 540~MPa$, $\sigma_e = 300~MPa$, E = 187600~MPa

Le matériau est de la famille des aciers.

Exemple II:

Quelle serait la hauteur théorique maximale d'une tour (cylindre plein de rayon R) en béton non armé avant qu'elle ne s'effondre sous son propre poids?

Données : E = 100000MPa, $\sigma_{\text{rupture}} = 1,2$ MPa, $\nu = 0.3$, $\rho = 2400$ kg/m³, R = 5m, $g = 9.81 \text{m/s}^2$.

NB: certaines de ces données ne sont pas utiles...

Solution:

La rupture sous son propre poids de la tour se fera à sa base.
Donc :
$$\sigma = \frac{P}{S} = \frac{\rho.\pi.R^2.H.g}{\pi.R^2} \le \sigma_R$$

 $AN: H \leq 51m$

Problèmes isostatiques

I : Une barre d'acier de section constante $S = 800 \text{ mm}^2$ et de longueur l = 4 m est soumise à un effort axial

F = 80000 N.

Quel est l'allongement de la barre ?

Quelle est la variation de la section ?

On donne : $E = 2.10^5 \text{ MPa}, v = 0.3$

Solution:
Hooke:
$$\frac{F}{S} = E \cdot \frac{\partial L}{L}$$
, $\partial L = \frac{F \cdot L}{S \cdot E} = 2 mm$
Poisson: $\frac{\partial a}{\partial a} = -\nu \cdot \frac{\partial L}{L}$, $\partial a = -\nu \cdot \frac{\partial L}{L}$. a

Poisson:
$$\frac{\partial a}{\partial a} = -\nu \cdot \frac{\partial L}{L}$$
, $\partial a = -\nu \cdot \frac{\partial L}{L}$.

« a » représente une dimension de la section.

Un côté pour une section carrée : S=a²

Un côté pour une section rectangulaire : S=a.b = k.a² en posant b=k.a (k constante positive)

Le rayon pour une section circulaire : $S=\pi.a^2$

Donc quelle que soit la section, on peut écrire $S=\lambda.a^2$,

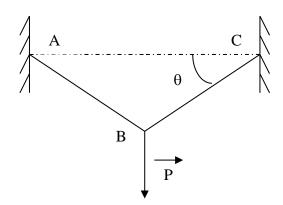
on dérive (dérivée partielle) $\frac{\partial S}{\partial a} = 2$. a. λ , puis on divise par $S : \frac{\partial S}{S} = \frac{2 \cdot a \cdot \lambda \cdot \partial a}{\lambda \cdot a^2} = \frac{2 \cdot \partial a}{a}$

On obtient :
$$\partial S = \frac{2.\partial a}{a}$$
. $S = -\nu \cdot \frac{\partial L}{L}$. $2.S = -0.24 \ mm^2$

II : Une structure constituée de deux barres d'acier identiques (S = 3cm², l = 4.5m) articulées à leurs extrémités est soumise à l'action d'une charge verticale P = 21000N.

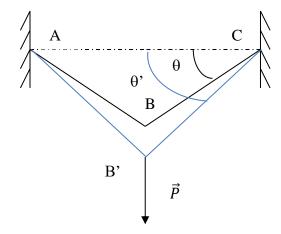
Déterminer la variation de longueur de chacune des barres, leur variation de section ainsi que le déplacement de l'articulation B pour $\theta = 30^{\circ}$.

On donne : $E = 2.10^5 \text{ MPa}, v = 0.3$

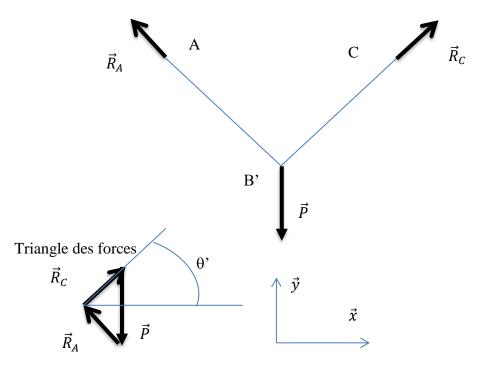


NB: des barres articulées à leurs extrémités ne travaillent qu'en traction compression. En effet, un solide en équilibre soumis à deux forces : ces deux forces ont même droite d'action, même norme et sont de sens opposés.

Solution:



Sous la charge P, la structure se déforme : θ devient θ ' et B se déplace en B'. Pour connaître l'effort dans chaque barre, il faut isoler les deux barres et appliquer le PFS BAME:



PFS: $\vec{R}_C + \vec{R}_A + \vec{P} = \vec{0}$ En projection sur \vec{x} : $R_C \cos \theta' - R_A \cos \theta' = 0$

En projection sur \vec{x} : $R_C cos\theta' - R_A cos\theta' - \theta$ En projection sur \vec{y} : $R_C sin\theta' + R_A sin\theta' - P = 0$ $\begin{cases} R_C = R_A \\ R_A = \frac{P}{2 * sin\theta'} \end{cases}$

$$\begin{cases} R_C = R_A \\ R_A = \frac{P}{2 * sin\theta'} \end{cases}$$

Problème : on ne connaît pas θ' ! On va devoir approximer θ' à θ

Plus généralement :

Pour résoudre un problème isostatique, on effectuera le PFS AVANT déformation

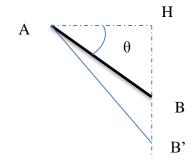
AN: $R_C = R_A = \frac{21000}{2*sin30^\circ} = 21000 N$

Remarque : $R_C = R_A = P$ est un cas particulier ($\theta = 30^\circ$)

Loi de Hooke:

Les deux barres travaillent en traction donc :

$$\frac{R_C}{S} = E \cdot \frac{\partial L}{L}$$
, donc $\partial L = \frac{L \cdot R_C}{S \cdot E}$
AN: $\partial L = 1.58$ mm



AH=AB.cos
$$\theta$$

$$HB = \sqrt{AB^2 - AH^2}$$

$$HB' = \sqrt{AB'^2 - AH^2}$$

AN:

AH=3.897m

HB=2.25m

HB'=2.2534m

Donc BB'=3.4mm

Justification d'approximer θ ' à θ :

$$\sin \theta' = \frac{\text{HB'}}{\text{AB}}, R_A = \frac{P}{2*\sin \theta'},$$

 $\text{AN}: R'_A = 20975 N$

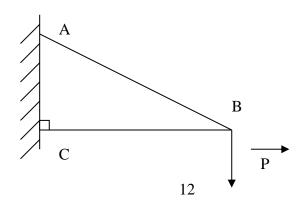
Soit une erreur de : $\varepsilon = \frac{R_A - R_{A}}{R_A} = 0.1\%$

L'approximation est donc tout à fait justifiée!

III : La structure ABC est formée d'une poutre en bois BC (SBC = 300cm², Elbois = 10^4 MPa, 1BC = 4m) et d'une poutre d'acier AB (SAB = 6cm², Eacier = 21.10⁴ MPa, 1AB = 5m) et soumise à l'effort P = 27000N.

Déterminer la variation de longueur de chacune des barres ainsi que le déplacement de l'articulation B.

NB: articulations en A, B et C.



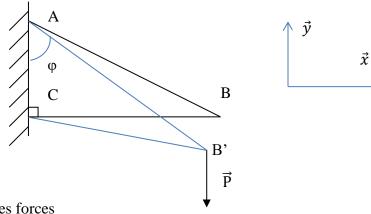
Solution:

Même méthode : BAME-PFS, puis Hooke, puis géométrie

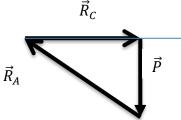
La barre AB travaille en traction : $R_A = 45000 N$

La barre BC travaille en compression : $R_C = -36000 N$

 $\partial L_{AB} = 1.79 \ mm, \ \partial L_{BC} = -0.48 \ mm$



Triangle des forces



Théorème d'Al Kashi:

B'C²=AC²+AB'²-2.AB'.AC.cosφ

AN: $\phi = 53.094^{\circ}$

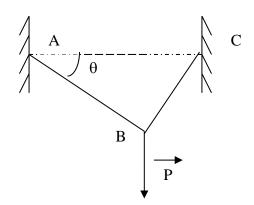
 $\overrightarrow{AB} = 4\vec{x} - 3\vec{y}, \overrightarrow{AB'} = 3.9996\vec{x} - 3.0036\vec{y}$

 $\partial x = -0.4$ mm, $\partial y = -3.6$ mm

IV : Une structure constituée de deux barres d'acier ($S = 3cm^2$, L = 4.5m et 2L) articulées à leurs extrémités est soumise à l'action d'une charge verticale P = 21000N.

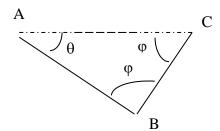
Déterminer la variation de longueur de chacune des barres ainsi que le déplacement de l'articulation B.

On donne : $E = 2.10^5$ MPa, v = 0.3, AC = 2L, AB = 2L, BC = L



Solution:

Même méthode: BAME-PFS, puis Hooke, puis géométrie



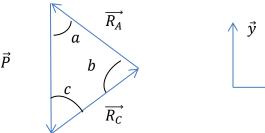
 \vec{x}

Al Kashi permet d'obtenir θ

AN : θ =28.955°

On en déduit : ϕ =75.5225°

BAME:



$$a = \frac{\pi}{2} - \theta, b = \pi - \varphi, c = \varphi + \theta - \frac{\pi}{2}$$
 $R_A = 5422 N, R_C = 18978 N$
 $\partial L_{AB} = 0.813mm, \partial L_{BC} = 1.423mm$
 $\overrightarrow{BB'} = 0.71\vec{x} - 1.50\vec{y}, \text{ en mm}$

Problèmes hyperstatiques

I : Un boulon (vis de rayon R1 et écrou en acier) enserre un tube (entretoise) en aluminium (rayon intérieur R1, rayon extérieur R2, longueur L). Au contact, on serre d'un demi tour supplémentaire. Quel est l'allongement du tube et de la vis ?

Données : R1 = 4mm, R2 = 5mm, L = 50mm, Eacier = 2.10^5 MPa , Ealu = $0.7.10^5$ MPa , pas de la vis 2mm.

Hypothèse : ni la tête de la vis ni l'écrou ne se déforment.

II : Deux barres sont comprimées afin de les mettre bout à bout dans un bâti indéformable (entre plans = L).

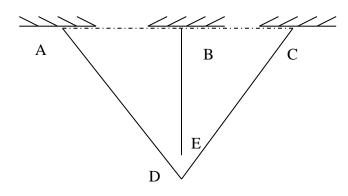
Déterminer l'allongement de chaque barre.

Données : indice 1 : aluminium, indice 2 : acier, Eacier = 2.10^5 MPa , Ealu = $0.7.10^5$ MPa , S1=2.S2=5 cm², L=4cm, L1=2cm, L2=2.02cm

III : (non corrigé) Une structure constituée de trois barres d'acier ($S = 3 \, \text{cm}^2$) articulées à leurs extrémités est soumise à l'action d'une charge due à la fixation de E à D.

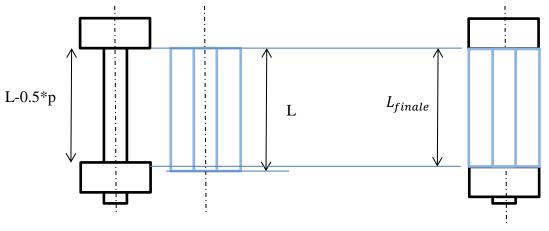
Déterminer la variation de longueur de chacune des barres, leur variation de section ainsi que le déplacement de l'articulation D.

On donne : $E = 2.10^5$ MPa, v = 0.3, AD = 0.5m, AB = 0.3m, BC = 0.3m, CD = 0.5m, BE = 0.3996m.



Solutions:

I : il faut voir le problème comme suit



Avant déformation

Après déformation

Même méthode : BAME-PFS, puis Hooke, puis géométrie

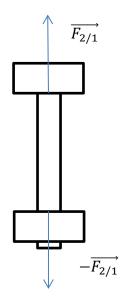
Remarque : si on isole le système avant déformation, il n'y a aucun effort.

Pour résoudre un problème hyperstatique, on effectuera le PFS APRES déformation

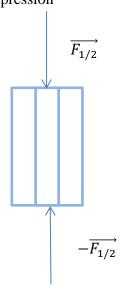
BAME

Effort sur le boulon :

Traction



Effort sur l'entretoise compression



PFS:

Principe d'action-réaction : $\overrightarrow{F_{2/1}} = -\overrightarrow{F_{1/2}}$

Et en norme $F_{2/1} = F_{2/1} = F$

Hooke:

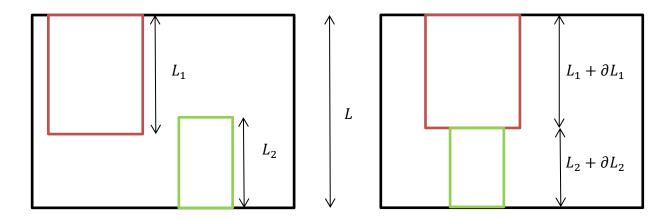
Boulon: $\frac{F}{\pi . R_1^2} = E_{acier}. \frac{\partial L_1}{L - 0.5.p}$: traction

Entretoise: $\frac{-F}{\pi.(R_2^2-R_1^2)} = E_{alu}.\frac{\partial L_2}{L}$: compression

Géométrie : $L_{finale} = (L - 0.5. p) + \partial L_1 = L + \partial L_2$

AN : $\partial L_1 = 0.16 \, mm$, $\partial L_2 = -0.83 \, mm$

II: il faut voir le problème comme suit

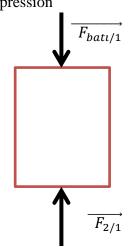


Avant déformation

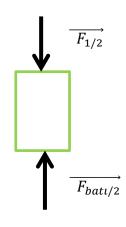
Après déformation

BAME

Effort sur la pièce 1 Compression



Effort sur la pièce 2 compression



PFS:

Toutes ces forces ont la même norme appelée F

Pièce 1 :
$$\frac{-F}{S_1} = E_{alu} \cdot \frac{\partial L_1}{L_1}$$
 : compression
Pièce 2 : $\frac{-F}{S_2} = E_{acier} \cdot \frac{\partial L_2}{L}$: compression

Pièce 2 :
$$\frac{-F}{S_2} = E_{acter} \cdot \frac{\partial L_2}{L}$$
 : compression

Géométrie :
$$L_{finale} = L_1 + \partial L_1 = L_2 + \partial L_2$$

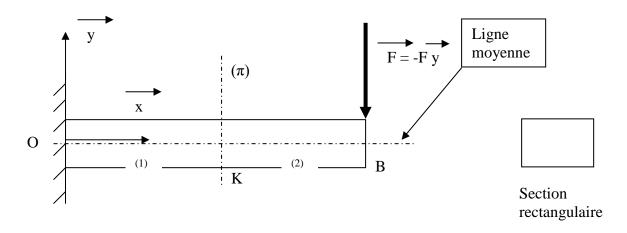
AN : $\partial L_1 = -0.117$ mm, $\partial L_2 = -0.083$ mm

Chapitre I : efforts de cohésion

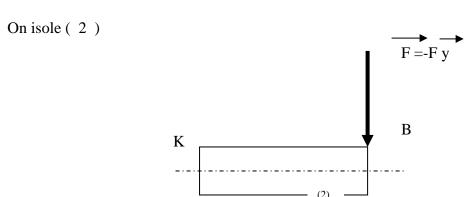
I: définition

Les efforts de cohésion représentent les efforts internes à la matière : ils permettent de maintenir la cohésion du solide étudié.

