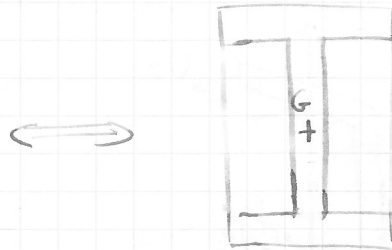
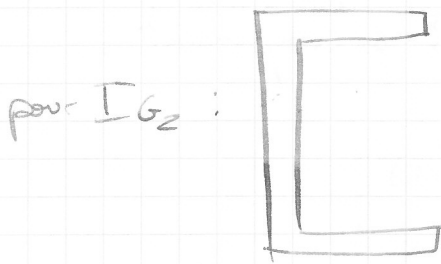


RDM: DS n°2

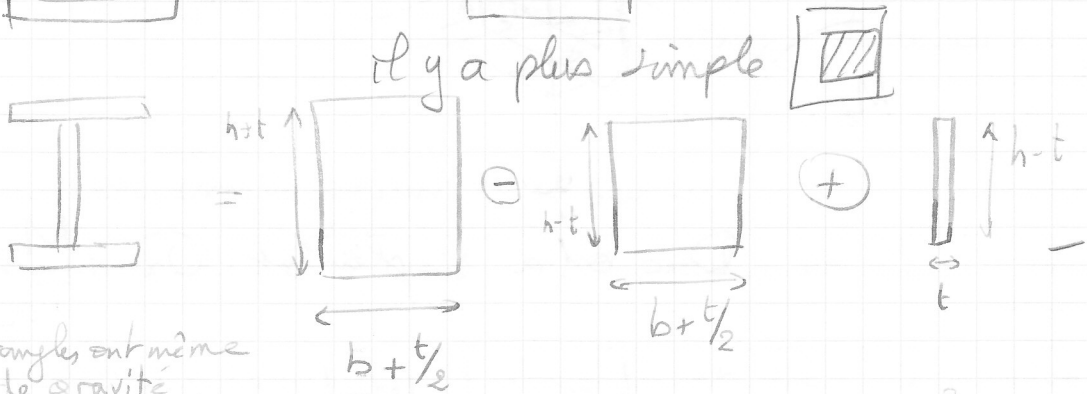
2,5
6
2
2

125
20

EXERCICE 1 : FLEXION



car seules les distances en y important. oui



$$\text{soit } I_{Gz} = \frac{1}{12} \left[\left(b + \frac{t}{2} \right) (h+t)^3 - \left(b + \frac{t}{2} \right) (h-t)^3 + t (h-t)^3 \right]$$

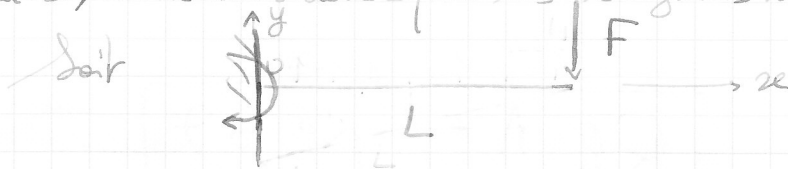
$$I_{Gz} = \frac{1}{12} \left[(h+t)^3 \left(b + \frac{t}{2} \right) + (h-t)^3 \left(\frac{t}{2} - b \right) \right]$$

$$\text{soit } I_{Gz} = \frac{1}{12} \left[(20+1)^3 \left(7,5 + \frac{1}{2} \right) + (20-1)^3 \left(\frac{1}{2} - 7,5 \right) \right]$$

