

Chapitre III

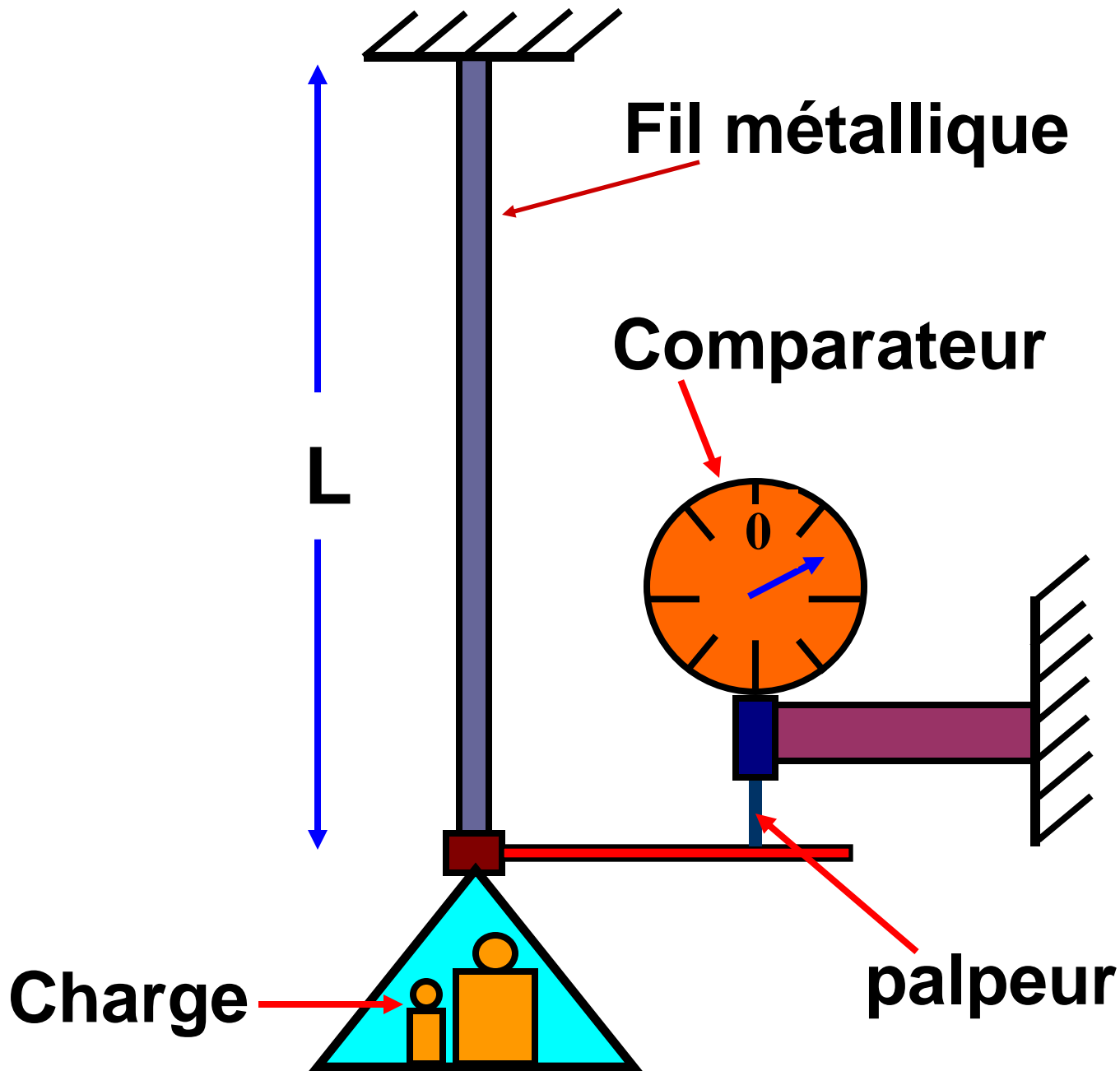
TRACTION

COMPRESSION

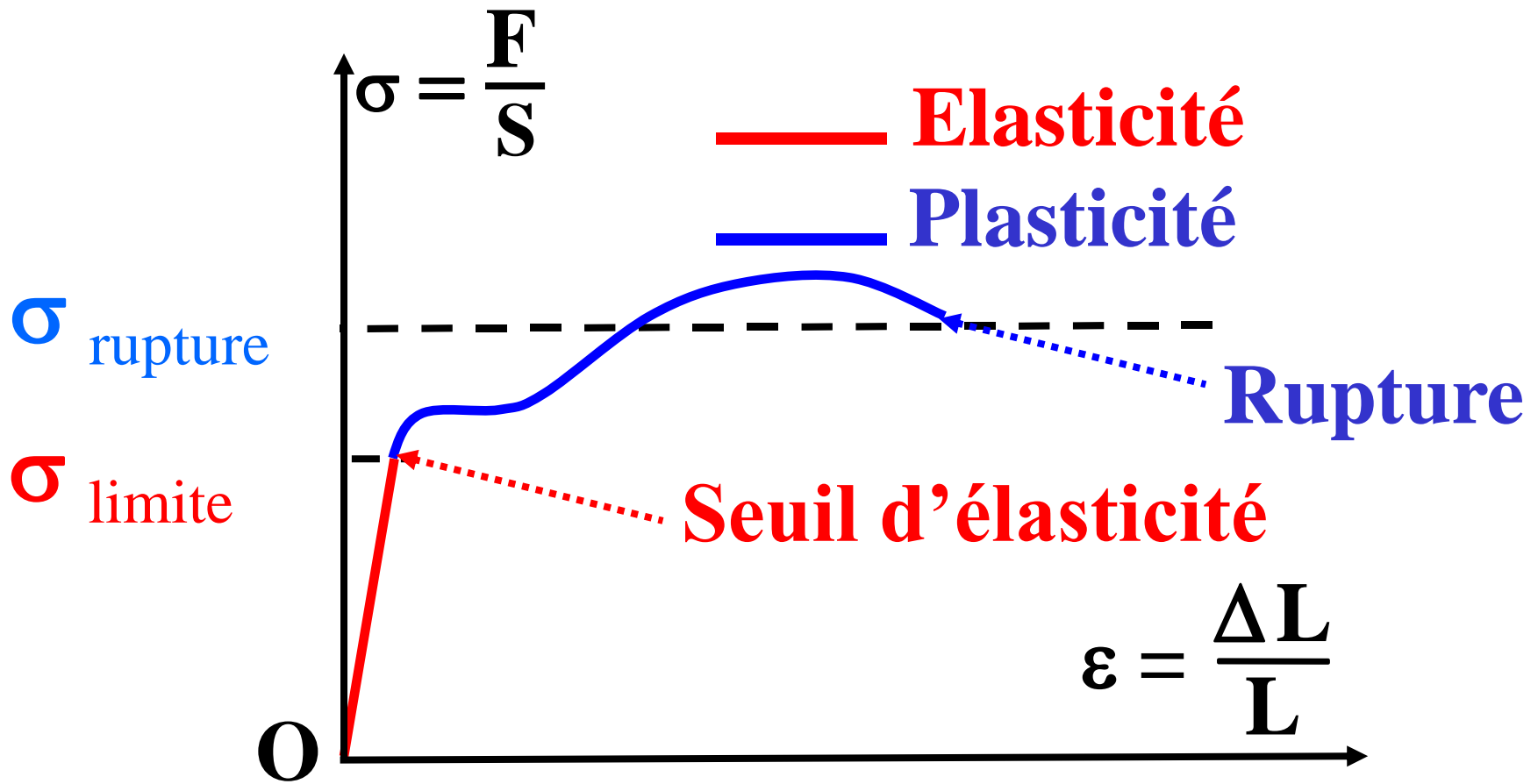
I Essai de traction simple

C'est à Robert Hooke (Physicien et astronome anglais 1635-1703) que