Exemple : poutre encastrée en O avec un effort ponctuel en B, longueur l.



Un plan de coupe fictif (π) coupe le solide (S) en deux parties (1) et (2), perpendiculairement à la ligne moyenne au point K.



Pour que (2) reste en équilibre, on doit faire apparaître les efforts internes à la matière de la partie (1) sur la partie (2) : ce sont **les efforts de cohésion**.

Ils se composent d'une résultante : $\overrightarrow{R_{1\rightarrow 2}}$

Et d'un moment : $\overrightarrow{M}_{K1\rightarrow 2}$

Leur réunion forme le torseur de cohésion :

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion1/2}\right\} = \left\{\overrightarrow{R_{1\rightarrow2}} \quad \overrightarrow{M}_{K1\rightarrow2}\right\}_{K}$$

Pour le déterminer, il suffit d'appliquer le PFS à la partie (2)

$$\left\{ T_{coh\acute{e}sion1/2} \right\} = \left\{ \begin{matrix} X & L \\ Y & M \\ Z & N \end{matrix} \right\}_{K} ; \left\{ T_{forces\ ext\acute{e}rieures} \right\} = \left\{ \begin{matrix} 0 & 0 \\ -F & 0 \\ 0 & 0 \end{matrix} \right\}_{B}$$

$$\overrightarrow{KB} = l.\vec{x}$$

Transport du torseur des efforts extérieurs de B en K :

$$\left\{T_{forces\; ext\'erieures}\right\} = \left\{\begin{matrix} 0 & 0 \\ -F & 0 \\ 0 & -l. F \end{matrix}\right\}_{K}; \; \overrightarrow{M_{K}} = \overrightarrow{M_{B}} + \overrightarrow{KB} \wedge \overrightarrow{R}$$

PFS en K:

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion1/2}\right\} + \left\{T_{forces\,ext\acute{e}rieures}\right\} = \left\{0\right\}$$

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion/2}\right\} = \left\{\begin{matrix} 0 & 0 \\ F & 0 \\ 0 & l.F \end{matrix}\right\}_{K}$$

Remarque: principe d'action-réaction

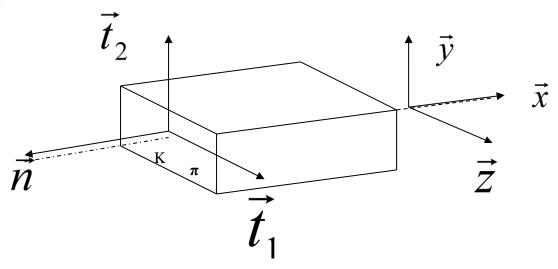
$$\left\{T_{coh\acute{e}sion/1}\right\} = \left\{\begin{matrix} 0 & 0 \\ -F & 0 \\ 0 & -l.F \end{matrix}\right\}_{K}$$

II : Repère pour exprimer le torseur de cohésion : repère local lié à (π)

On choisit arbitrairement comme premier axe la normale sortante à la surface de coupure (π) passant par K : axe K. \vec{n}

On complète par \vec{t}_1 et \vec{t}_2 de façon à obtenir un repère (K, \vec{n} , \vec{t}_1 , \vec{t}_2) orthonormé direct (plusieurs possibilités pour \vec{t}_1 et \vec{t}_2)

Ici:



Torseur de cohésion dans le repère local (K, \vec{n} , $\vec{t_1}$, $\vec{t_2}$):

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion/2}\right\} = \left\{\begin{matrix} 0 & 0 \\ F & 0 \\ 0 & l.F \end{matrix}\right\}_{(K,\vec{x},\vec{y},\vec{z})} = \left\{\begin{matrix} 0 & 0 \\ 0 & l.F \\ F & 0 \end{matrix}\right\}_{(K,\vec{n},\overrightarrow{t_1},\overrightarrow{t_2})}$$

Résultante

$$\overrightarrow{R} \begin{bmatrix} N \\ T_1 \\ T_2 \end{bmatrix}_{(K, \vec{n}, \vec{t}_1, \vec{t}_2)}; N \text{ effort normal } ; T = \sqrt{T_1^2 + T_2^2} : \text{effort tangentiel}$$

Moment:

$$\overrightarrow{M_K} \begin{bmatrix} Mt \\ Mf_1 \\ Mf_2 \end{bmatrix}_{(K,\vec{n},\vec{t}_1,\vec{t}_2)}; \text{ Mt moment de torsion }; \text{ Mf} = \sqrt{Mf_1^2 + Mf_2^2} : \text{moment de flexion}$$

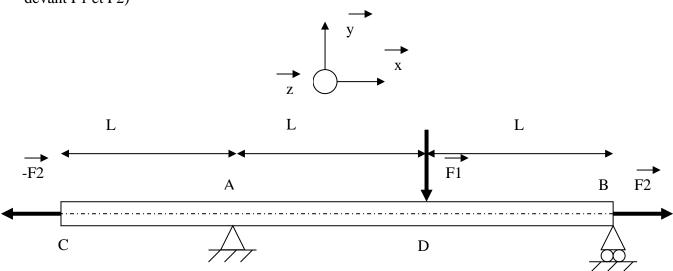
N, T, Mt, et Mf sont appelés individuellement « sollicitation simple »

En les combinant, on obtient des sollicitations composées

III : Diagramme des sollicitations simples :

Le torseur de cohésion n'est en général pas constant en tout point de la ligne moyenne de la poutre. Il est alors intéressant de tracer l'évolution des sollicitations simples pour connaître la section la plus sollicitée (permet le dimensionnement de la poutre)

Exemple : poutre sur deux appuis soumis à des efforts connus (poids de la poutre négligé devant F1 et F2)



Etape 1 : PFS afin d'obtenir les efforts aux appuis On isole la poutre :

$$\{T_1\} = \begin{cases} -F_2 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_2\} = \begin{cases} X_A & 0 \\ Y_A & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_3\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ -F_1 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_4\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ Y_B & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_5\} = \begin{cases} F_2 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \\ \{T_6\}$$

Les appuis en A et en B sont bilatéraux (Y_A et Y_B algébriques). Le point A ne peut se translater horizontalement, le point B peut se translater horizontalement (symbolisé par les deux roulettes sous l'appui).

On peut réunir les torseurs 4 et 5 en un seul en les sommant en B.

PFS en A

$$\{T_1\} = \begin{cases} -F_2 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \{T_2\} = \begin{cases} X_A & 0 \\ Y_A & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}, \{T_3\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ -F_1 & 0 \\ 0 & -LF_1 \end{cases}_A$$

$$\{T_4\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ Y_B & 0 \\ 0 & 2*L*Y_B \end{cases}_A, \{T_5\} = \begin{cases} F_2 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}_A$$

$$\begin{cases} -F_2 + X_A + 0 + 0 + F_2 = 0 \\ 0 + Y_A - F_1 + Y_B + 0 = 0 \\ 0 + 0 + 0 + 0 + 0 = 0 \\ 0 + 0 + 0 + 0 + 0 = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}_A$$

$$\begin{cases} -F_2 + X_A + 0 + 0 + 0 = 0 \\ 0 + 0 - 1 + 0 + 0 = 0 \\ 0 + 0 - 1 + 0 + 0 = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{cases}_A$$

Remarque : nous obtenons 3 équations 0=0 car le problème est plan (chargement dans le plan et absence de torsion). On peut donc omettre les composantes nulles :

$$\{T_1\} = \begin{cases} -F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{cases}, \{T_2\} = \begin{cases} X_A & / \\ Y_A & / \\ / & 0 \end{cases}_A, \{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F_1 & / \\ / & 0 \end{cases}_D, \{T_4\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_B & / \\ / & 0 \end{cases}_B, \{T_5\} = \begin{cases} F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{cases}_B$$

Et on obtient les 3 équations non nulles :

Et on obtient les 3 équations non n

$$\begin{cases}
-F_2 + X_A + 0 + 0 + F_2 = 0 \\
0 + Y_A - F_1 + Y_B + 0 = 0 \\
0 + 0 - LF_1 + 2 * L * Y_B + 0 = 0
\end{cases}$$

$$\begin{cases}
X_A = 0 \\
Y_A = \frac{F_1}{2} \\
Y_B = \frac{F_1}{2}
\end{cases}$$

Etape 2 : Torseur de cohésion défini en K:

K point courant de la ligne moyenne : CK = x.X

Repère local confondu avec le repère global :

$$\vec{n} = \vec{x}, \vec{t_1} = \vec{y}, \vec{t_2} = \vec{z}, \{T_{coh\acute{e}sion\ 1/2}\} = \begin{cases} N & M_t \\ T_1 & M_{f1} \\ T_2 & M_{f2} \end{cases}_{(K, \vec{n}, \vec{t_1}, \vec{t_2})}$$

Il y a trois portions de la poutre à étudier : CA, AD, DB (une nouvelle portion à l'apparition d'un nouvel effort)

Portion 1 : K∈[CA[

On isole [CK]

$$\overrightarrow{CK} = x.\overrightarrow{X} \text{ avec } 0 \le x < L$$

$$C \qquad K$$

$$\{T_1\} = \begin{cases} -F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{cases}_C \qquad \{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$
PFS en K:

$$\begin{split} \{T_1\} = & \begin{cases} -F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{cases}, \\ \begin{cases} N - F_2 = 0 \\ T_1 + 0 = 0 \\ M_{f2} + 0 = 0 \end{split}$$

Torseur de cohésion sur la portion 1 :

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\right\} = \left\{\begin{matrix} F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{matrix}\right\}_{K}$$

K

Portion 2 : K∈[AD[

On isole [CK]

$$\overrightarrow{CK} = x.\overrightarrow{X}$$
 avec L \le x < 2*L

$$\{T_1\} = \begin{cases} -F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{cases}_C \ \{T_2\} = \begin{cases} X_A = 0 & / \\ Y_A = \frac{F_1}{2} & / \\ / & 0 \end{cases}_A \ \{T_{coh\'esion\ portion\ 2}\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$
 PFS en K :
$$\{T_1\} = \begin{cases} -F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{cases}_K , \{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ \frac{F_1}{2} & / \\ / & \frac{F_1}{2} * (L-x) \end{cases}_K , \{T_{coh\'esion\ portion\ 2}\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$

$$\begin{cases} N - F_2 + 0 = 0 \\ T_1 + 0 + \frac{F_1}{2} = 0 \\ M_{f2} + 0 - \frac{F_1}{2} * (x - L) = 0 \end{cases}$$

Torseur de cohésion sur la portion 2 :

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2}\right\} = \left\{\begin{matrix} F_2 & / \\ -\frac{F_1}{2} & / \\ / & \frac{F_1}{2} * (x - L) \end{matrix}\right\}_{\nu}$$

Remarques générales (toujours vraies):

Remarque 1:

$$\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2}\} = \{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\} - \underbrace{\{T_2\}}_{torseur\ non\ pr\acute{e}sent}$$

Remarque 2 : (non démontrée)

$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx}, T_2 = \frac{dM_{f1}}{dx}$$

 $T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx}, T_2 = \frac{dM_{f1}}{dx}$ (permet d'éviter quelques erreurs de calcul...)

Portion 3 : K∈[DB[

On isole [CK]

$$\overrightarrow{CK} = x.\overrightarrow{X}$$
 avec $2*L \le x < 3*L$

D K C

$$\{T_1\} = \begin{cases} -F_2 & / \\ 0 & / \\ / & 0 \end{cases}_C \ \{T_2\} = \begin{cases} X_A = 0 & / \\ Y_A = \frac{F_1}{2} & / \\ / & 0 \end{cases}_A, \qquad \{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F_1 & / \\ / & 0 \end{cases}_D \left\{T_{coh \ portion \ 3}\right\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$

PFS en K:

$$\{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F_1 & / \\ / & F_1(x - 2L) \end{cases}_K$$

Torseur de cohésion sur la portion 3 :

$$\{T_{coh\ portion\ 3}\} = \{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2}\} - \{T_3\}, \{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 3}\} = \begin{cases} F_2 & / \\ \frac{F_1}{2} & / \\ / & \frac{F_1}{2} * (3L - x) \end{cases}_{K}$$

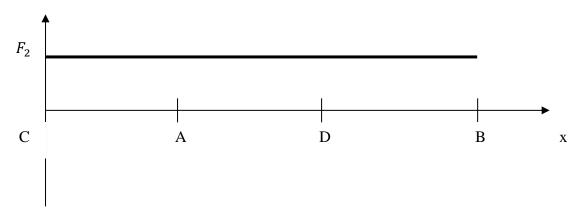
Remarque 3:

On vérifie par continuité que :

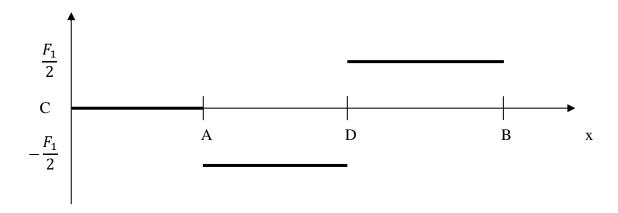
$$\lim_{x \to 3L} \left\{ T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 3} \right\} = \left\{ T_4 \right\} + \left\{ T_5 \right\} = \left\{ \begin{matrix} F_2 & / \\ F_1 & / \\ / & 0 \end{matrix} \right\}_B$$

Diagrammes des sollicitations simples

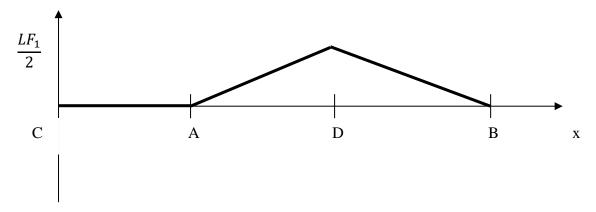
N : effort normal



 T_1 : effort tangentiel



 M_{f2} : moment fléchissant



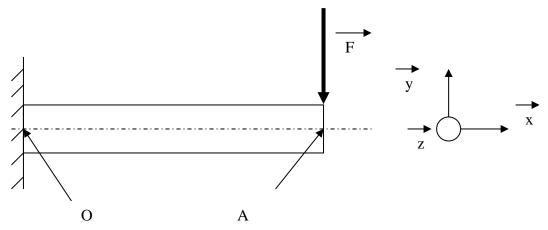
Conclusion : la section la plus sollicitée passe par le point D

Car $|N|, |T_1|, |M_{f2}|$ maximaux en D

Exercices:

Torseurs de cohésion (problèmes isostatiques)

I : poutre encastrée en O soumise à un effort



OA = L

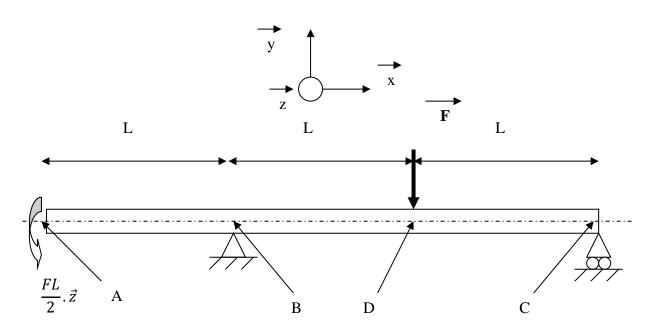
A : déterminer les efforts à l'encastrement

B : déterminer le torseur de cohésion en $K \in [OA]$ tel que $\overrightarrow{OK} = x \cdot \overrightarrow{x}$

C: tracer les diagrammes des sollicitations simples pour K entre O et A.