$$= \frac{21^3 \times 8 - 19^3 \times 7}{12}$$

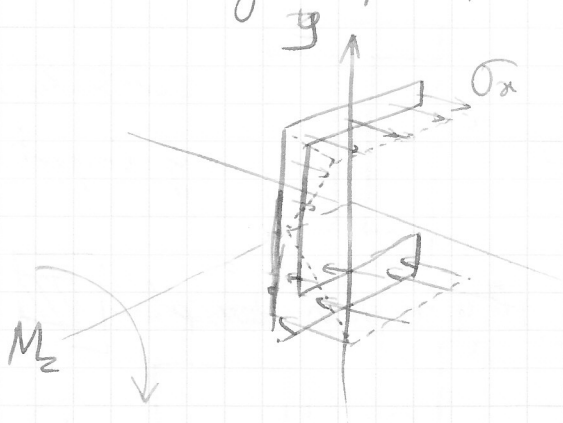
$$I_{Gz} = 2173 \text{ cm}^4 \quad 2$$

Le moment fléchissant est maximal en $x=0$. Par cher-cher le moment en z , on ne considère que les longueurs en x



Donc $M_z \text{ max} = -F \cdot L \vec{z}$: moment créé par F en $x=0$
 $= -10000 \times 2 = -2 \cdot 10^4 \text{ N.m}$

La flexion est une flexion plane, car de chaque côté de l'axe les σ_x se compensent



Donc on a simplement $\sigma_x = \frac{M_z}{I_{Oz}} y$ die -

avec $|\sigma_{x \text{ max}}| = \frac{|M_z|}{I_{Oz}} |y_{\text{max}}|$ avec $|y_{\text{max}}| = \left(\frac{b}{2} + \frac{t}{2}\right)$
 $= \frac{2 \cdot 10^4}{2173 \cdot 10^8} \times \left(200 + \frac{10}{2}\right) \cdot 10^{-3}$

$|\sigma_{x \text{ max}}| = 188,7 \text{ MPa}$ 0,5

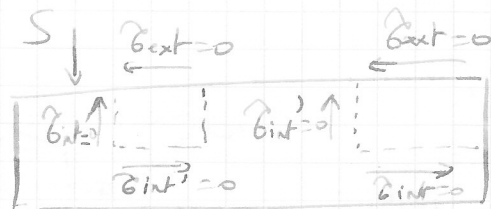
EXERCICE 2: CISAILLEMENT.

$$|\tau_{xy \text{ moyen}}| = \frac{|T_y|}{S_a} = \frac{10\,000}{[10(200)] \cdot 10^{-6}} = \underline{\underline{5 \text{ MPa}}} \quad \Delta$$

l'âme est la seule à travailler correctement en cisaillement

$$S_a = t \times (h \dots)$$

En effet, les rectangles des semelles ne travaillent pas en cisaillement



si mais en τ_{xz}

si on isole une semelle: les surfaces extérieures ne peuvent être cisailées

Donc, dans un coin, $\tau_{ext} = 0$ et $\tau_{ext}' = 0$

Ainsi si $\tau_{int} = 0$ et $\tau_{int}' = 0$, car $\tau_{ext} = \tau_{int}$ et $\tau_{ext}' = \tau_{int}'$

De plus, la contrainte de cisaillement due à la flexion, qui est τ_{int} ou τ_{int}' , est nulle dans toutes les zones proches du bord: en effet, en toute zone proche de S, $\tau_{ext} = 0$ ce qui implique, grâce au théorème de réciprocité, que $\tau_{int}' = 0$ (et par égalité $\tau_{int} = \tau_{ext} = 0$)

Or la poutre est mince, donc on reste tout le temps dans la zone d'influence du bord (l'hypothèse de S^1 venant n'est pas applicable)

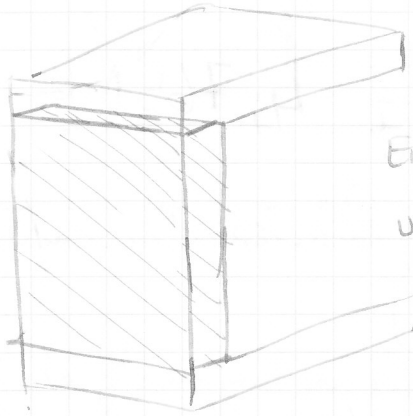
Donc les contraintes de cisaillement $\left. \begin{matrix} \tau_{int} \\ \tau_{int}' \end{matrix} \right\}$ sont toujours quasi-nulles dans les semelles