revient les premières études expérimentales sur l'élasticité des matériaux (en 1678).

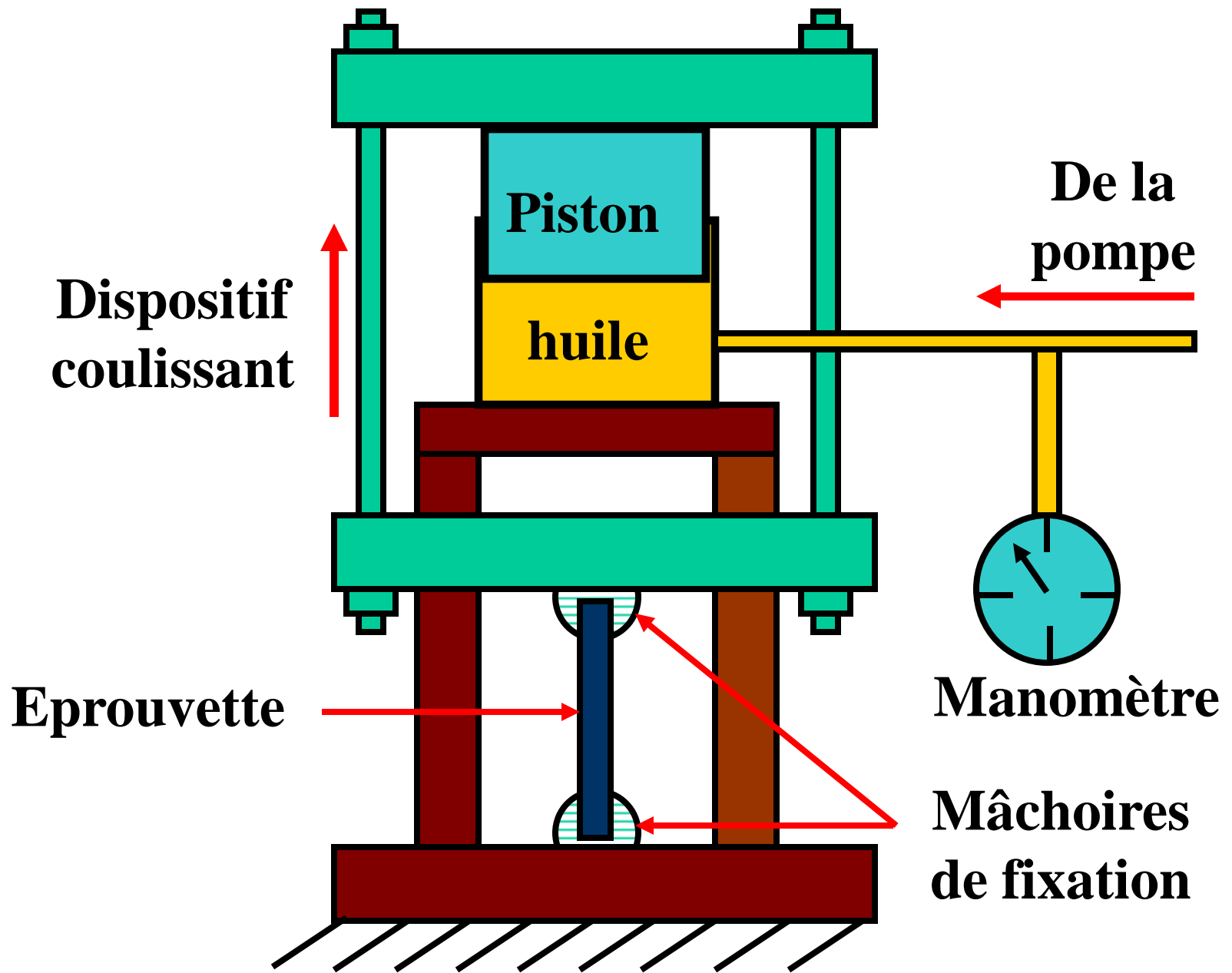
Analysons l'effet d'un essai de traction sur une longue barre (ou un fil) en métal.