D : en déduire la section la plus sollicitée

II : poutre sur 2 appuis soumise à des forces et des moments (poids négligés)



A : déterminer le torseur de cohésion en $K \in [AC]$

B: tracer les diagrammes des sollicitations simples

C : en déduire la section la plus sollicitée

Solution:

I :

Etape 1 : PFS afin d'obtenir les efforts aux appuis (problème plan) On isole la poutre:

$$\{T_1\} = \begin{cases} X_0 & / \\ Y_0 & / \\ / & N_0 \end{cases}_O, \{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & 0 \end{cases}_A,$$

$$, \{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & -FL \end{cases}_{O},$$

Et on obtient les 3 équations :

$$\begin{cases} X_O + 0 = 0 \\ Y_O - F = 0 \\ N_O - FL = 0 \\ X_O = 0 \\ Y_O = F \\ N_O = FL \end{cases}$$

Etape 2 : Torseur de cohésion défini en K:

K point courant de la ligne moyenne : $\overrightarrow{OK} = x \cdot \vec{x}$

Repère local confondu avec le repère global :

$$\vec{n} = \vec{x}, \vec{t_1} = \vec{y}, \vec{t_2} = \vec{z}, \left\{ T_{coh\acute{e}sion\;1/2} \right\} = \begin{cases} N & M_t \\ T_1 & M_{f1} \\ T_2 & M_{f2} \end{cases}_{(K, \vec{n}, \vec{t_1}, \vec{t_2})}$$

Il y a une portion de la poutre à étudier : OA

Portion 1 : K∈[OA[

On isole [OK]

$$\overrightarrow{OK} = x \cdot \overrightarrow{x} \text{ avec } 0 \le x < L$$

PFS en K:

PFS en K:

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ F & / \\ / & F(L-x) \end{cases}_K$$

$$\begin{cases} N + 0 = 0 \\ T_1 + F = 0 \\ M_{f2} + F(L - x) = 0 \end{cases}$$

Torseur de cohésion sur la portion 1 :

$$\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & F(x-L) \end{cases}_{K}$$

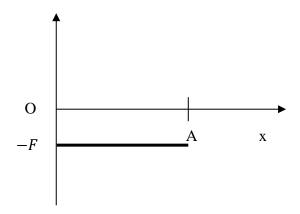
Vérifications:

$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = -F,$$

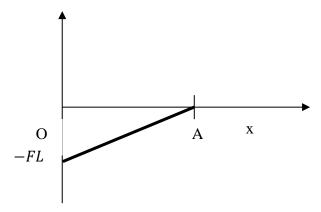
$$\lim_{x \to L} \{ T_{coh\acute{e}sion \ portion \ 1} \} = \{ T_2 \} = \left\{ \begin{matrix} 0 & / \\ -F & / \\ / & 0 \end{matrix} \right\}_A$$

Diagrammes des sollicitations simples

 T_1 : effort tangentiel



 M_{f2} : moment fléchissant



Conclusion : la section la plus sollicitée passe par le point O

 $\operatorname{Car} |N|, |T_1|, \left|M_{f2}\right| \max i \max \ en \ O$

 Π :

Etape 1 : PFS afin d'obtenir les efforts aux appuis (problème plan) On isole la poutre :

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ 0 & / \\ / & \frac{FL}{2} \end{cases}_A, \{T_2\} = \begin{cases} X_B & / \\ Y_B & / \\ / & 0 \end{cases}_B, \{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & 0 \end{cases}_D, \{T_4\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_C & / \\ / & 0 \end{cases}_C$$

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ 0 & / \\ / & \frac{FL}{2} \end{cases}_B, \ \{T_2\} = \begin{cases} X_B & / \\ Y_B & / \\ / & 0 \end{cases}_B, \ \{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & -FL \end{cases}_B \ \{T_4\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_C & / \\ / & 2LY_C \end{cases}_B,$$

Et on obtient les 3 équations :

Et on obtient les 3 equation
$$\begin{cases} 0 + X_B + 0 + 0 = 0 \\ 0 + Y_B - F + Y_C = 0 \end{cases}$$
$$\begin{cases} \frac{FL}{2} + 0 - FL + 2LY_C = 0 \\ Y_B = \frac{3F}{4} \end{cases}$$
$$\begin{cases} Y_C = \frac{F}{4} \end{cases}$$

Etape 2 : Torseur de cohésion défini en K:

K point courant de la ligne moyenne : $\overrightarrow{AK} = x \cdot \vec{x}$

Repère local confondu avec le repère global :

Repère local confondu avec le repère global :
$$\vec{n} = \vec{x}, \vec{t_1} = \vec{y}, \vec{t_2} = \vec{z}, \{T_{cohésion 1/2}\} = \begin{cases} N & M_t \\ T_1 & M_{f1} \\ T_2 & M_{f2} \end{cases}_{(K, \vec{n_t}, \vec{t_1}, \vec{t_2})}$$

Il y a trois portions de la poutre à étudier : AB, BD, DC (une nouvelle portion à l'apparition d'un nouvel effort)

Portion 1 : K∈[AB[

On isole [AK]

$$\overrightarrow{AK} = x \cdot \overrightarrow{x} \text{ avec } 0 \le x < L$$

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ 0 & / \\ / & \frac{FL}{2} \end{cases}_A \qquad \{T_{coh\acute{e}sion\;portion\;1}\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$

PFS en K:

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ 0 & / \\ / & \frac{FL}{2} \end{cases}_K,$$

$$\begin{cases} N = 0 \\ T_1 = 0 \\ M_{f2} + \frac{FL}{2} = 0 \end{cases}$$

Torseur de cohésion sur la portion 1 :

$$\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\} = \begin{cases} 0 & / \\ 0 & / \\ / & -\frac{FL}{2} \end{cases}_{\kappa}$$

Portion 2 : K∈[BD[

On isole [AK]

 $\overrightarrow{AK} = x \cdot \overrightarrow{x}$ avec L\le x < 2*L

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ 0 & / \\ / & \frac{FL}{2} \end{cases}_A \quad \{T_2\} = \begin{cases} \frac{0}{3F} & / \\ / & 0 \end{cases}_B \quad \{T_{cohésion \, portion \, 2}\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$
 PFS en K:
$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ 0 & / \\ / & \frac{FL}{2} \end{cases}_K , \{T_2\} = \begin{cases} \frac{0}{3F} & / \\ / & \frac{3F}{4} (L-x) \end{cases}_K , \{T_{cohésion \, portion \, 2}\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$

$$\begin{cases} N = 0 \\ T_1 + \frac{3F}{4} = 0 \\ M_{f2} + \frac{3F}{4} (L-x) + \frac{FL}{2} = 0 \end{cases}$$
 Torsour de cohésion sur la portion 2 :

Torseur de cohésion sur la portion 2 :

$$\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2}\} = \begin{cases} 0 & /\\ -\frac{3F}{4} & /\\ / & F\left(\frac{3x}{4} - \frac{5}{4}L\right) \end{cases}_{K}$$

Vérification:

$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = -\frac{3F}{4}$$

Portion 3 : K∈[DC[

On isole [AK]

$$\overrightarrow{AK} = x \cdot \overrightarrow{x} \text{ avec } 2*L \le x < 3*L$$

A B D K
$$\{T_1\} \ \{T_2\}, \qquad \{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & 0 \end{cases}_D \left\{T_{coh \, portion \, 3}\right\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$

PFS en K:

$$\{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & F(x - 2L) \end{cases}_K$$
Torseur de cohésion sur la portion 3 :

$$\left\{ T_{coh\ portion\ 3} \right\} = \left\{ T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2} \right\} - \left\{ T_{3} \right\}, \left\{ T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 3} \right\} = \left\{ \begin{matrix} 0 & / \\ \frac{F}{4} & / \\ / & -\frac{F}{4}(x-3L) \end{matrix} \right\}_{K}$$

Vérifications:

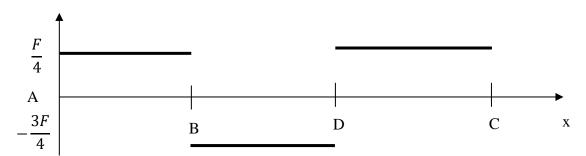
$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = \frac{F}{4}$$

On vérifie par continuité que :

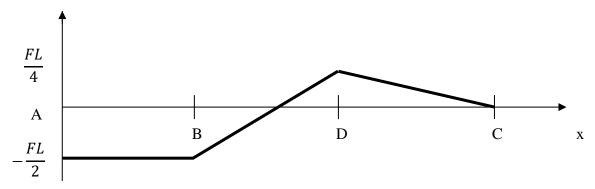
$$\lim_{x \to 3L} \left\{ T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 3} \right\} = \left\{ T_4 \right\} = \left\{ \begin{matrix} 0 & / \\ F & / \\ 4 & / \\ / & 0 \end{matrix} \right\}_C$$

Diagrammes des sollicitations simples

 T_1 : effort tangentiel

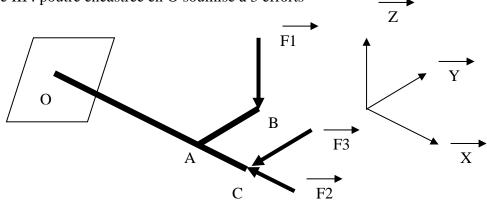


 M_{f2} : moment fléchissant



Conclusion : la section la plus sollicitée passe par le point B Car |N|, $|T_1|$, $|M_{f2}|$ maximaux en B

Exercice III: poutre encastrée en O soumise à 3 efforts



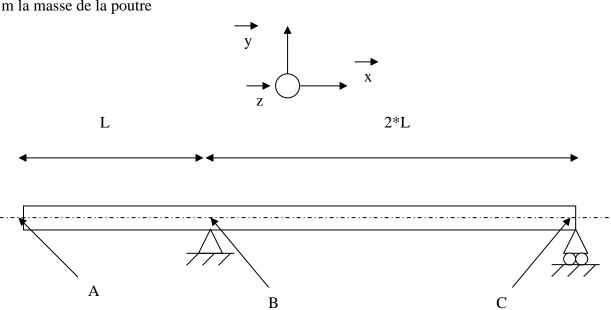
$$OA = 2*L$$

 $AC = AB = L$
 $F1=F2=F3=F$

A : déterminer le torseur de cohésion en K∈[OC] B : tracer les diagrammes des sollicitations simples

C : en déduire la section la plus sollicitée

IV : poutre sur deux appuis soumise à son propre poids Soit m la masse de la poutre



A : déterminer le torseur de cohésion en $K \in [AC]$ B : tracer les diagrammes des sollicitations simples

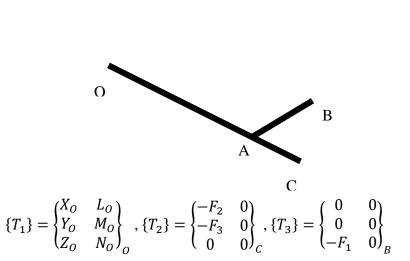
C : en déduire la section la plus sollicitée

Solution:

III:

Etape 1 : PFS afin d'obtenir les efforts aux appuis

On isole la poutre:



PFS en O:

$$\{T_1\} = \begin{cases} X_O & L_O \\ Y_O & M_O \\ Z_O & N_O \end{cases}, \{T_2\} = \begin{cases} -F_2 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & -3LF_3 \end{cases}_O, \{T_3\} = \begin{cases} 0 & -LF_1 \\ 0 & 2LF_1 \\ -F_1 & 0 \end{cases}_O$$

$$\begin{cases} X_O - F_2 + 0 = 0 \\ Y_O - F_3 + 0 = 0 \\ Z_O + 0 - F_1 = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} L_O + 0 - LF_1 = 0 \\ M_O + 0 + 2LF_1 = 0 \\ N_O - 3LF_3 + 0 = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} X_O = F_2 \\ Y_O = F_3 \end{cases}$$

$$\begin{cases} X_O = F_2 \\ Y_O = F_3 \end{cases}$$

$$\begin{cases} X_O = F_1 \\ X_O = -2LF_1 \\ X_O = 3LF_3 \end{cases}$$

Etape 2 : Torseur de cohésion défini en K:

K point courant de la ligne moyenne : $\overrightarrow{OK} = x \cdot \overrightarrow{X}$ Repère local confondu avec le repère global :

Repère local confondu avec le repère global :
$$\vec{n} = \vec{x}, \vec{t_1} = \vec{y}, \vec{t_2} = \vec{z}, \{T_{coh\acute{e}sion~1/2}\} = \begin{cases} N & M_t \\ T_1 & M_{f1} \\ T_2 & M_{f2} \end{cases}_{(K, \vec{n}, \vec{t_1}, \vec{t_2})}$$

Il y a deux portions de la poutre à étudier : OA, AC (une nouvelle portion à l'apparition d'un nouvel effort)

Portion 1 : K∈[OA[

On isole [OK]

$$\overrightarrow{OK} = x \cdot \overrightarrow{X} \text{ avec } 0 \le x < 2L$$
O
K

$$\{T_1\} = \begin{cases} F_2 & LF_1 \\ F_3 & -2LF_1 \\ F_1 & 3LF_3 \end{cases}_O \qquad \left\{T_{coh\acute{e}sion\;portion\;1}\right\} = \begin{cases} N & M_t \\ T_1 & M_{f1} \\ T_2 & M_{f2} \end{cases}_{(K,\overrightarrow{n},\overrightarrow{t_1},\overrightarrow{t_2})}$$