D'ailleurs, la condition de tangence au contour donne, si on considère toutes les contraintes parallèles, un cisaillement purement horizontal

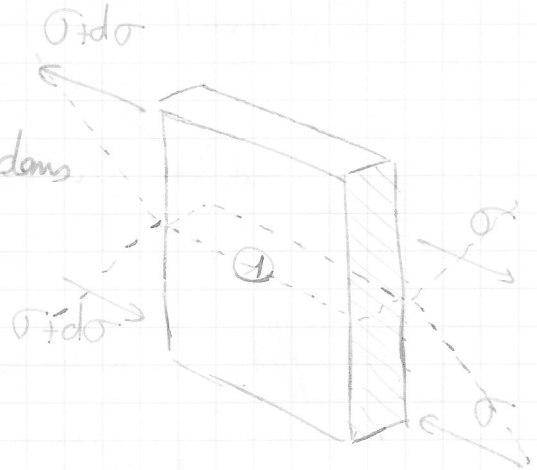


ou -

On isole un tronçon de longueur dx de la poutre, dans l'âme



En flexion, on a une différence dans les contraintes normales



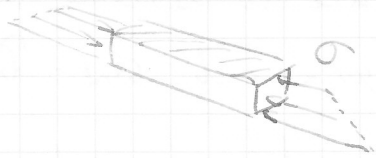
Coupons au milieu ①

En bas: Compression:

un τ_{xy} apparaît dans la coupe longitudinale pour compenser le $d\sigma$.

Il se retrouve, par réciprocité, en tant que contraintes de cisaillement dans la coupe droite.

Coupons plus bas ②



Or: dans une section longitudinale prise plus bas, on a moins de contraintes σ à compenser sous forme de τ_{xy} , alors que la surface de la coupe longitudinale (sur laquelle s'exerce τ_{xy}) est

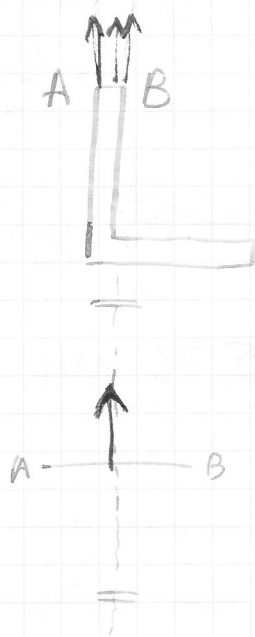
aussi grande qu'au milieu. La contrainte τ_{xy} est donc + faible. (moins de "force" sur autant de surface)

1

A section égale, la contrainte σ_{xy} est donc maximale là où les efforts normaux à compenser sont maximaux, c'est-à-dire au centre. En effet, lors qu'on continue de monter pour effectuer la coupe longitudinale, les efforts σ_x de traction compensent petit à petit les efforts σ_x de compression qu'on avait en bas: σ_{xy} baisse de nouveau.

Ainsi σ_{xy} maxi est en $y=0$. Sachant que, par le théorème de réciprocité, σ_x est la contrainte de cisaillement, on peut dire que le cisaillement est maximum en $y=0$.