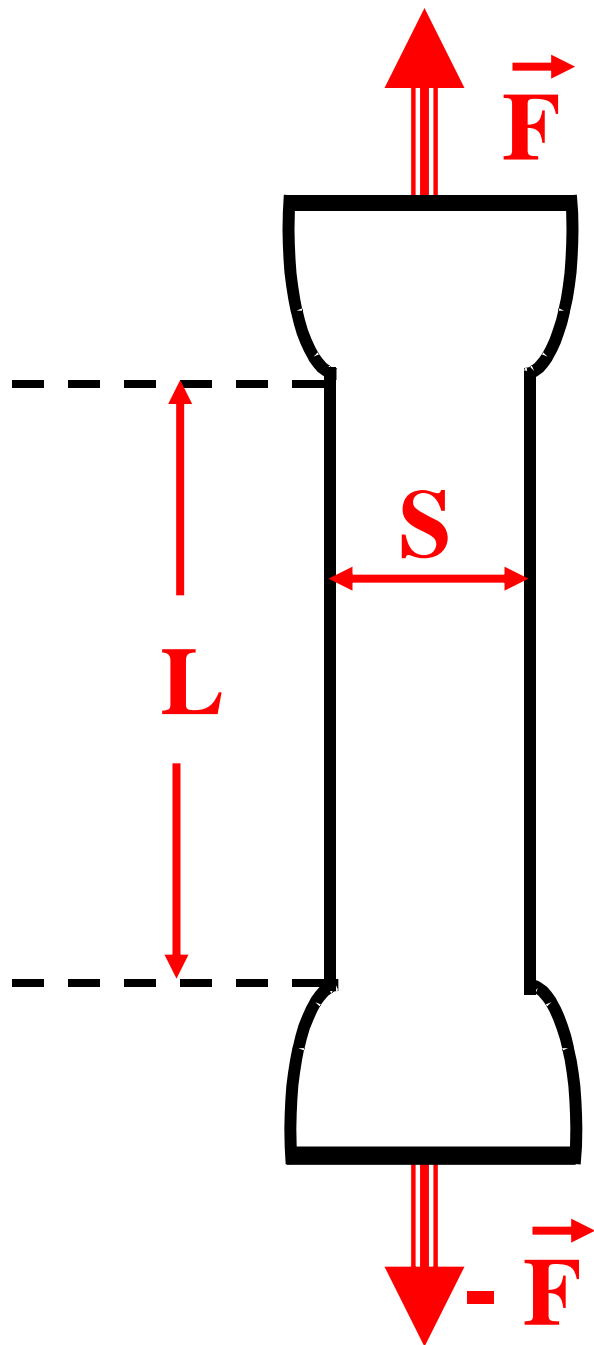
II Diagramme contrainte-déformation



S et **L** sont respectivement la section et la longueur **initiales** du fil métallique.



Machine de traction



Coupe longitudinale
d'une éprouvette
en traction

Diagramme contrainte-déformation de l'acier à l'aide d'une machine de traction-compression

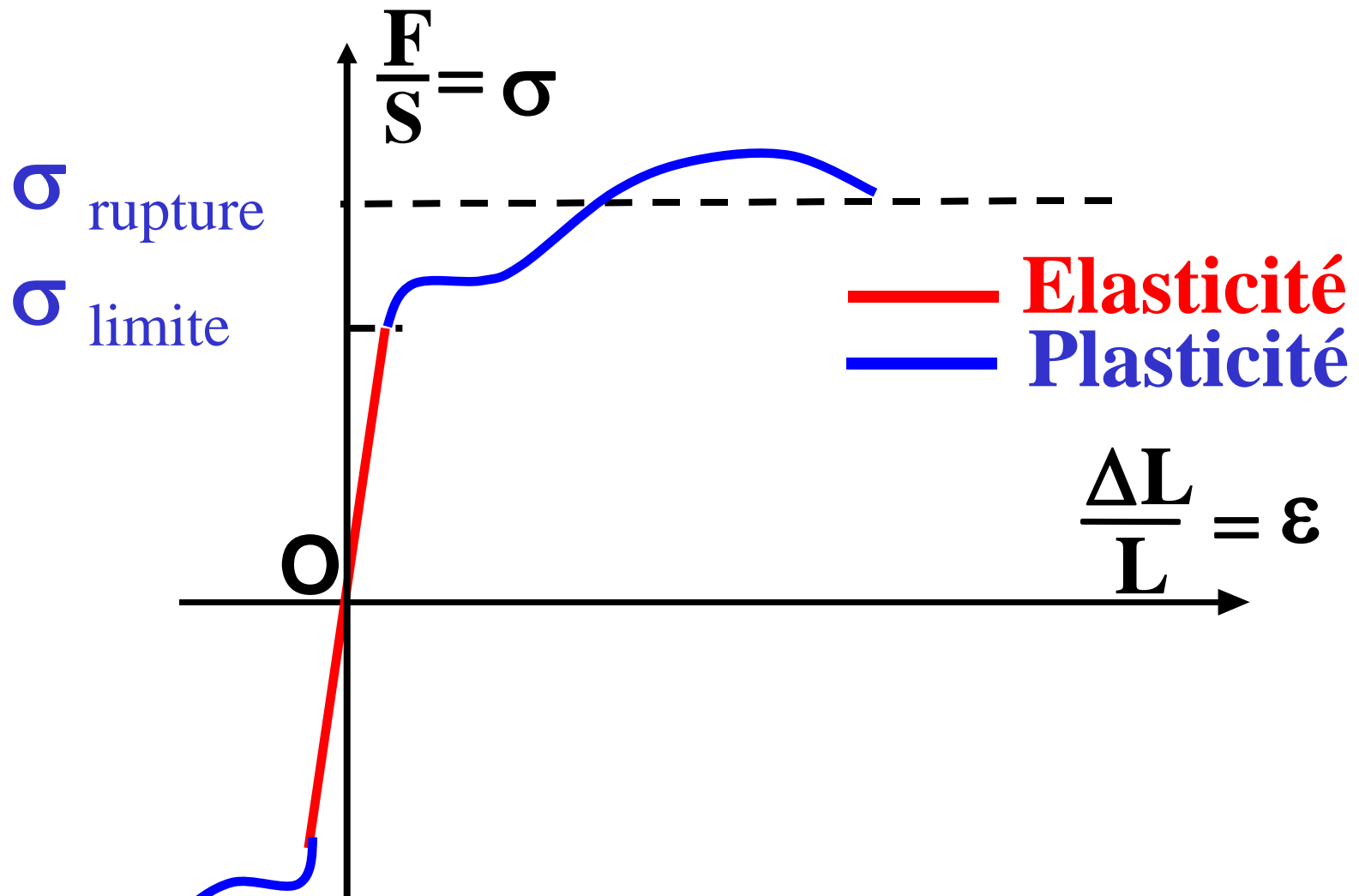


Diagramme contrainte-déformation de la fonte (**matériau fragile**)