PFS en K:

$$\begin{cases}
F_2 & LF_1 \\
F_3 & (x - 2L)F_1 \\
F_1 & (3L - x)F_3
\end{cases},$$

$$\begin{cases}
N + F_2 = 0 \\
T_1 + F_3 = 0
\end{cases}
\begin{cases}
M_t + LF_1 = 0 \\
M_{f1} + (x - 2L)F_1 = 0 \\
M_{f2} + (3L - x)F_3 = 0
\end{cases}$$

Torseur de cohésion sur la portion 1 :

$$\{T_{cohésion \ portion \ 1}\} = \begin{cases} -F_2 & -LF_1 \\ -F_3 & -(x-2L)F_1 \\ -F_1 & -(3L-x)F_3 \end{cases}_{K}$$

Vérification:

$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = -F_3, T_2 = \frac{dM_{f1}}{dx} = -F_1$$

Portion 2 : K∈[AC[

On isole [OK]

$$\overrightarrow{OK} = x \cdot \overrightarrow{X} \text{ avec } 2L \le x < 3L$$

O A K
$$\{T_1\} = \begin{cases} F_2 & LF_1 \\ F_3 & -2LF_1 \\ F_1 & 3LF_3 \end{cases} \{T_3\} = \begin{cases} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ -F_1 & 0 \end{cases}_B \ \{T_{coh\'esion\ portion\ 2}\} = \begin{cases} N & M_t \\ T_1 & M_{f1} \\ T_2 & M_{f2} \end{cases}_K$$
 PFS en K:
$$\{T_3\} = \begin{cases} 0 & -F_1L \\ 0 & -(x-2L)F_1 \\ -F_1 & 0 \end{cases}_K$$
 Torseur de cohésion sur la portion 2:

$$\{T_3\} = \begin{cases} 0 & -(x - 2L)F_1 \\ -F_1 & 0 \end{cases}_K$$

Torseur de cohésion sur la portion 2 :

$$\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2}\} = \{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\} - \{T_3\} = \begin{cases} -F_2 & 0 \\ -F_3 & 0 \\ 0 & -(3L - x)F_30 \end{cases}_{\nu}$$

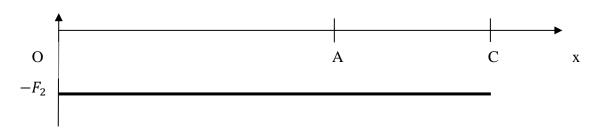
Vérification 1 :
$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = -F_3, T_2 = \frac{dM_{f1}}{dx} = 0$$

Vérification 2:

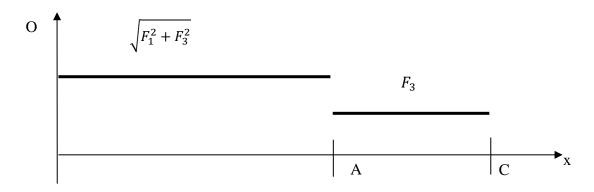
$$\lim_{x \to 3L} \left\{ T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2} \right\} = \left\{ T_2 \right\} = \left\{ \begin{matrix} -F_2 & 0 \\ -F_3 & 0 \\ 0 & 0 \end{matrix} \right\}_C$$

Diagrammes des sollicitations simples

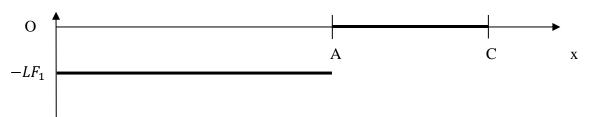
N: effort normal



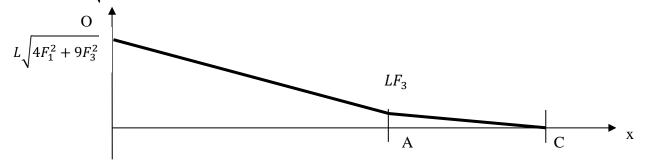
 $T = \sqrt{T_1^2 + T_2^2}$: effort tangentiel



 M_t : moment de torsion



 $M_f = \sqrt{M_{f1}^2 + M_{f2}^2}$: moment fléchissant



Conclusion : la section la plus sollicitée passe par le point O

Car |N|, T, $|M_t|$, M_f maximaux en O

IV:

Etape 1 : PFS afin d'obtenir les efforts aux appuis (problème plan) On isole la poutre :

В G C A

G cdm de la poutre, AG = $\frac{3}{2}L$

$$\{T_1\} = \begin{cases} X_B & / \\ Y_B & / \\ / & 0 \end{cases}_B, \{T_{poids}\} = \begin{cases} 0 & / \\ -mg & / \\ / & 0 \end{cases}_G, \{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_C & / \\ / & 0 \end{cases}_C$$

PFS en B

$$\{T_1\} = \begin{cases} X_B & / \\ Y_B & / \\ / & 0 \end{cases}_B, \{T_{poids}\} = \begin{cases} 0 & / \\ -mg & / \\ / & -mg\frac{L}{2} \end{cases}_B \{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_C & / \\ / & 2LY_C \end{cases}_B,$$

Et on obtient les 3 équations :

Et on obtient les 3 équat
$$\begin{cases}
X_B + 0 + 0 = 0 \\
Y_B - mg + Y_C = 0 \\
0 - mg\frac{L}{2} + 2LY_C = 0
\end{cases}$$

$$\begin{cases}
X_B = 0 \\
Y_B = \frac{3mg}{4} \\
Y_C = \frac{mg}{4}
\end{cases}$$

Etape 2 : Torseur de cohésion défini en K:

K point courant de la ligne moyenne : $\overrightarrow{AK} = x \cdot \vec{x}$

Repère local confondu avec le repère global :

$$\vec{n} = \vec{x}, \overrightarrow{t_1} = \vec{y}, \overrightarrow{t_2} = \vec{z}, \left\{ T_{coh\acute{e}sion~1/2} \right\} = \begin{cases} N & M_t \\ T_1 & M_{f^1} \\ T_2 & M_{f^2} \end{cases}_{(K, \overrightarrow{n}, \overrightarrow{t_1}, \overrightarrow{t_2})}$$

Il y a deux portions de la poutre à étudier : AB, BC (une nouvelle portion à l'apparition d'un nouvel effort : attention le poids est appliqué au cdm de la partie isolée !)

Portion 1 : K∈[AB[

On isole [AK]

$$\overrightarrow{AK} = x \cdot \overrightarrow{x} \text{ avec } 0 \le x < L$$

$$\left\{T_{poids}\right\} = \left\{\begin{matrix} 0 & / \\ -g\frac{m}{3L}x & / \\ / & 0 \end{matrix}\right\}_{G} \quad \left\{T_{coh\acute{e}sion\;portion\;1}\right\} = \left\{\begin{matrix} N & / \\ T_{1} & / \\ / & M_{f2} \end{matrix}\right\}_{K}$$

NB : la masse linéique de la poutre vaut $\frac{m}{3l}$, donc la masse de la portion isolée vaut $\frac{m}{3l}x$.

PFS en K:

$$\{T_{poids}\} = \begin{cases} 0 & / \\ -g\frac{m}{3L}x & / \\ / & g\frac{m}{3L} \cdot \frac{x^2}{2} \end{cases}_{K},$$

$$\begin{cases} N = 0 \\ T_1 = g\frac{m}{3L}x \\ M_{f2} = -g\frac{m}{3L} \cdot \frac{x^2}{2} \end{cases}$$
To recover do so hégion our la portion.

Torseur de cohésion sur la portion 1 :

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\right\} = \begin{cases} 0 & /\\ g\frac{m}{3L}x & /\\ / & -g\frac{m}{3L} \cdot \frac{x^2}{2} \end{cases}_{\kappa}$$

Portion 2 : K∈[BC[

On isole [AK]

 $\overrightarrow{AK} = x \cdot \overrightarrow{x}$ avec L\le x < 2*L

A B G K
$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & /\\ \frac{3mg}{4} & /\\ / & 0 \end{cases}_{R}$$

PFS en K:

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ \frac{3mg}{4} & / \\ / & -\frac{3mg}{4}(x-L) \end{cases},$$

Torseur de cohésion sur la portion 2 :

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion\;portion\;2}\right\} = \left\{T_{coh\acute{e}sion\;portion\;1}\right\} - \left\{T_{1}\right\} = \left\{g\frac{m}{3L}x - \frac{3mg}{4}\right\} / \left\{g\frac{m}{3L}x - \frac{3mg}{4}\right$$

Vérification:

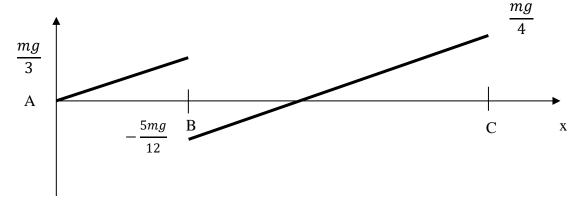
$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = g \frac{m}{3L} x - \frac{3mg}{4}$$

On vérifie par continuité que :

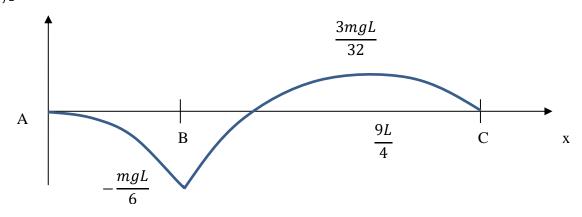
$$\lim_{x \to 3L} \left\{ T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2} \right\} = \left\{ T_2 \right\} = \left\{ \begin{array}{ll} 0 & /\\ mg & /\\ 4 & /\\ / & 0 \end{array} \right\}_C$$

Diagrammes des sollicitations simples

 T_1 : effort tangentiel



 M_{f2} : moment fléchissant

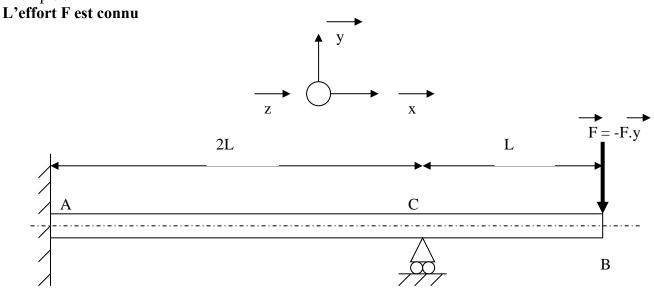


Conclusion : la section la plus sollicitée passe par le point B Car $|T_1|$, $|M_{f2}|$ maximaux en B

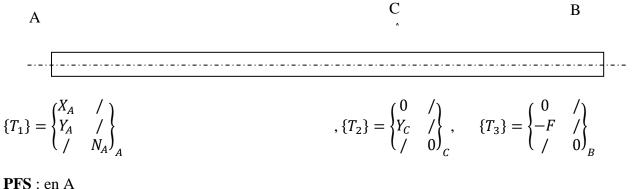
IV : Résolution des problèmes hyperstatiques :

Un problème est hyperstatique lorsque le PFS ne suffit pas à déterminer entièrement les efforts aux appuis (le nombre d'inconnues restant est égal au degré d'hyperstatisme).

Exemple:



On isole la poutre AB:



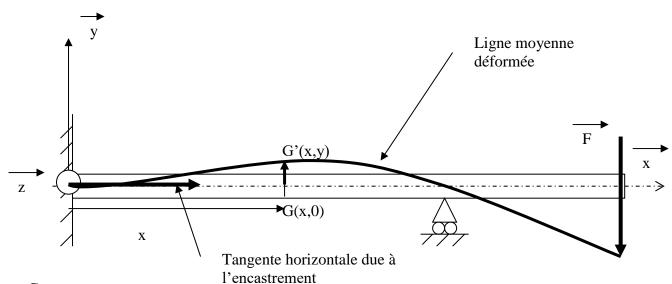
PFS: en A
$$\{T_1\} = \begin{cases} X_A & / \\ Y_A & / \\ / & N_A \end{cases}, \{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_C & / \\ / & 2LY_C \end{cases}, \quad \{T_3\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F & / \\ / & -3LF \end{cases}_A$$

$$\{X_A = 0 \\ Y_A = F - Y_C \\ N_A = 3LF - 2LY_C$$

Conclusion: le PFS est insuffisant.

Problème hyperstatique de degré 1 (les autres inconnues sont exprimées en fonction de Y_C)

Pour résoudre ce type de problèmes, on doit faire appel à la **formule de Bresse** (donnée sans démonstration) qui permet de relier la dérivée seconde de la déformée de la poutre au moment fléchissant, au matériau et à la géométrie de la poutre.



en G:

$$y'' = \frac{Mfz(x)}{I_{GZ} \times E}$$
: formule de Bresse

Avec : y(x) : déformé (déplacement vertical du point d'abscisse x)

 $\frac{dy}{dx} = y'$: pente de la ligne moyenne déformée

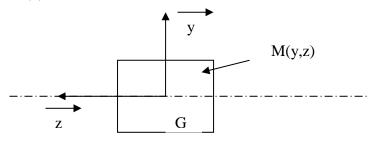
 $\frac{d^2y}{dx^2} = y'' = \frac{1}{\rho}$; avec ρ rayon de courbure de la ligne moyenne déformée

Mfz : moment fléchissant porté par z

E : module de Young du matériau (MPa)

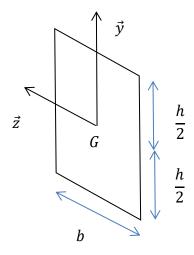
 $I_{GZ} = \int_{M \in \pi} y^2 \cdot dS$; moment quadratique de la section par rapport à Gz (en m^4)

Section (π)



Calcul de quelques moments quadratiques :

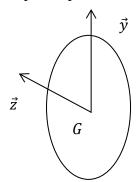
Exemple 1 : poutre de section rectangulaire



$$I_{Gz} = \int y^2 dS; dS = dy. dz, I_{Gz} = \iint y^2 dy. dz = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} y^2 dy. \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{b}{2}} dz$$

$$I_{Gz} = \frac{bh^3}{12}$$

Exemple 2 : poutre de section circulaire pleine de rayon R



$$I_{Gz}=\int y^2 dS (=\int z^2 dS \; par \; sym\'etrie)\; ; dS=rdr.\, d\theta$$

Donc $I_{Gz}=\frac{1}{2}\int y^2+z^2dS$, avec $y^2+z^2=r^2$ $I_{Gz}=\frac{1}{2}\int_0^R r^3dr.\int_0^{2\pi}d\theta$

$$I_{Gz} = \frac{1}{2} \int_{0}^{R} r^{3} dr. \int_{0}^{2\pi} d\theta$$

$$I_{GZ} = \frac{\pi R^4}{4}$$
 ou $I_{GZ} = \frac{\pi D^4}{64}$

Application de la formule de Bresse à l'exemple :

Déterminer les inconnues de liaison

$$y"I_{Gz}E = M_{f2}$$

Il nous faut le torseur de cohésion.