Calcul:



dans la section AB, les contraintes sont tangentes à la surface, donc elles sont normales à AB sur toute la section (il serait en effet aussi impossible qu'au centre de la section elles ne soient pas normales à celle-ci car on a une quasi-symétrie par rapport au centre de AB, les semelles ayant une faible influence)

$$\text{Donc } \int_{AB} \sigma_{xy} \cdot dt = t \times \sigma_{xy}$$

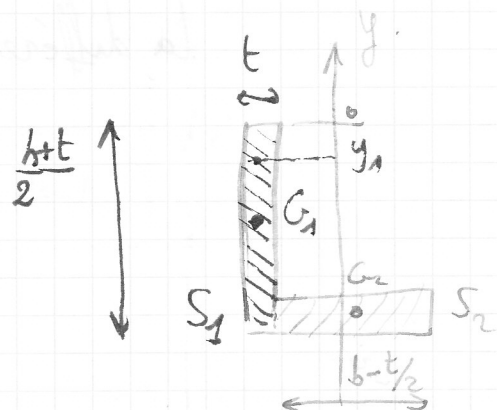
$$\text{Et: } \iint_S y_1 dS = y_{G_1} \times S_1 + y_{G_2} \times S_2$$

$$\text{or } y_{G_1} = -\frac{h+t}{4}$$

$$S_1 = t \left(\frac{h+t}{2} \right)$$

$$y_{G_2} = -\frac{h}{2}$$

$$S_2 = t \left(b - \frac{t}{2} \right)$$



G_1 et G_2 , respectivement centres de gravité de S_1 et S_2

$$\text{Donc } \iint_S y_1 ds = \frac{(h+t)}{4} t \frac{(h+t)}{2} - \frac{1}{2} t \left(b - \frac{t}{2}\right)$$

$$= \left[\frac{t}{8} (h+t)^2 + \frac{t}{2} h \left(b - \frac{t}{2}\right) \right]$$

$$= - \left[\frac{10}{8} (200+10)^2 + \frac{10}{2} \times 200 \left(75 - \frac{10}{2}\right) \right]$$

$$= -125125 \text{ mm}^3$$

$$\text{or } t \tau_{xy \max} = - \frac{T_y}{I_{Gz}} \iint_S y_1 ds \quad \text{avec } T_y = F$$

$$\Rightarrow |\tau_{xy \max}| = - \frac{1}{10 \cdot 10^{-3}} \times \frac{10000}{2173 \cdot 10^{-8}} \times (-1) 125125 \cdot 10^{-9}$$

$$= \frac{125125}{2173} 10^5$$

$$|\tau_{xy \max}| = \underline{5,76 \text{ MPa}} \quad ?$$

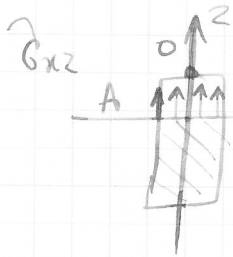
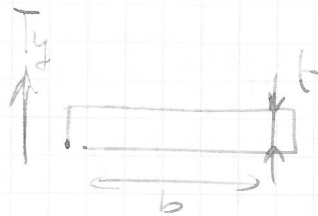
C'est un peu supérieur à $\tau_{xy \max}$, mais peu (trop peu pour être juste ?)

En effet, pour une section rectangulaire, on avait montré que

$$\tau_{xy \max} = \frac{3}{2} \frac{T_y}{S}, \text{ ce qui donnerait } \tau_{xy \max} = 7,5 \text{ MPa.}$$

Exercice 3 Centre de cisaillement -

La semelle est un rectangle



tangence → effort normal

Axe

$$\iint y_1 ds = y_G \times S = \left(\frac{z+b}{2} \right) \times (b-z) t$$

$$= -\frac{t}{2} (b^2 - z^2)$$

soit $\tau_{xz} = -\frac{1}{t} \frac{T_y}{I_{G_y}} \left(-\frac{t}{2} \right) (b^2 - z^2)$

$$\tau_{xz} = -\frac{T_y}{I_{G_y}} (b^2 - z^2)$$

avec $I_{G_y} = \frac{1}{12} t b^3 = \frac{1}{12} \times 10 \times 75^3$

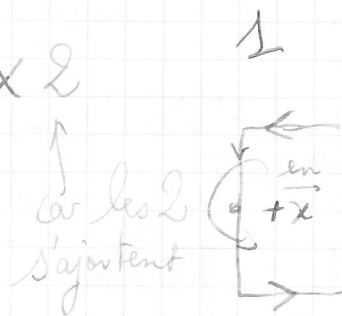
$$= 351562 \text{ mm}^4$$

Parce que la section soit équilibrée, il faut que le sens soit opposé dans les 2 talons