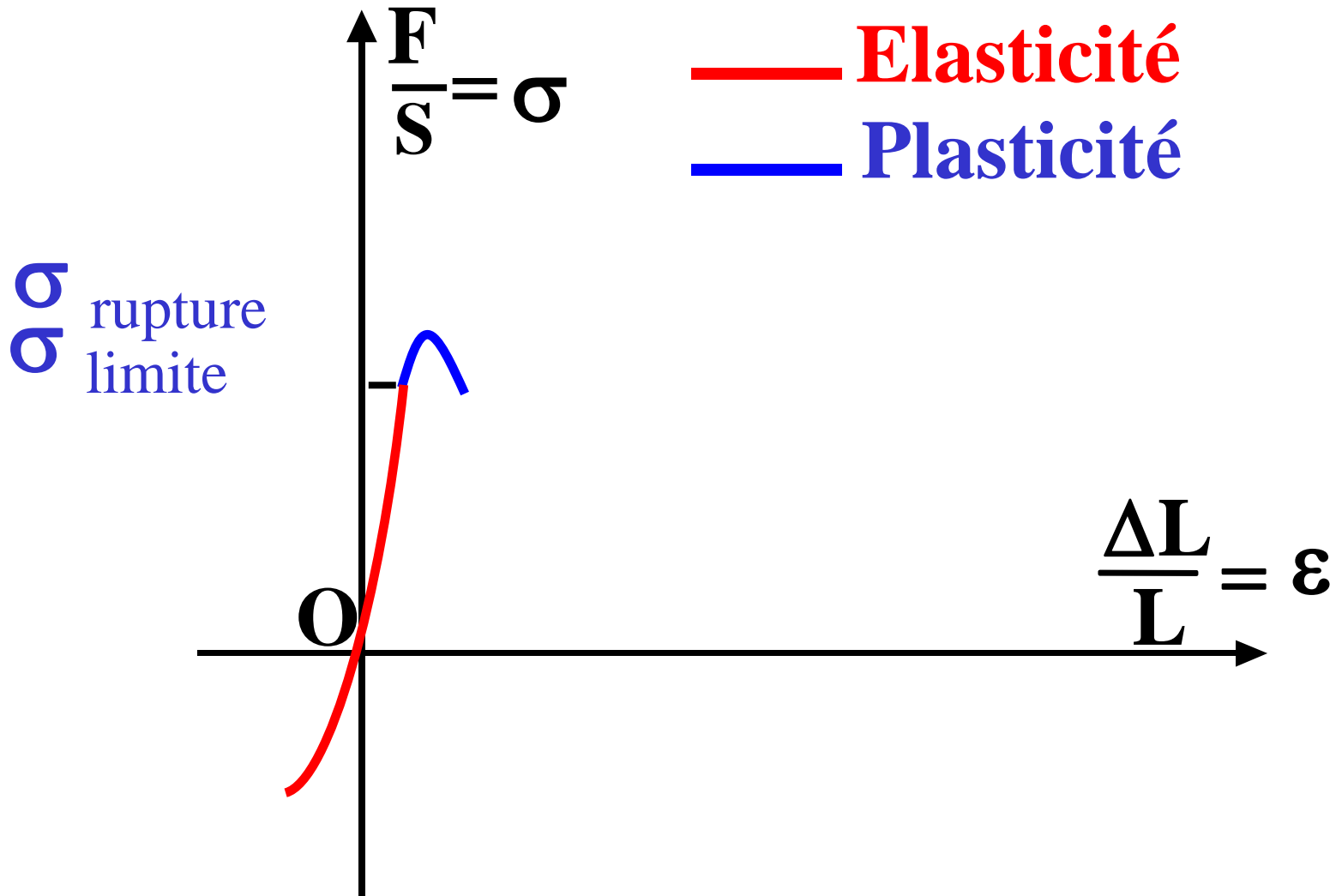


Diagramme contrainte-déformation du marbre

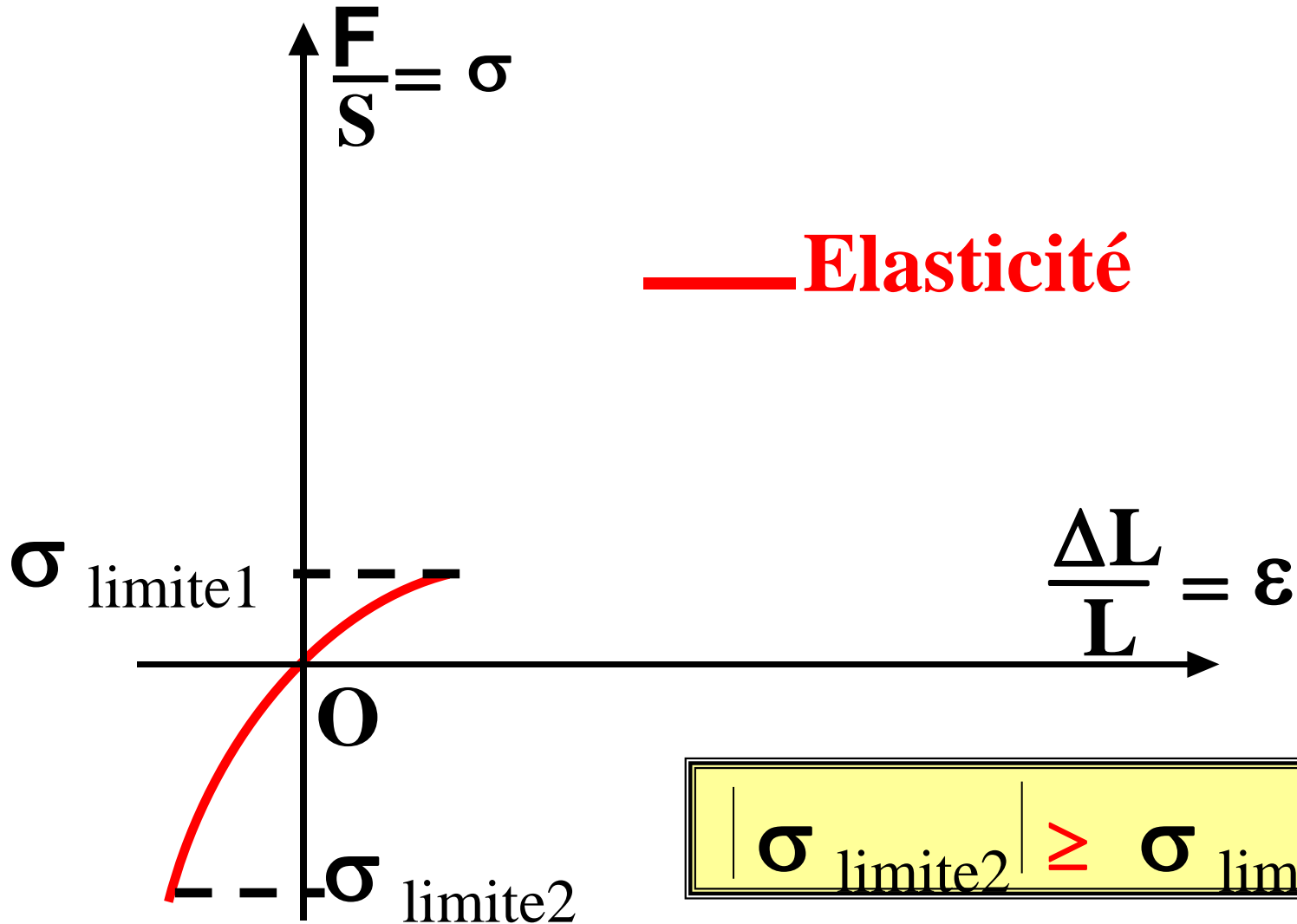
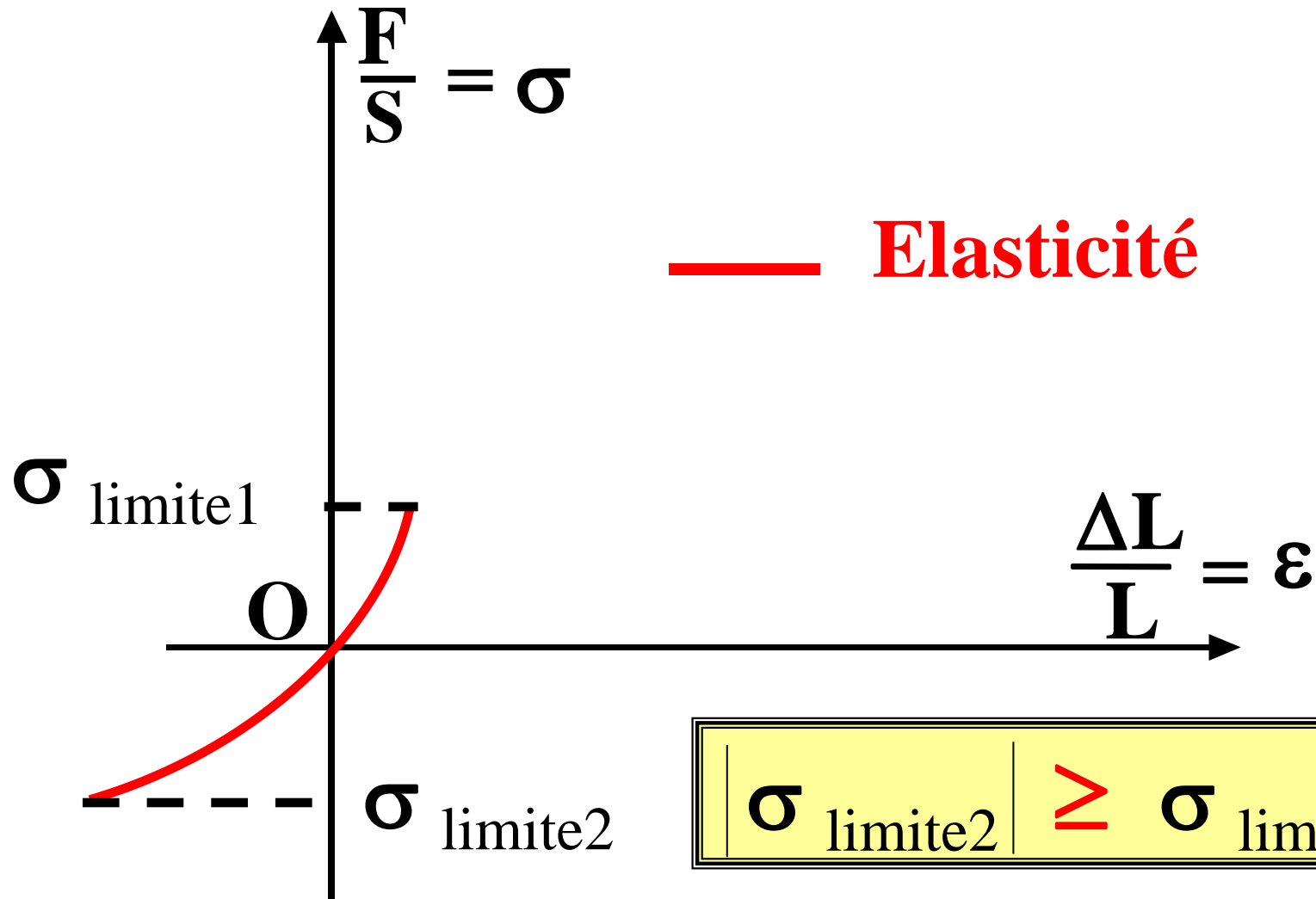


Diagramme contrainte-déformation du **béton**



III Loi de Hooke

1) Expression de la loi

Loi de **Hooke** en élasticité linéaire
(1676)



$$\sigma = E \cdot \varepsilon$$

et

$$E = \frac{\sigma}{\varepsilon}$$

2) Module d'élasticité

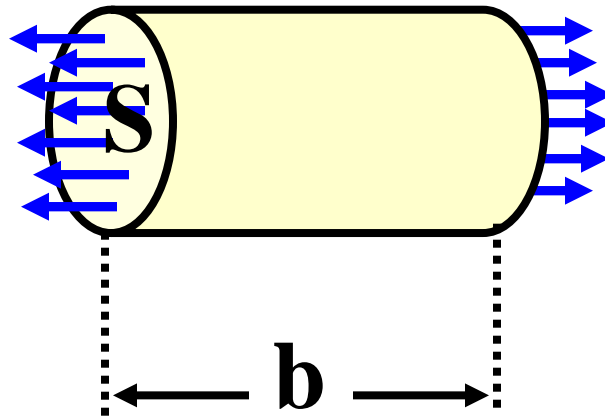
E est le **module d'Young** (Thomas Young: Médecin et physicien anglais 1773-1829) ou **module d'élasticité longitudinale**.



E est exprimé en **N/m^2** ou **Pa**.

3) Remarque

La loi de **Hooke** est en effet une **loi locale**.
Considérons un tronçon d'éprouvette de **longueur infiniment petite b** et qui subit un allongement Δb .



Tronçon d'éprouvette

En tout point **M** de la section **S**, la contrainte est définie par :



$$\sigma(M) = \frac{F}{S} = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\Delta F}{\Delta S} = E\varepsilon (M)$$

Pour un **matériau homogène**, l'**effort normal** est répartie dans chaque section de façon **uniforme**.



$$\sigma(M) = \text{Cte} = \frac{\Delta F}{\Delta S} = \frac{F}{S} = E \frac{\Delta b}{b} = E \frac{\Delta L}{L}$$

4) Quelques valeurs du module de Young

Matériau	E en GPa
Acier de construction	210
Cuivre	124
Bois	3 à 20
Fonte	83 à 170
Aluminium	69
Verre	69
Béton	20 à 50

Exercice 1

Un barreau rectiligne de section constante $S = 6 \text{ cm}^2$ et de longueur $L = 4 \text{ m}$ est soumis à une tension axiale $F = 126000 \text{ N}$. Trouver son module de Young sachant que son allongement total est $\Delta L = 0,40 \text{ cm}$.