K point courant de la ligne moyenne : $\overrightarrow{AK} = x \cdot \vec{x}$

Repère local confondu avec le repère global :

$$\vec{n} = \vec{x}, \overrightarrow{t_1} = \vec{y}, \overrightarrow{t_2} = \vec{z}, \left\{ T_{coh\acute{e}sion~1/2} \right\} = \left\{ \begin{matrix} N & M_t \\ T_1 & M_{f1} \\ T_2 & M_{f2} \end{matrix} \right\}_{(K, \vec{n}, \overrightarrow{t_1}, \overrightarrow{t_2})}$$

Il y a deux portions de la poutre à étudier : AC, CB (une nouvelle portion à l'apparition d'un nouvel effort)

Portion 1 : K∈[AC[

On isole [AK]

 $\overrightarrow{AK} = x \cdot \overrightarrow{x} \text{ avec } 0 \le x < 2L$

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ F - Y_C & / \\ / & 3LF - 2LY_C \end{cases}_A \qquad \{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\} = \begin{cases} N & / \\ T_1 & / \\ / & M_{f2} \end{cases}_K$$

PFS en K:

$$\{T_1\} = \begin{cases} 0 & / \\ F - Y_C & / \\ / & 3LF - 2LY_C - (F - Y_C)x \end{cases}_K,$$

$$\begin{cases} N = 0 \\ T_1 + F - Y_C = 0 \\ M_{f2} + 3LF - 2LY_C - (F - Y_C)x = 0 \end{cases}$$
Torseur de cohésion sur la portion 1:

Torseur de cohésion sur la portion 1 :

$$\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\} = \begin{cases} 0 & / \\ -F + Y_C & / \\ / & x(F - Y_C) - 3LF + 2LY_C \end{cases}_{K}$$

Vérification:

$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = -F + Y_C$$

Portion 2 : K∈[CB[

On isole [AK]

 $\overrightarrow{AK} = x \cdot \overrightarrow{x}$ avec $2L \le x < 3L$

$$A \qquad C \qquad K$$

$$\{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_C & / \\ / & 0 \end{cases}_C$$

PFS en K:

$$\{T_2\} = \begin{cases} 0 & / \\ Y_C & / \\ / & Y_C (2L - x) \end{cases}_{K}$$

Torseur de cohésion sur la portion 2 :

$$\left\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 2}\right\} = \left\{T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 1}\right\} - \left\{T_{2}\right\} = \left\{\begin{matrix} 0 & / \\ -F & / \\ / & F(x-3L) \end{matrix}\right\}_{K}$$

Vérification:

$$T_1 = -\frac{dM_{f2}}{dx} = -\frac{3F}{4}$$

On vérifie par continuité que :

$$\lim_{x \to 3L} \left\{ T_{coh\acute{e}sion\ portion\ 3} \right\} = \left\{ T_3 \right\} = \left\{ \begin{matrix} 0 & / \\ -F & / \\ / & 0 \end{matrix} \right\}_B$$

Utilisation de la formule de Bresse sur la portion 1 :

$$y''I_{Gz}E = M_{f2}, M_{f2} = x(F - Y_C) - 3LF + 2LY_C$$

Donc $y'I_{Gz}E = \frac{1}{2}x^2(F - Y_C) + (2LY_C - 3LF)x + C_1$, avec C_1 constante d'intégration Condition aux limites : à l'encastrement, la tangente à la ligne moyenne déformée est horizontale donc y'(0) = 0 donc $C_1 = 0$.

 $yI_{Gz}E = \frac{1}{6}x^3(F - Y_C) + (2LY_C - 3LF)\frac{x^2}{2} + C_2$, avec C_2 constante d'intégration Condition aux limites : à l'encastrement, le déplacement horizontal de la ligne moyenne déformée est nul donc y(0) = 0 donc $C_2 = 0$.

La poutre étant en appui en C, y(2L)=0 ce qui nous donne l'équation manquante !

$$y(2L)I_{Gz}E = 0 = \frac{1}{6}(2L)^3(F - Y_C) + (2LY_C - 3LF)\frac{(2L)^2}{2}$$

D'où $Y_C = \frac{7}{4}F$

L'étude de la portion 2 n'est pas utile ici.

Chapitre II: étude des contraintes dans un solide

I : définition et hypothèses simplificatrices

<u>I 1 : solides élastiques</u>

Mécanique générale (statique, cinématique, dynamique) : solides indéformables.

Note : les ressorts sont des solides déformables, dont nous pouvons très souvent négliger la masse...

RDM: solides déformables.

I 2 : hypothèses simplificatrices

Les solides considérés sont des milieux homogènes, isotropes, élastiques. Le domaine de validité de notre étude se réduit aux petites déformations.

Le volume élémentaire sur lequel on travaille contient un très grand nombre de molécules : c'est un domaine homogène isotrope, mais à l'échelle macroscopique. Ses dimensions sont suffisamment faibles pour être considéré infiniment petit.

II : équilibre d'un domaine solide

On considère un domaine \mathcal{D} de volume \mathcal{D} et de frontière Σ . \mathcal{D} est un solide entier, ou une partie d'un solide, que nous isolons (par la pensée...). Il peut s'agir aussi d'un tout petit élément de volume dv entourant un point M.

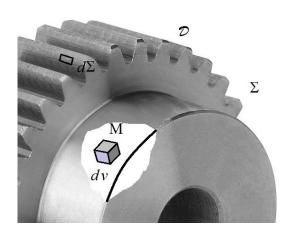


Figure 1 : frontière du domaine isolé

II 1 : efforts appliqués sur le point (M, dv)

Efforts volumiques (le poids par exemple) : appliqués à tout le volume dv, de densité volumique $\overrightarrow{f}(M)$. La résultante vaut \overrightarrow{f} . dv

Efforts surfaciques, sur une facette ds, de densité surfacique $\overrightarrow{C}(M)$. La résultante vaut \overrightarrow{C} . ds Mais il n'y a ni efforts ponctuels ni efforts linéiques.

II 2 : Principe Fondamental de la Statique (PFS)

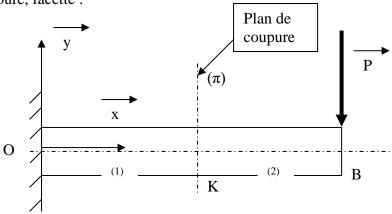
Torseur des efforts extérieurs appliqués sur (M, dv) = torseur nul

$$\left\{T_{F_{ovt} \to D}\right\} = \left\{0\right\}$$

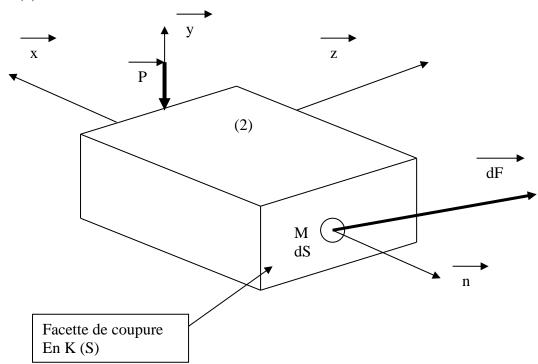
III vecteur contrainte

III 1 : notion de contrainte (indépendant du matériau constitutif)

Coupure, facette:



On isole (2)



(2) est en équilibre si on tient compte des efforts de cohésion de (1) sur (2) au travers de la facette de coupure en K (S).

effort élémentaire en M : $\overrightarrow{dF} = \overrightarrow{C}_{(M,n)}.dS$

 $\vec{C}_{(M,\bar{n})}$: vecteur contrainte en M sur la facette de normale **sortante unitaire** de (S): \vec{n} .

Remarque : $\|\vec{n}\| = 1$; toujours

III 2 : vecteur contrainte

 $\vec{C}_{(M,\vec{n})}$ dépend :

- de l'orientation du plan (π) en M

- de M

- de la partie isolée (principe d'action réaction)

On définit :

- la contrainte normale σ : projection de $\overrightarrow{C}_{(M,\vec{n})}$ sur \overrightarrow{n}

- la contrainte tangentielle τ : projection de $\overrightarrow{C}_{(M,\vec{n})}$ dans le plan de (S)

Donc $\vec{C}_{(M,\vec{n})} = \sigma \vec{n} + \tau \vec{t}$

IV matrice des contraintes (ou tenseur des contraintes)

IV 1: définition

Repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$ tel que \vec{n} soit parallèle à \vec{x}

Repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$ tel que \vec{n} soit parallèle à \vec{y}

Facette de normale \vec{y} : $\overrightarrow{C}_{(M,\vec{y})}$ σ_y Contrainte tangentielle suivant \vec{x} σ_y Contrainte normale τ_{yz} Contrainte tangentielle suivant \vec{z}

Repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$ tel que \vec{n} soit parallèle à \vec{z}

Facette de normale \vec{z} : $\overrightarrow{C}_{(M,\vec{z})}$ $\left| \begin{array}{c} \boldsymbol{\tau}_{zx} & \text{Contrainte tangentielle suivant } \vec{x} \\ \boldsymbol{\tau}_{zy} & \text{Contrainte tangentielle suivant } \vec{y} \\ \boldsymbol{\sigma}_{z} & \text{Contrainte normale} \end{array} \right|$

On en déduit la matrice des contraintes en un point M d'un solide, valable pour un chargement extérieur donné.

$$\begin{bmatrix} \overrightarrow{C}_{(M,x)} & \overrightarrow{C}_{(M,y)} & \overrightarrow{C}_{(M,z)} \\ [\sigma_{(M)}] = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{yx} & \tau_{zx} \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{zy} \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \end{bmatrix} \vec{z}$$

Remarque 1 : σ_x , σ_y , σ_z , τ_{yz} , τ_{yx} , τ_{xy} , τ_{xz} , τ_{zx} , τ_{zy} sont homogènes à des forces surfaciques (MPa)

Remarque 2 : $\sigma_x > 0$: élément tendu, $\sigma_x < 0$: élément comprimé (le signe de τ_{ij} n'a pas de signification physique)

Remarque 3:

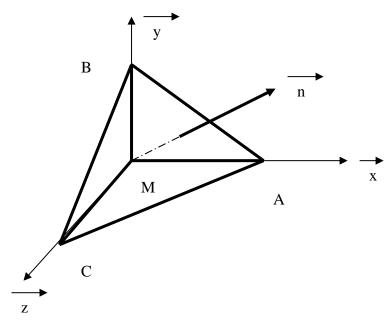
$$\vec{C}_{(M,\vec{x})} = \left[\sigma_{(M)}\right] \cdot \vec{x} \; ; \; \vec{C}_{(M,\vec{y})} = \left[\sigma_{(M)}\right] \cdot \vec{y} \; ; \; \vec{C}_{(M,\vec{z})} = \left[\sigma_{(M)}\right] \cdot \vec{z}$$

IV 2 : calcul de la contrainte

On a vu que le vecteur contrainte en M dépend de l'orientation de la facette. Question : que vaut le vecteur contrainte suivant une facette de normale quelconque \vec{n} ?

Equilibre du tétraèdre MABC en supposant que la contrainte soit uniforme sur le tétraèdre:

MA = dx, MB = dy, MC = dz, S aire de ABC,
$$\vec{n}$$
 normale sortante de ABC,



facette	Normale unitaire sortante	aire	Effort s'appliquant sur la facette
AMB	$-\vec{z}$	γ.S	$-\vec{C}_{(M,\vec{z})}$ $\gamma.S$
BMC	$-\vec{x}$	α.S	$-\vec{C}_{(M,\vec{x})}$ a.S
CMA	- ÿ	β.S	$-\vec{C}_{(M,\vec{y})}$ $\beta.S$
ABC	\vec{n}	S	$\overrightarrow{C}_{(M,\vec{n})}$.S

PFS:

$$\vec{C}_{(M,\bar{n})}$$
.S- $\vec{C}_{(M,\bar{y})}$ β .S- $\vec{C}_{(M,\bar{x})}$ α .S- $\vec{C}_{(M,\bar{z})}$ γ .S = \vec{O}

$$\vec{C}_{(M,\vec{n})} = \vec{C}_{(M,\vec{y})} \beta + \vec{C}_{(M,\vec{x})} \alpha + \vec{C}_{(M,\vec{z})} \gamma$$

$$\vec{C}_{(M,\vec{n})} = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{yx} & \tau_{zx} \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{zy} \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \end{bmatrix} \bullet \begin{vmatrix} \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{vmatrix}$$

$$\vec{C}_{(M,\vec{n})} = [\sigma_{(M)}] \cdot \vec{n}$$

C'est le vecteur contrainte en M sur la facette de normale sortante \vec{n}

NB: $\vec{C}_{(M,\vec{n})}$ et \vec{n} ne sont pas colinéaires en général!

exercices

I : Soit la matrice des contraintes en un point M (en MPa) dans le repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$:

$$\left[\sigma_{(M)} \right] = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -10 & 10 \\ 0 & 10 & 30 \end{bmatrix}$$

Calculer le vecteur contrainte puis les contraintes normale et tangentielle sur la facette de normale (1,1,1).

II : Soit la matrice des contraintes (en MPa) dans le repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$.

$$\left[\sigma_{(M)} \right] = \begin{bmatrix} -10 & 0 & 60 \\ 0 & -10 & 20 \\ 60 & 20 & 50 \end{bmatrix}$$

A : calculer le vecteur contrainte $\vec{C}_{(M,\vec{n}1)}$ puis les contraintes normales et tangentielles sur la facette de normale $\vec{n}_1(\frac{1}{\sqrt{3}},\frac{1}{\sqrt{3}},\frac{1}{\sqrt{3}})$

B : calculer le vecteur contrainte $\vec{C}_{(M,\vec{n2})}$ sur la face de normale $\vec{n}_2 = \vec{z}$.

C : vérifier la relation de Cauchy :

$$\overrightarrow{C}_{(M,\overrightarrow{n1})} \cdot \overrightarrow{n}_2 = \overrightarrow{C}_{(M,\overrightarrow{n2})} \cdot \overrightarrow{n}_1$$

En conclure que ce n'est vrai que si la matrice des contraintes est symétrique.