non car on a enlevé les surfaces des semelles

Donc $|U_{b0}| = \frac{h}{2} \int \tau_{xz} ds \times 2$

bras levier



$$= h \frac{T_y}{I_{G_y}} \int (b^2 - z^2) t dz$$

$$= \frac{12h T_y t}{t b^3} \left(b \times b^2 - \frac{b^3}{3} \right)$$

$$= \frac{12h T_y t}{t b^3} \times \frac{2b^3}{3}$$

$$\boxed{|U_{b0}| = 8h T_y}$$

On appelle γ le centre de cisaillement.

Par symétrie, il est en $y=0$ au 0,5

en γ le moment $C_{\gamma x} = 0$
selon \vec{x} int nat:

$$C_{\gamma x} = C_{0x} - T_y \overline{\gamma G} \quad 0,5$$

$$0 = 8h T_y - T_y \overline{\gamma G} \quad (C_{\gamma x} \text{ est en } +x)$$

$$\overline{\gamma G} = +8h$$

soit γ est en $z = \underline{\underline{1,6 \text{ m}}}$

Exercice 4 On a $a=0$ (couple à l'extrémité)

on est dans le cas "left & free to twist & warp right and fixed"

$$\text{alors } \theta = \frac{-T_0}{C_w E \beta^3} \left[\beta(l-x) - \tanh \beta l + \frac{\sinh \beta x}{\cosh \beta l} \right]$$

$$\text{Max } \theta = \frac{T_0}{C_w E \beta^3} (\beta l - \tanh \beta l)$$

$$\bullet C_w = \frac{h^2 b^3 t}{12} \frac{2h+3b}{h+6b} = \frac{200^2 \cdot 75^3 \cdot 10}{12} \frac{2 \times 200 + 3 \times 75}{200 + 6 \times 75} \cdot 10^{-18} = \frac{1,35 \cdot 10^{-8}}{1}$$

$$\bullet T_0 = 100 \text{ Nm}$$

$$\bullet \beta = \sqrt{\frac{kG}{C_w E}} \quad \text{avec } k = \frac{t^3}{3} (h+2b) = \frac{10^3}{3} (200+2 \times 75) \cdot 10^{-12} = 1,167 \cdot 10^4 \text{ Nm}^2$$

$$\hookrightarrow \beta = \sqrt{\frac{1,167 \cdot 10^4 \times 80000 \cdot 10^4}{1,35 \cdot 10^{-8} \times 210000}} = \frac{5738}{1}$$

$$\Rightarrow \text{Max } \theta = \frac{100}{1,35 \cdot 10^{-8} \times 40000 \times (5738)^3} (5738 \times 2 - \tanh(5738 \times 2)) = \underline{\underline{2,14 \cdot 10^{-3} \text{ rad}}}$$

Donc variation $\gamma_2 = 2,14 \cdot 10^{-3} \text{ rad}$

→ "Concentrated immediate torque"

Calcul de γ_1 : $\theta =$

$$\hookrightarrow T_0 = 0$$

$$T_A = 100 \text{ N.m}$$

$$\text{et } \theta_A = 2,14 \cdot 10^{-3}$$

$$\text{Donc } \theta = 2,14 \cdot 10^{-3} + \frac{\theta'_A}{\beta} F_2 + \frac{\theta''_A}{\beta^2} F_3$$

il faudrait calculer θ' et θ''

comme précédemment

ainsi que F_2 et F_3

On aurait alors $\gamma = \theta$

on ferait donc $\underline{G_x = G \gamma}$

Formules plus simples
données directement
par $a=0$

Petite faiblesse?