IV Dimensions après traction ou compression

1) Dimension longitudinale

L'expérience montre que lors d'un essai de **traction** ou de **compression** d'une barre d'essai, la **dimension longitudinale** subit une **augmentation** ou une **diminution**.

$$\sigma = \frac{F}{S}$$

et

$$\varepsilon = \frac{\Delta L}{L}$$

F : la charge

S : la section

L : la longueur initiale

ΔL : la variation de longueur

donne

$$\Delta L = \frac{FL}{ES}$$

➤ **$\Delta L > 0$ pour une traction.**

➤ **$\Delta L < 0$ pour une compression.**

2) Rigidité du barreau

La **rigidité** du barreau notée **K** est donné par la formule suivante :



$$K = \frac{F}{\Delta L} = \frac{ES}{L}$$

3) Remarque

Pour toute **variation** de **charge** ou de **section**, il faut faire intervenir une longueur infinitésimale dL et écrire :

$$\Delta(dL) = \frac{F}{ES} dL$$

$$\Delta L = \int_0^L \frac{F}{ES} dL$$

F est la charge appliquée à l'élément dL

Exercice 2

Un fil d'aluminium de 30 m de long est soumis à une contrainte de tension de 700 Kg/cm². Calculer l'allongement total du fil.

4) Dimension transversale

L'expérience montre que lors d'un essai de traction d'une barre d'essai, la **dimension transversale** subit une **diminution**.

On pose :

$$\nu = - \frac{\varepsilon_t}{\varepsilon_L}$$

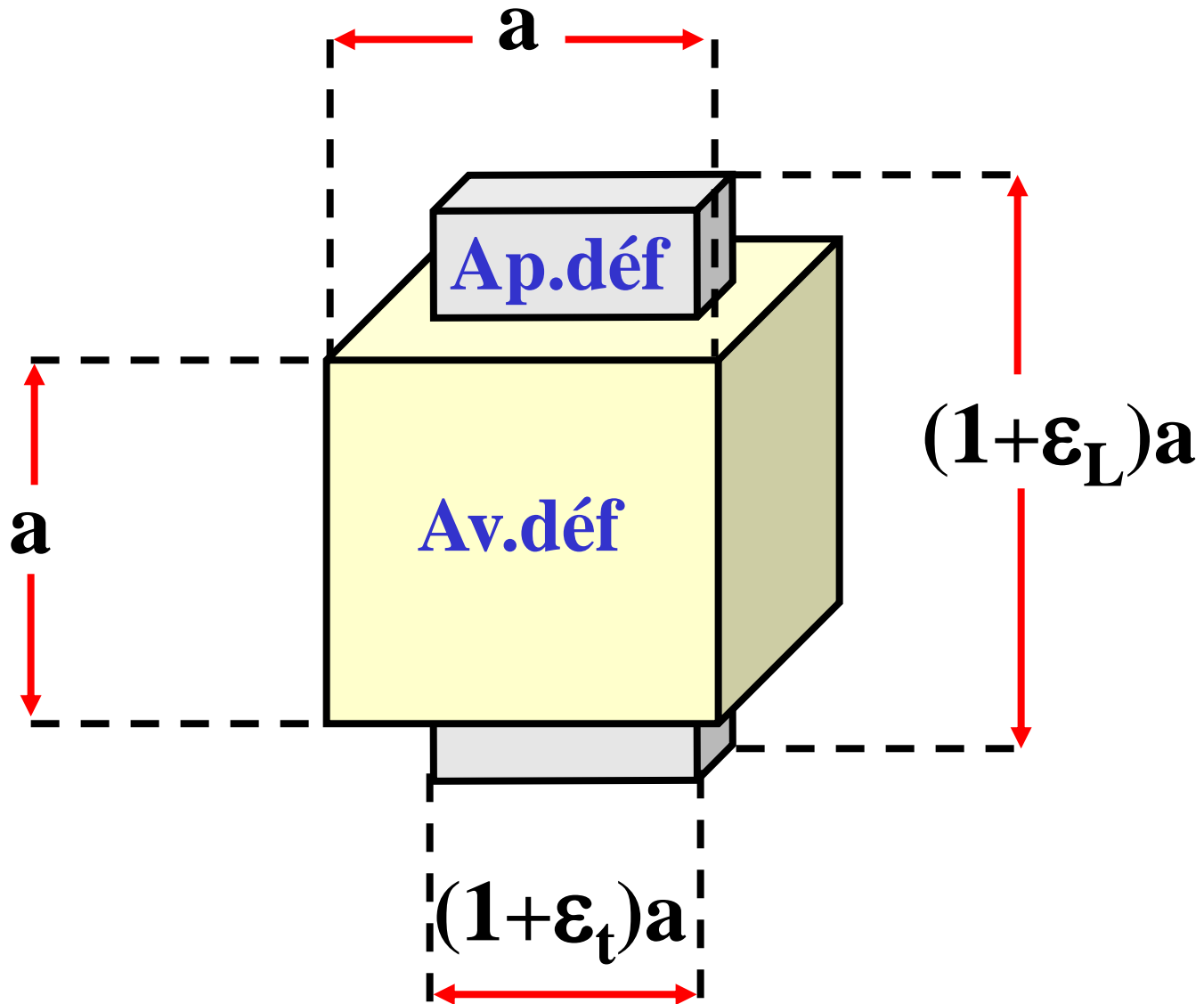
$$0 \leq \nu \leq 0,5$$

$$\varepsilon_L \geq 0 ; \varepsilon_t \leq 0$$



ν est le **module de Poisson** (savant français 1781-1840), ou **module de compression transversale**.

5) Variation du volume



La variation du volume de l'élément cube découpé dans la barre d'essai est:

$$\begin{aligned}\Delta V &= a^3 (1 + \varepsilon_L) (1 + \varepsilon_t)^2 - a^3 \\ &= a^3 (1 + \varepsilon_L) (1 - \nu \varepsilon_L)^2 - a^3 \\ &\approx (1 - 2\nu) \varepsilon_L a^3 \\ &\approx (1 - 2\nu) \frac{\Delta L}{L} V \\ \frac{\Delta V}{V} &\approx (1 - 2\nu) \frac{\Delta L}{L}\end{aligned}$$

D'après l'expérience, le volume d'une barre ne peut pas diminuer en traction, alors :



$$0 \leq v \leq \frac{1}{2}$$

matériau homogène

6) Quelques valeurs du coefficient de Poisson

Matériau	ν
Cuivre	0,33
Aluminium	0,33
Acier de construction	0,27 à 0,30
Laiton	0,37
Fontes	0,21 à 0,26
Verre	0,18 à 0,30
Béton	0,20

V Coefficient de sécurité pour les charges en traction

En pratique on affecte à la limite élastique des matériaux σ_{limite} , un coefficient dit de **sécurité** α compris entre **1** et **10**.