Solution:

Exercice I:

Normons le vecteur normal:

$$\vec{n} \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{3}} \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix}, \vec{C}_{(M,\vec{n})} = [\sigma_{(M)}] \cdot \vec{n} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \frac{40}{\sqrt{3}} \end{pmatrix}, \sigma = \vec{C}_{(M,\vec{n})} \cdot \vec{n} = \frac{40}{3} ; \tau \vec{t} = \vec{C}_{(M,\vec{n})} - \sigma \cdot \vec{n} = \begin{pmatrix} -\frac{40}{3\sqrt{3}} \\ -\frac{40}{3\sqrt{3}} \\ \frac{80}{3\sqrt{3}} \end{pmatrix}$$

Donc

$$\tau = \left| \tau \vec{t} \right| = \frac{40\sqrt{2}}{3}$$

Exercice II:

$$\vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_1})} = [\sigma_{(M)}] . \overrightarrow{n_1} = \begin{pmatrix} \frac{50}{\sqrt{3}} \\ \frac{10}{\sqrt{3}} \\ \frac{130}{\sqrt{3}} \end{pmatrix} ; \sigma = \vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_1})} . \overrightarrow{n_1} = \frac{190}{3} ;$$

$$\vec{\tau} \vec{t} = \vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_1})} - \sigma . \overrightarrow{n_1} = \begin{pmatrix} \frac{-40}{3\sqrt{3}} \\ \frac{-160}{3\sqrt{3}} \\ \frac{200}{3\sqrt{3}} \end{pmatrix} ; \tau = \frac{40\sqrt{14}}{3}$$

$$\vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_2})} = [\sigma_{(M)}]. \overrightarrow{n_2} = \begin{pmatrix} 60\\20\\50 \end{pmatrix},$$

$$\vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_1})}. \overrightarrow{n_2} = \frac{^{130}}{\sqrt{3}};$$

$$\vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_2})}.\vec{n_1} = \begin{pmatrix} 60\\20\\50 \end{pmatrix}.\begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{3}}\\\frac{1}{\sqrt{3}}\\\frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix} = \frac{130}{\sqrt{3}},$$

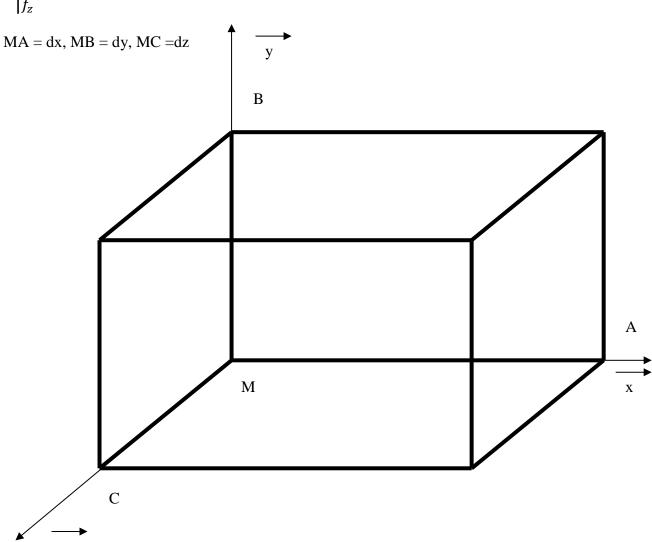
La relation de Cauchy ne se vérifie que si la matrice est symétrique. On a alors affaire à un opérateur symétrique : u.f(v)=v.f(u)

IV 3: équations d'équilibre

On étudie l'équilibre d'un parallélépipède élémentaire (extrait d'un solide) soumis à des efforts surfaciques et à des efforts volumiques. La contrainte n'est pas uniforme ; elle évolue en fonction du point considéré.

Efforts volumiques (N/m^3) au centre de gravité G

$$\vec{f} \begin{vmatrix} f_x \\ f_y \\ f_z \end{vmatrix}$$



Effort surfacique sur la facette de normale - \vec{x} passant par M et de centre I(0,dy/2,dz/2) : (on suppose la contrainte uniforme sur la facette)

$$\vec{C}_{(I,-\vec{x})} = -\vec{C}_{(I,\vec{x})} = \begin{vmatrix} -\sigma_x \\ -\tau_{xy} \\ -\tau_{xz} \end{vmatrix}$$

Effort surfacique sur la facette de normale \vec{x} passant par A et de centre D(dx,dy/2,dz/2):

$$\vec{C}_{(D,x)} = \vec{C}_{(I,x)} + d\vec{C}_{(I,x)} = \begin{vmatrix} \sigma_x + \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} \bullet dx \\ \tau_{xy} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} \bullet dx \end{vmatrix}$$
$$\tau_{xz} + \frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} \bullet dx$$

En effet, entre les coordonnées de I et D, seule la composante suivant x change, donc la contrainte ne va varier que par rapport à x.

De même:

Effort surfacique sur la facette de normale - \vec{y} passant par M et de centre J(dx/2,0,dz/2):

$$\vec{C}_{(J,-\vec{y})} = -\vec{C}_{(J,\vec{y})} = \begin{vmatrix} -\tau_{yx} \\ -\sigma_{y} \\ -\tau_{yz} \end{vmatrix}$$

Effort surfacique sur la facette de normale \vec{y} passant par B et de centre F(dx/2,dy,dz/2):

$$\vec{C}_{(F,\vec{y})} = \vec{C}_{(J,\vec{y})} + d\vec{C}_{(J,\vec{y})} = \begin{vmatrix} \tau_{yx} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} \bullet dy \\ \sigma_{y} + \frac{\partial \sigma_{y}}{\partial y} \bullet dy \\ \tau_{yz} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} \bullet dy \end{vmatrix}$$

De même:

Effort surfacique sur la facette de normale - \vec{z} passant par M et de centre H(dx/2,dy/2,0):

$$\vec{C}_{(H,-\vec{z})} = -\vec{C}_{(H,\vec{z})} = \begin{vmatrix} -\tau_{zx} \\ -\tau_{zy} \\ -\sigma_z \end{vmatrix}$$

Effort surfacique sur la facette de normale \vec{z} passant par C et de centre E(dx/2,dy/2,dz):

$$\vec{C}_{(E,z)} = \vec{C}_{(H,z)} + d\vec{C}_{(H,z)} = \begin{vmatrix} \tau_{zx} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} \bullet dz \\ \tau_{zy} + \frac{\partial \tau_{zy}}{\partial z} \bullet dz \\ \sigma_{z} + \frac{\partial \sigma_{z}}{\partial z} \bullet dz \end{vmatrix}$$

Équation de la résultante: $\sum \vec{F}_{ext} = \vec{0}$

$$\vec{C}_{(I,-\vec{x})}.\text{dy.dz} + \vec{C}_{(D,\vec{x})}.\text{dy.dz} + \vec{C}_{(J,-\vec{y})}.\text{dx.dz} + \vec{C}_{(F,\vec{y})}.\text{dx.dz} + \vec{C}_{(H,-\vec{z})}.\text{dx.dy} + \vec{C}_{(E,\vec{z})}.\text{dx.dy} + \vec{f}$$

$$.\text{dx.dy.dz} = \vec{0}$$

En projection sur \vec{x} :

$$-\sigma_{x} \bullet dy \bullet dz + (\sigma_{x} + \frac{\partial \sigma_{x}}{\partial x} \bullet dx) \bullet dy \bullet dz - \tau_{yx} \bullet dx \bullet dz + (\tau_{yx} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} \bullet dy) \bullet dx \bullet dz$$
$$-\tau_{zx} \bullet dx \bullet dy + (\tau_{zx} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} \bullet dz) \bullet dx \bullet dy + f_{x} \bullet dx \bullet dy \bullet dz = 0$$

Puis en projection sur \vec{y} et sur \vec{z} on obtient deux autres équations.

Au bilan, on obtient les équations d'équilibre (utiles en élasticité) :

$$\frac{\partial \sigma_{x}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} + f_{x} = 0$$

$$\frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{y}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zy}}{\partial z} + f_{y} = 0$$

$$\frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{z}}{\partial z} + f_{z} = 0$$

IV 4 : symétrie de la matrice des contraintes

On va écrire à présent l'équation des moments en G du parallélépipè de $\sum \vec{M}_G = \vec{0}$

$$\begin{split} dx.\,dz.\left(\overrightarrow{GF}\wedge\left(\overrightarrow{C}_{(J,\vec{y})}+d\overrightarrow{C}_{(J,\vec{y})}\right)+\overrightarrow{GJ}\wedge\overrightarrow{C}_{(J,-\vec{y})}\right)+dy.\,dz.\left(\overrightarrow{GD}\wedge\left(\overrightarrow{C}_{(I,\vec{x})}+d\overrightarrow{C}_{(I,\vec{x})}\right)+\overrightarrow{GI}\wedge\overrightarrow{C}_{(I,-\vec{x})}\right)\\ &+dx.\,dy.\left(\overrightarrow{GE}\wedge\left(\overrightarrow{C}_{(H,\vec{z})}+d\overrightarrow{C}_{(H,\vec{z})}\right)+\overrightarrow{GH}\wedge\overrightarrow{C}_{(H,-\vec{z})}\right)=\overrightarrow{0} \end{split}$$

$$\begin{split} &dxdz[\frac{dy}{2}\vec{y}\wedge((\tau_{yx}+\frac{\partial\tau_{yx}}{\partial y}dy)\vec{x}+(\sigma_{y}+\frac{\partial\sigma_{y}}{\partial y}dy)\vec{y}+(\tau_{yz}+\frac{\partial\tau_{yz}}{\partial y}dy)\vec{z})-\frac{dy}{2}\vec{y}\wedge(-\tau_{yx}\vec{x}-\sigma_{y}\vec{y}-\tau_{yz}\vec{z})]\\ &+dydz[\frac{dx}{2}\vec{x}\wedge((\sigma_{x}+\frac{\partial\sigma_{x}}{\partial x}dx)\vec{x}+(\tau_{xy}+\frac{\partial\tau_{xy}}{\partial x}dx)\vec{y}+(\tau_{xz}+\frac{\partial\tau_{xz}}{\partial x}dx)\vec{z})-\frac{dx}{2}\vec{x}\wedge(-\sigma_{x}\vec{x}-\tau_{xy}\vec{y}-\tau_{zz}\vec{z})]\\ &+dydx[\frac{dz}{2}\vec{z}\wedge((\sigma_{z}+\frac{\partial\sigma_{z}}{\partial z}dz)\vec{z}+(\tau_{zy}+\frac{\partial\tau_{zy}}{\partial z}dz)\vec{y}+(\tau_{zx}+\frac{\partial\tau_{zz}}{\partial z}dz)\vec{x})-\frac{dz}{2}\vec{z}\wedge(-\sigma_{z}\vec{z}-\tau_{zy}\vec{y}-\tau_{zz}\vec{x})]=\vec{0} \end{split}$$

$$\begin{split} &\frac{dxdz}{2}[(-dy\cdot\tau_{yx}-\frac{\partial\tau_{yx}}{\partial y}\cdot d^2y)\vec{z}+(dy\cdot\tau_{yz}+\frac{\partial\tau_{yz}}{\partial y}\cdot d^2y)\vec{x}-dy\cdot\tau_{yx}\cdot\vec{z}+dy\cdot\tau_{yz}\cdot\vec{x}]\\ &+\frac{dydz}{2}[(dx\cdot\tau_{xy}+\frac{\partial\tau_{xy}}{\partial x}\cdot d^2x)\vec{z}-(dx\cdot\tau_{xz}+\frac{\partial\tau_{xz}}{\partial x}\cdot d^2x)\vec{y}+dx\cdot\tau_{xy}\cdot\vec{z}-dx\cdot\tau_{xz}\cdot\vec{y}]\\ &+\frac{dydx}{2}[(-dz\cdot\tau_{zy}-\frac{\partial\tau_{zy}}{\partial z}\cdot d^2z)\vec{x}+(dz\cdot\tau_{zx}+\frac{\partial\tau_{zx}}{\partial z}\cdot d^2z)\vec{y})-dz\cdot\tau_{zy}\cdot\vec{x}+dz\cdot\tau_{zx}\cdot\vec{y}]=\vec{0} \end{split}$$

En négligeant les infiniment petits d'ordre 4 par rapport aux ordres 3, on obtient :

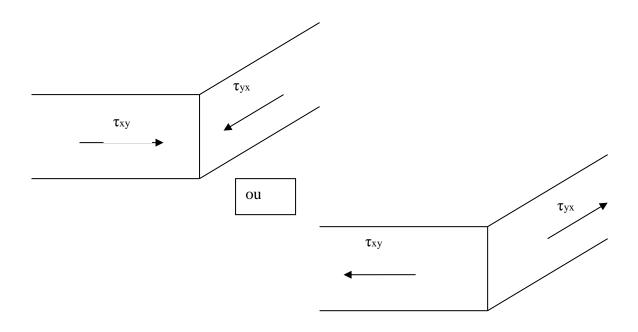
$$\begin{split} &-dydxdz \cdot \tau_{yx}\vec{z} + dydxdz \cdot \tau_{yz}\vec{x} + dydxdz \cdot \tau_{xy}\vec{z} - dydxdz \cdot \tau_{xz}\vec{y} - dydxdz \cdot \tau_{zy}\vec{x} + dydxdz \cdot \tau_{zx}\vec{y} = \vec{0} \\ &\text{en projection sur } \vec{x} : \\ &\tau_{yz} - \tau_{zy} = 0 \; ; \; \tau_{yz} = \tau_{zy} \\ &\text{en projection sur } \vec{y} : \\ &\tau_{xz} - \tau_{zx} = 0 \; ; \; \tau_{xz} = \tau_{zx} \\ &\text{en projection sur } \vec{z} : \\ &\tau_{yx} - \tau_{xy} = 0 \; ; \; \tau_{yx} = \tau_{xy} \end{split}$$

Conclusion:

La matrice des contraintes est symétrique

Conséquences : réciprocité des contraintes tangentielles ou théorème de Maxwel Betty

Soit deux facettes perpendiculaires au voisinage d'un point M : les contraintes tangentielles sur ces facettes ont des composantes sur les normales à l'arrête commune qui sont égales et qui toutes deux sont dirigées vers l'arrête ou s'en éloigne.



V : contraintes et directions principales

La matrice des contraintes est symétrique et donc diagonalisable.

 $\vec{C}_{(M,\vec{X}^{'})} \quad \vec{C}_{(M,\vec{Y}^{'})} \quad \vec{C}_{(M,\vec{Z}^{'})}$ Il existe un repère $R'(M,\vec{X},\vec{Y},\vec{Z})$ tel que $\begin{bmatrix} \sigma_{(M)} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \sigma_{X} & 0 & 0 \\ 0 & \sigma_{Y} & 0 \\ 0 & 0 & \sigma_{Z} \end{bmatrix} \vec{X}$

 $\sigma_{\scriptscriptstyle X}$, $\sigma_{\scriptscriptstyle Y}$, $\sigma_{\scriptscriptstyle Z}$ sont les contraintes principales (valeurs propres)

 $\vec{X}, \vec{Y}, \vec{Z}$ sont les directions principales (vecteurs propres)

Tout vecteur contrainte en M suivant une des directions principales est porté par cette direction principale : la contrainte est purement normale.

$$\vec{C}_{(M,X)} = \sigma_X \cdot \vec{X}$$

Remarque : la trace d'une matrice (somme des termes diagonaux) est un invariant $tr[\sigma_{(M)}] = \sigma_X + \sigma_Y + \sigma_Z = \sigma_X + \sigma_Y + \sigma_Z = constante$

Exercices:

I : Soit la matrice des contraintes (en MPa) dans le repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$.

$$\left[\sigma_{(M)} \right] = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -10 & 40 \\ 0 & 40 & 50 \end{bmatrix}$$

Calculer les contraintes principales et les directions principales.