Condition de résistance :

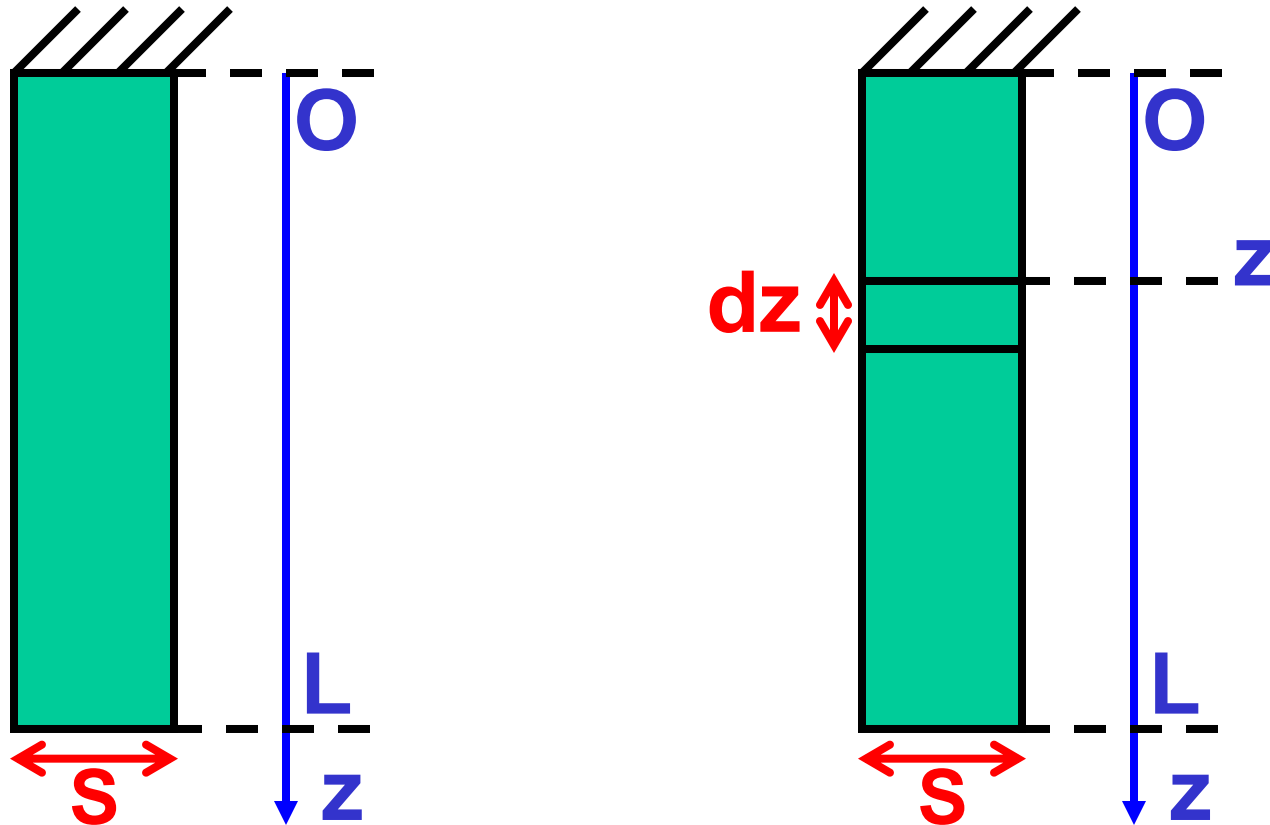
$$\sigma_{\text{maxi}} \leq \frac{\sigma_{\text{limite}}}{\alpha}$$

Exercice 3

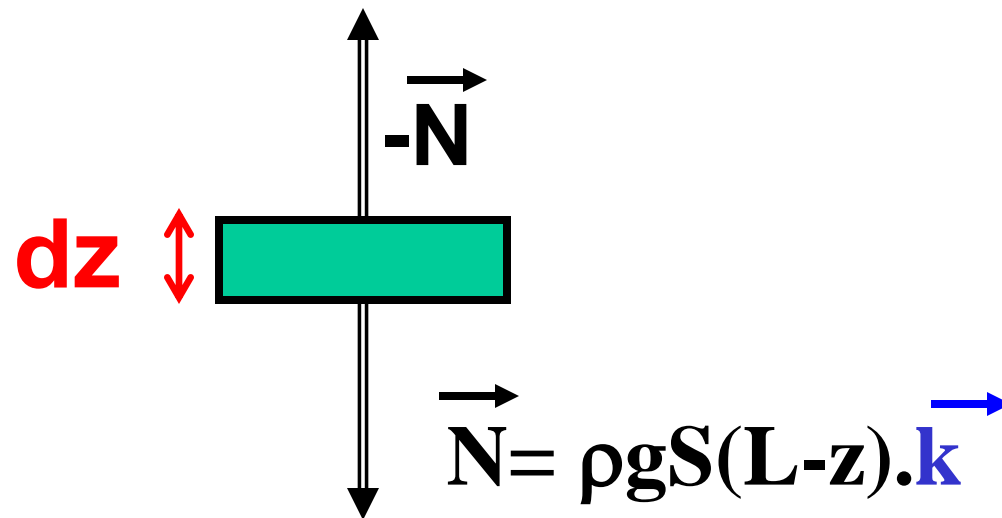
Un barreau carré d'acier de côté $a = 5 \text{ cm}$ et de longueur $L=1\text{m}$ est soumis à une tension axiale $F=32.10^4 \text{ N}$.

- 1) Calculer l'allongement du barreau.
- 2) Déterminer la diminution de la dimension latérale due à cette charge.

VI Traction d'un barreau suspendu sous l'effet de son poids



Le tronçon élémentaire est en état de **traction** sous l'effet du poids du matériau situé au dessous de ce tronçon.