II : Soit la matrice des contraintes (en MPa) dans le repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$.

$$\left[\sigma_{(M)} \right] = \begin{bmatrix} -10 & 0 & 60 \\ 0 & -10 & 20 \\ 60 & 20 & 50 \end{bmatrix}$$

Calculer les contraintes principales et les directions principales.

Solution:

I: Directions principales: \vec{X} , \vec{Y} , \vec{Z} ; contraintes principales: σ_X , σ_Y , σ_Z

$$\begin{vmatrix} 0 - \lambda & 0 & 0 \\ 0 & -10 - \lambda & 40 \\ 0 & 40 & 50 - \lambda \end{vmatrix} = 0, -\lambda. \left[(-10 - \lambda)(50 - \lambda) - 40^2 \right] = 0,$$

$$-\lambda. \left[\lambda^2 - 40\lambda - 2100 \right] = 0 \text{ d'où } \lambda_1 = 0, \lambda_2 = 70, \lambda_3 = 30$$

On pose arbitrairement $\sigma_X = 0$, $\sigma_Y = 70$, $\sigma_Z = 30$

$$\vec{C}_{(M,\vec{X})} = [\sigma_{(M)}] \cdot \vec{X} = \sigma_X \cdot \vec{X}$$

On pose
$$\vec{X} = \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix}$$

On obtient:
$$\begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -10 & 40 \\ 0 & 40 & 50 \end{bmatrix} \cdot \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} : \begin{cases} 0. & a = 0 \\ -10b + 40c = 0 \\ 40b + 50c = 0 \end{cases} : \begin{cases} a \\ b = 0 \\ c = 0 \end{cases}$$

 \vec{X} étant unitaire, on prendra a=1 et donc $\vec{X} = \vec{x}$ (vrai pour toute valeur propre nulle)

De même:

$$\vec{C}_{(M,\vec{Y})} = [\sigma_{(M)}] \cdot \vec{Y} = \sigma_Y \cdot \vec{Y}$$

On pose
$$\vec{Y} = \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix}$$

On obtient :
$$\begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -10 & 40 \\ 0 & 40 & 50 \end{bmatrix} \cdot \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a\sigma_Y \\ b\sigma_Y \\ c\sigma_Y \end{pmatrix} : \begin{cases} 0. \ a = 70a \\ -10b + 40c = 70b \\ 40b + 50c = 70c \end{cases} ; \begin{cases} a = 0 \\ b = \frac{1}{2}c \\ v\'{e}rifi\'{e}e \end{cases}$$

 \vec{Y} étant unitaire on norme le vecteur $\begin{pmatrix} 1\\1\\2\\c \end{pmatrix}$, d'où $c=\frac{2}{\sqrt{5}}$ ou $c=-\frac{2}{\sqrt{5}}$ (choix arbitraire entre les deux)

Par exemple
$$\vec{Y} = \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{1}{\sqrt{5}} \\ \frac{2}{\sqrt{5}} \end{pmatrix}$$

Et enfin:

$$\vec{Z} = \vec{X} \wedge \vec{Y} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{5}} \\ \frac{2}{\sqrt{5}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\frac{2}{\sqrt{5}} \\ \frac{1}{\sqrt{5}} \end{pmatrix}$$

II : par la même méthode on trouve $\sigma_X = -10$, $\sigma_Y = 90$, $\sigma_Z = -50$

$$\vec{X} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{10}} \\ \frac{-3}{\sqrt{10}} \\ 0 \end{pmatrix}, \vec{Y} = \begin{pmatrix} \frac{3}{\sqrt{35}} \\ \frac{1}{\sqrt{35}} \\ \frac{5}{\sqrt{35}} \end{pmatrix}, \vec{Z} = \begin{pmatrix} \frac{-3}{\sqrt{14}} \\ \frac{-1}{\sqrt{14}} \\ \frac{2}{\sqrt{14}} \end{pmatrix}$$

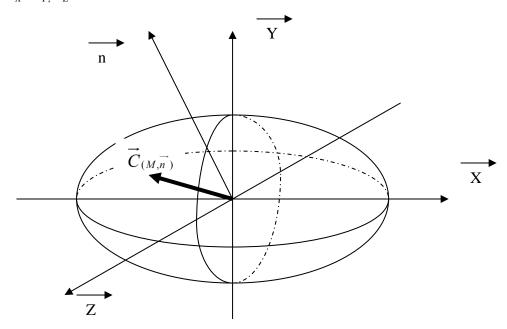
VI : ellipsoïde de Lamé des contraintes

On cherche la surface (appelée enveloppe) décrite par l'extrémité du vecteur contrainte relatif à toutes les orientations de facette \vec{n} au point M. Dans le repère principal $\vec{R} = (\vec{X}, \vec{Y}, \vec{Z})$

$$\vec{n} \begin{vmatrix} \alpha \\ \beta \end{vmatrix}$$
 unitaire ; $\vec{C}_{(M,\vec{n})} = [\sigma_{(M)}] \cdot \vec{n} = \begin{vmatrix} \alpha \cdot \sigma_X = X \\ \beta \cdot \sigma_Y = Y \\ \gamma \cdot \sigma_Z = Z \end{vmatrix}$

$$\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1 \Rightarrow \frac{X^2}{\sigma_X^2} + \frac{Y^2}{\sigma_Y^2} + \frac{Z^2}{\sigma_Z^2} = 1$$

C'est un ellipsoïde d'axes $(M\vec{X}, M\vec{Y}, M\vec{Z})$ (axes principaux) et dont les demi axes ont pour longueur σ_X , σ_X , σ_Z



VII: diagrammes de Mohr

VII 1: définition

On a vu que le vecteur contrainte pouvait se décomposer en une contrainte normale : σ et une contrainte tangentielle : $\tau.$

D'où l'expression du vecteur contrainte dans le repère local (repère lié à la facette)

$$\vec{C}_{(M,\vec{n})} = \sigma \cdot \vec{n} + \tau \cdot \vec{t} = \begin{vmatrix} \sigma \\ M,\vec{n},\vec{t} \end{vmatrix} \tau$$

Le diagramme de Mohr est la représentation de la contrainte sur deux axes :

L'axe $(M\vec{n})$ qui correspond à la contrainte normale σ

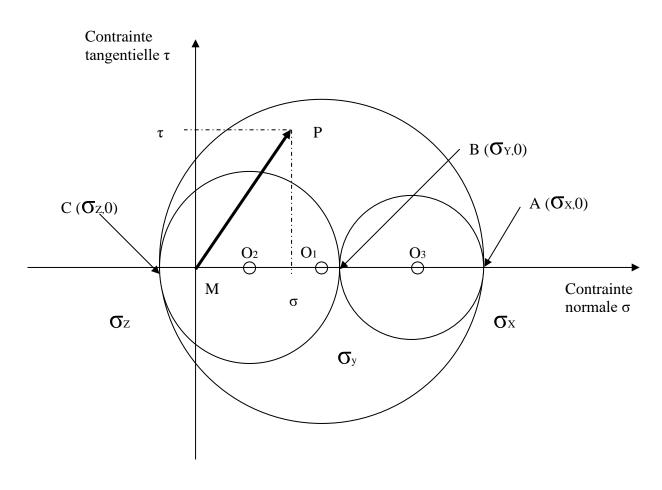
L'axe $(M\vec{t})$ qui correspond à la contrainte tangentielle τ

On représente le lieu de l'extrémité P du vecteur contrainte $\overrightarrow{C}_{(M,n)} = \overrightarrow{MP}$ dans le repère local (M, \vec{n}, \vec{t}) .

NB: \vec{n} et \vec{t} sont une appellation générale : ces vecteurs changent de direction en fonction de la facette considérée.

Hypothèse: on connaît les trois contraintes principales: par exemple $\sigma_X > \sigma_Y > \sigma_Z$ on trace trois cercles (appelés tricercles de Mohr)

centre	diamètre	
$O1(\frac{\sigma_X + \sigma_Z}{2}, 0)$	$AC = \sigma_X - \sigma_Z$	
$O2(\frac{\sigma_{\gamma} + \sigma_{Z}}{2}, 0)$	$BC = \sigma_{Y} - \sigma_{Z}$	
$O3(\frac{\sigma_X + \sigma_Y}{2}, 0)$	$AB = \sigma_X - \sigma_Y$	



Distance d'un point par rapport au centre du cercle $i:d_i$; rayon du cercle i:Ri

 d_i^2 -Ri²<0 : point à l'intérieur du cercle

 d_i^2 -Ri²=0 : point sur le cercle

 d_i^2 -Ri²>0 : point à l'extérieur du cercle

Coordonnées du point P : $\begin{pmatrix} \sigma \\ \tau \end{pmatrix}$ dans le repère local (M, \vec{n}, \vec{t}) .

Cercle de centre O3:

$$\begin{aligned} d_3^2 - R_3^2 &= O_3 P^2 - \left(\frac{AB}{2}\right)^2 \\ O_3 P^2 &= \tau^2 + \left(\frac{\sigma_X + \sigma_Y}{2} - \sigma\right)^2; \left(\frac{AB}{2}\right)^2 = \left(\frac{\sigma_X - \sigma_Y}{2}\right)^2 \\ d_3^2 - R_3^2 &= \sigma^2 + \tau^2 - \sigma \cdot \left(\sigma_X + \sigma_Y\right) + \sigma_X \cdot \sigma_Y \end{aligned}$$

Or:

$$\vec{C}_{(M,n)} = \left[\sigma_{(M)}\right] \cdot \vec{n} = \begin{vmatrix} \alpha \cdot \sigma_X \\ \beta \cdot \sigma_Y \\ \gamma \cdot \sigma_Z \end{vmatrix}$$

$$\sigma = \vec{C}_{(M,n)} \cdot \vec{n} = \alpha^2 \cdot \sigma_X + \beta^2 \cdot \sigma_Y + \gamma^2 \cdot \sigma_Z$$

$$\vec{C}_{(M,n)} = \sigma^2 + \tau^2 = \alpha^2 \cdot \sigma_X^2 + \beta^2 \cdot \sigma_Y^2 + \gamma^2 \cdot \sigma_Z^2$$

D'où

$$\begin{split} &d_3^2 - R_3^2 = \alpha^2 \cdot \sigma_X^2 + \beta^2 \cdot \sigma_Y^2 + \gamma^2 \cdot \sigma_Z^2 - \left(\alpha^2 \cdot \sigma_X + \beta^2 \cdot \sigma_Y + \gamma^2 \cdot \sigma_Z\right) \cdot \left(\sigma_X + \sigma_Y\right) + \sigma_X \cdot \sigma_Y \\ &d_3^2 - R_3^2 = \gamma^2 \cdot \sigma_Z^2 + \sigma_X \cdot \sigma_Y \cdot \left(1 - \alpha^2 - \beta^2\right) - \gamma^2 \cdot \sigma_Z \cdot \left(\sigma_X + \sigma_Y\right) \\ &d_3^2 - R_3^2 = \gamma^2 \cdot \sigma_Z^2 + \sigma_X \cdot \sigma_Y \cdot \gamma^2 - \gamma^2 \cdot \sigma_Z \cdot \left(\sigma_X + \sigma_Y\right) \\ &d_3^2 - R_3^2 = \gamma^2 \cdot \left(\sigma_Z - \sigma_X\right) \cdot \left(\sigma_Z - \sigma_Y\right) \end{split}$$

De même :

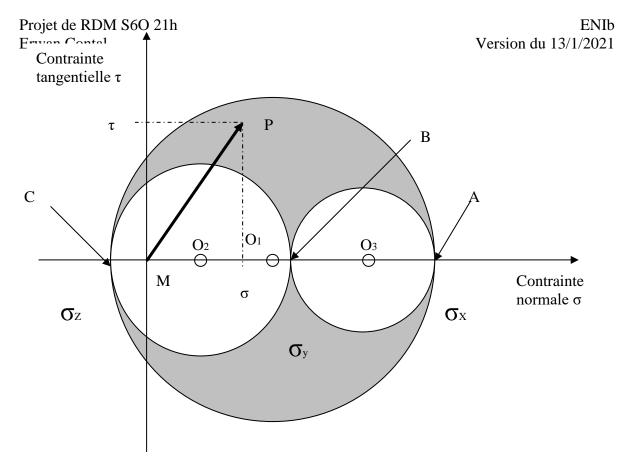
$$d_2^2 - R_2^2 = \alpha^2 \cdot (\sigma_X - \sigma_Z) \cdot (\sigma_X - \sigma_Y)$$
$$d_1^2 - R_1^2 = \beta^2 \cdot (\sigma_Y - \sigma_Y) \cdot (\sigma_Y - \sigma_Z)$$

On multiplie les trois ensemble :

$$(d_3^2 - R_3^2) \cdot (d_2^2 - R_2^2) \cdot (d_1^2 - R_1^2) = -\alpha^2 \cdot \beta^2 \cdot \gamma^2 \cdot (\sigma_Z - \sigma_X)^2 \cdot (\sigma_Z - \sigma_Y)^2 \cdot (\sigma_X - \sigma_Y)^2 \le 0$$

Il y a donc trois possibilités :

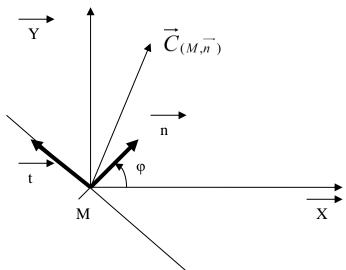
- Soit le point P est à l'intérieur des trois cercles : impossible car deux cercles sont tangents
- Soit le point P est à l'intérieur d'un cercle et à l'extérieur des deux autres (surface grisée).
- Soit le point P est sur un cercle (contour de la surface grisée)



VII 2 : propriétés des cercles de Mohr

Le plan principal est défini par deux axes principaux. On s'intéresse aux contraintes sur les facettes dont la normale appartient au plan principal. Par exemple:

$$\vec{n} \in (M, \vec{X}, \vec{Y});$$
 $\vec{n} = \begin{vmatrix} \alpha \\ \beta \\ (M, \vec{X}, \vec{Y}, \vec{Z}) \end{vmatrix} \gamma = 0$



remarque : $(M \vec{Z})$ appartient au plan de la facette. Donc $d_3^2 - R_3^2 = \gamma^2 \cdot (\sigma_Z - \sigma_X) \cdot (\sigma_Z - \sigma_Y) = 0$

Donc
$$d_3^2 - R_3^2 = \gamma^2 \cdot (\sigma_z - \sigma_y) \cdot (\sigma_z - \sigma_y) = 0$$

Le point P (extrémité du vecteur contrainte dans le plan de Mohr) appartient au cercle de diamètre [AB].

$$\vec{C}_{(M,\vec{n})} = \begin{bmatrix} \sigma_{(M)} \end{bmatrix} \cdot \vec{n} = \begin{bmatrix} \sigma_{X} & 0 & 0 \\ 0 & \sigma_{Y} & 0 \\ 0 & 0 & \sigma_{Z} \end{bmatrix} \bullet \begin{vmatrix} \alpha & \beta & \beta \\ \beta & \beta & \beta \\ (M,\vec{X},\vec{Y},\vec{Z}) \end{vmatrix} \vec{P} = 0 \qquad \begin{pmatrix} \alpha \cdot \sigma_{X} \\ \beta \cdot \sigma_{Y} \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\vec{n} = \begin{vmatrix} \alpha = \cos \varphi \\ \beta = \sin \varphi; & \vec{t} = \cos \varphi \\ 0 & (M, \vec{X}, \vec{Y}, \vec{Z}) \end{vmatrix} = \cos^2 \varphi \cdot \sigma_X + \sin^2 \varphi \cdot \sigma_Y = \frac{1 + \cos 2\varphi}{2} \sigma_X + \frac{1 - \cos 2\varphi}{2} \sigma_Y$$

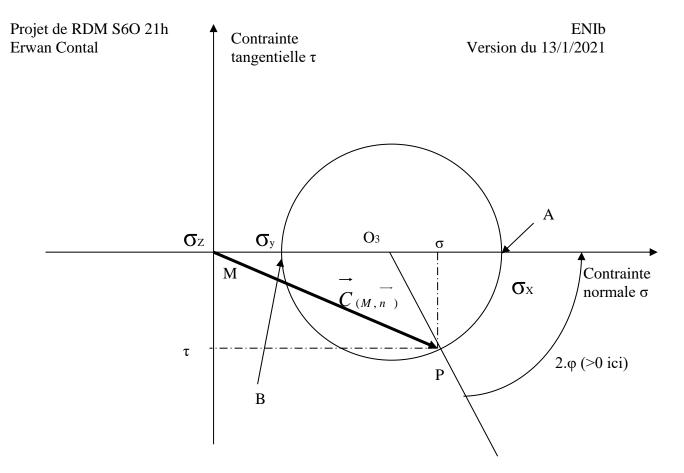
$$\{ \vec{\tau} = \vec{C}_{(M, \vec{n})} \cdot \vec{t} = -\cos \varphi \cdot \sin \varphi \cdot \sigma_X + \cos \varphi \cdot \sin \varphi \cdot \sigma_Y \}$$

$$\begin{cases} \sigma = \frac{\sigma_X + \sigma_Y}{2} + \frac{\sigma_X - \sigma_Y}{2} \cos 2\varphi \\ \tau = -\frac{\sigma_X - \sigma_Y}{2} \sin 2\varphi \end{cases}$$

Remarque:

$$\begin{cases} \sigma - \frac{\sigma_X + \sigma_Y}{2} = \frac{\sigma_X - \sigma_Y}{2} \cos 2\varphi \\ -\tau = \frac{\sigma_X - \sigma_Y}{2} \sin 2\varphi \end{cases}$$

C'est l'équation d'un cercle de rayon $\frac{\sigma_X - \sigma_Y}{2}$ et de centre $(\frac{\sigma_X + \sigma_Y}{2}; 0)$.



$$2 \cdot \varphi = (\overrightarrow{O_3 P}; \overrightarrow{O_3 A})$$

VII 3 : cas particulier de champs de contraintes

A: état plan de contraintes 'CP'

Définition : un solide est dans un état plan de contraintes (plan perpendiculaire à $(M\vec{Z})$) lorsqu'il existe un repère $R(O, \vec{x}, \vec{y}, \vec{Z})$ lié à ce solide tel que la matrice des contraintes soit de la forme :

$$\vec{C}_{(M,\vec{x})} \quad \vec{C}_{(M,\vec{y})} \quad \vec{C}_{(M,\vec{Z})}$$

$$\left[\sigma_{(M)}\right] = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{yx} & 0 \\ \tau_{xy} & \sigma_y & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \quad \vec{x} \quad ; \sigma_x, \tau_{yx}, \sigma_y \text{ sont ind\'ependants de } z$$

Conséquences:

Quelque soit le point de la facette considérée, $\vec{C}_{(M,\vec{n})} \in (M, \vec{x}, \vec{y})$

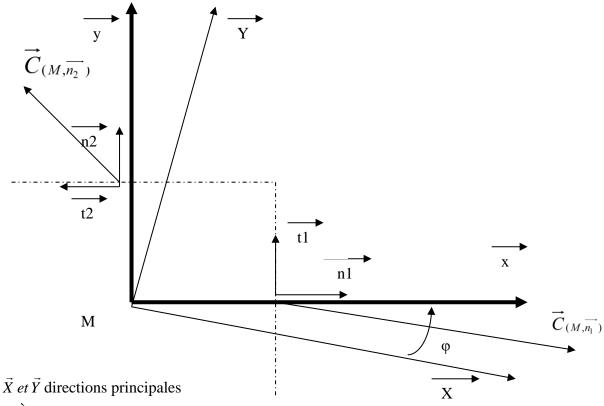
Pour la facette de normale \vec{Z} , $\vec{C}_{(M,\vec{Z})} = \vec{0}$

Le plan (M, \vec{x}, \vec{y}) est principal : il contient les deux axes principaux \vec{X} et \vec{Y}

60

B: exemple

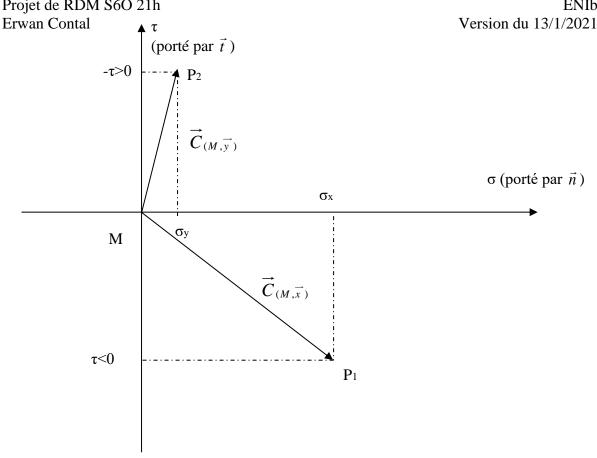
Déterminer les contraintes principales et les directions principales à partir de la représentation de Mohr, connaissant les contraintes sur deux facettes perpendiculaires.



repères :

 $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{Z})$ repère global, $(M, \vec{X}, \vec{Y}, \vec{Z})$ repère principal, $(M, \vec{n_1}, \vec{t_1}, \vec{Z})$ et $(M, \vec{n_2}, \vec{t_2}, \vec{Z})$ repères locaux. Pour la représentation de Mohr, on doit exprimer les vecteurs contraintes dans les repères locaux.

Dans notre exemple, au vu de $\overrightarrow{C}_{(M,\overline{n_1})}$ et $\overrightarrow{C}_{(M,\overline{n_2})}$, $\sigma_x > 0$, $\sigma_y > 0$, $\tau < 0$



P1 et P2 appartiennent au cercle de Mohr de centre O3, de rayon [AB]/2, avec $O_3 \in (M, \vec{n})$ $\left(\overrightarrow{O_3n},\overrightarrow{O_3P_1}\right) = 2 \cdot \varphi; (remarque, si \varphi \rightarrow 0, \overrightarrow{X} \rightarrow \overrightarrow{n_1}, \sigma_x \rightarrow \sigma_X)$ $\left(\overrightarrow{O_3}, \overrightarrow{O_3}, \overrightarrow{O_3}, \overrightarrow{P_2}\right) = \left(\frac{\pi}{2} + \varphi\right) \cdot 2$

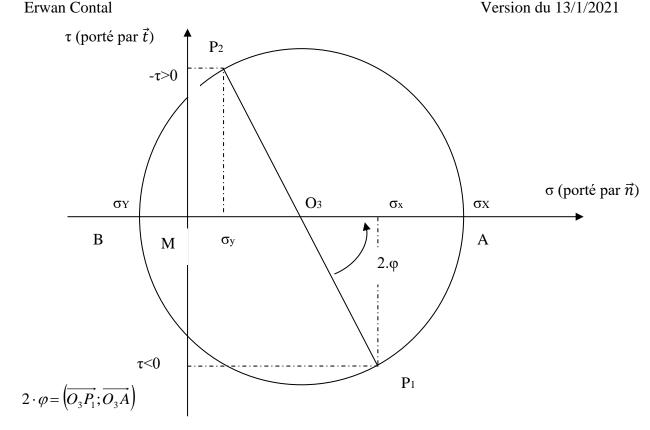
car les deux directions principales \vec{X} et \vec{Y} sont orthogonales.

Donc $(\overrightarrow{O_3P_1},\overrightarrow{O_3P_2}) = \pi$, [P1P2] est le diamètre du cercle, centre O3 : on en déduit $\sigma_{\scriptscriptstyle X}$, $\sigma_{\scriptscriptstyle Y}$ et φ

$$\sigma_{X} = \frac{\sigma_{x} + \sigma_{y}}{2} + \sqrt{\left(\frac{\sigma_{x} - \sigma_{y}}{2}\right)^{2} + \tau^{2}}$$

$$\sigma_{Y} = \frac{\sigma_{x} + \sigma_{y}}{2} - \sqrt{\left(\frac{\sigma_{x} - \sigma_{y}}{2}\right)^{2} + \tau^{2}}$$

$$\varphi = -\frac{1}{2}\arctan\left(\frac{2\tau}{\sigma_{x} - \sigma_{y}}\right)$$



Remarque : en diagonalisant la matrice :

$$\begin{aligned} d\acute{e}t\Big[\!\!\left[\sigma_{(M)}\right]\!\!-\lambda\cdot\big[Id\big]\!\!\Big) &= 0 = \begin{vmatrix} \sigma_x - \lambda & \tau & 0 \\ \tau & \sigma_y - \lambda & 0 \\ 0 & 0 & 0 - \lambda \end{vmatrix} = -\lambda\cdot\big[\!\!\left(\sigma_x - \lambda\right)\!\cdot\!\left(\sigma_y - \lambda\right)\!\!-\tau^2\big]\!\!\Big] \\ \lambda_1 &= 0 = \sigma_Z \\ \lambda^2 - \left(\sigma_x + \sigma_y\right)\!\cdot\lambda + \sigma_x\cdot\sigma_y - \tau^2 = 0 \\ \Delta &= \left(\sigma_x + \sigma_y\right)^2 - 4\cdot\left(\sigma_x\cdot\sigma_y - \tau^2\right) = \left(\sigma_x - \sigma_y\right)^2 + 4\cdot\tau^2 > 0 \\ \lambda_2 &= \frac{\left(\sigma_x + \sigma_y\right)\!+\sqrt{\Delta}}{2} = \sigma_X \\ \lambda_3 &= \frac{\left(\sigma_x + \sigma_y\right)\!-\sqrt{\Delta}}{2} = \sigma_Y \end{aligned}$$

Il ne reste plus qu'à déterminer les vecteurs propres...

Exercice:

Soit la matrice des contraintes (en MPa) dans le repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$.

$$\left[\sigma_{(M)} \right] = \begin{bmatrix} -20 & 30 & 0 \\ 30 & -10 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

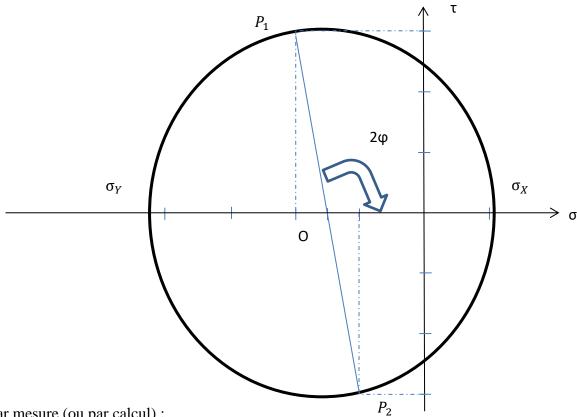
Déterminer les contraintes principales et les directions principales par la construction de Mohr.

Solution:

Il faut exprimer les vecteurs contrainte dans les repères liés aux facettes (repères locaux)

$$\vec{C}_{(M,\vec{x})} = \begin{pmatrix} -20 \\ 30 \\ 0 \end{pmatrix}_{(M,\vec{x},\vec{y},\vec{z})} = \begin{pmatrix} -20 \\ 30 \\ 0 \end{pmatrix}_{(M,\overrightarrow{n_1},\overrightarrow{t_1},\vec{z})}, \vec{C}_{(M,\vec{y})} = \begin{pmatrix} 30 \\ -10 \\ 0 \end{pmatrix}_{(M,\vec{x},\vec{y},\vec{z})} = \begin{pmatrix} -10 \\ -30 \\ 0 \end{pmatrix}_{(M,\overrightarrow{n_2},\overrightarrow{t_2},\vec{z})}$$

$$\vec{C}_{(M,\vec{x})} = \overrightarrow{MP_1}, \vec{C}_{(M,\vec{y})} = \overrightarrow{MP_2}$$



Par mesure (ou par calcul):

$$\sigma_X$$
= 11 MPa; σ_Y = -43 MPa; 2 ϕ =-108°

Exercice: soit la matrice des contraintes (en MPa) dans le repère $(M, \vec{x}, \vec{y}, \vec{z})$.

$$\left[\sigma_{(M)} \right] = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -10 & 40 \\ 0 & 40 & 50 \end{bmatrix}$$

Déterminer les contraintes principales et les directions principales par la construction de Mohr. Vérifier par le calcul.

Solution:

$$\sigma_{Y} = 70 \text{ MPa}; \ \sigma_{Z} = -30 \text{ MPa}; \ 2\phi = -126.8^{\circ}$$

Exercice : soit un état plan de contraintes défini par les contraintes qui agissent sur deux faces élémentaires perpendiculaires de normales n_1 et n_2 :

$$\sigma 1 = 50 \text{MPa}, \ \tau 1 = -10 \sqrt{3} \text{Mpa}, \ \sigma 2 = 30 \text{ MPa}.$$

Déterminer les contraintes principales $\sigma_{_X}$ et $\sigma_{_Y}$ ainsi que les directions principales.

Solution:

Solution:
$$\vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_1})} = \begin{pmatrix} 50 \\ -10 \, \sqrt{3} \\ 0 \end{pmatrix}_{(M,\overrightarrow{n_1},\overrightarrow{t_1},\vec{z})}, \vec{C}_{(M,\overrightarrow{n_2})} = \begin{pmatrix} 30 \\ 10 \, \sqrt{3} \\ 0 \end{pmatrix}_{(M,\overrightarrow{n_2},\overrightarrow{t_2},\vec{z})}$$

$$\sigma_X = 60 \, MPa; \, \sigma_Y = 20 \, MPa; \, 2\phi = 60^{\circ}$$