Son allongement est:



$$\Delta(dz) = \frac{N(z)}{ES} dz = \frac{\rho g S (L - z)}{ES} dz$$

L'allongement total du barreau est donné par :

$$\Delta L = \int_{z=0}^{z=L} \frac{N(z)}{ES} dz = \frac{\rho g}{E} \int_{z=0}^L (L - z) dz$$

$$\Delta L = \frac{\rho g}{E} \left[Lz - \frac{z^2}{2} \right]_{z=0}^{z=L} = \frac{\rho g L^2}{2E}$$



$$\Delta L = \frac{mgL}{2ES}$$

Exercice 4

Un barreau carré de bronze, de section constante de 49 cm^2 et de longueur 6 m , est fixé rigidement au sol. Sa base supérieure est soumise à une charge de compression de 5000 Kg .

- 1) Calculer la contrainte normale de compression et déduire les nouvelles dimensions du barreau.
- 2) Que deviennent ses dimensions si on tient compte du poids du barreau ?

On donne: $\rho_{\text{bronze}} = 0,008 \text{ Kg/cm}^3$.

VII Dilatation thermique

Une variation de **température** entraîne généralement un allongement ou un raccourcissement. **La déformation due à la dilatation thermique** est donné par :



$$\varepsilon_T = \alpha \Delta T$$

α est le coefficient de dilatation thermique.

ΔT est l'écart de température.

L'allongement ΔL_T correspondant à la variation de température se calcule par :

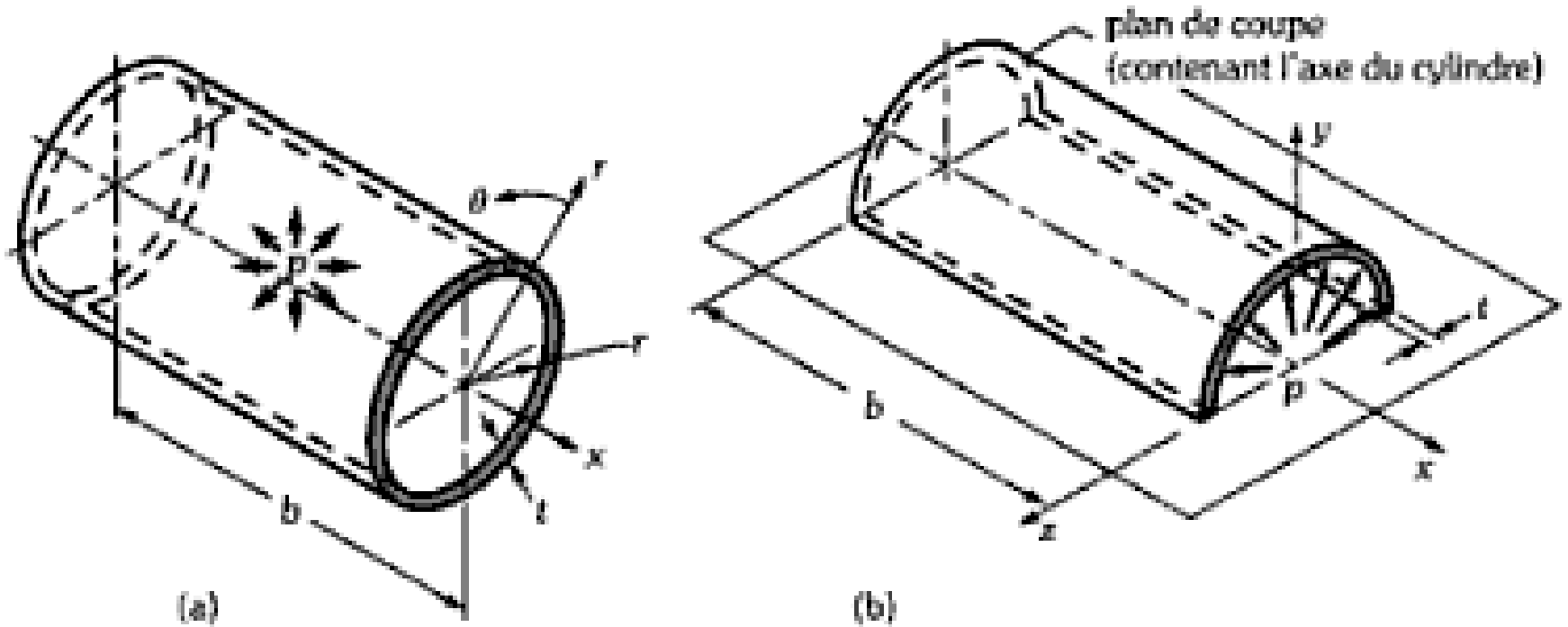
$$\Delta L_T = \varepsilon_T L = \alpha L \Delta T$$

VIII Cylindre à paroi mince sous pression

1) Cylindre ouvert

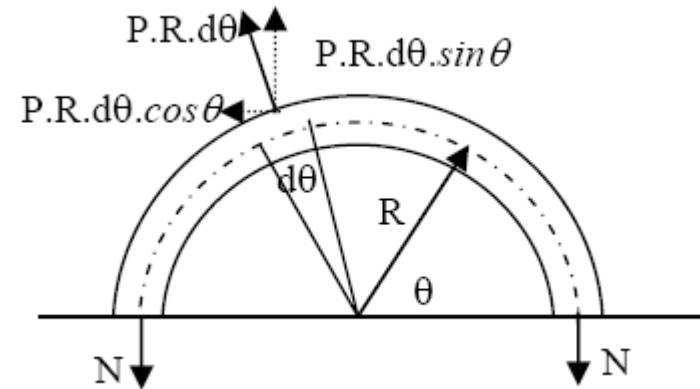
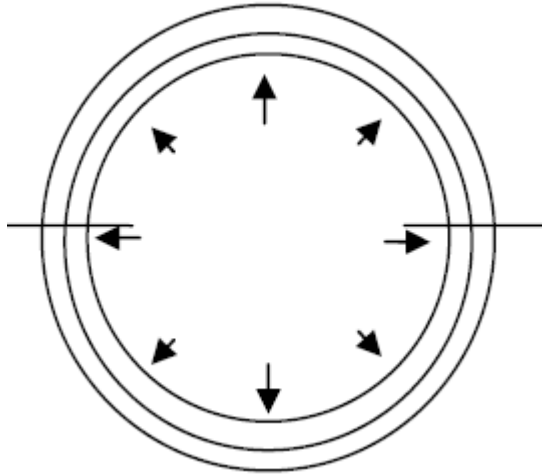
a - Géométrie du cylindre

Cylindre supposé infiniment long.
L'épaisseur t est beaucoup plus petite
que le rayon moyen R ($(t/R) < (1/10)$).
La **contrainte** est supposé être **uniforme**
dans toute l'épaisseur de la paroi.



L'étude se fait dans le système de coordonnées cylindriques (x, r, θ) , à cause de la **géométrie axisymétrique** du système.

b - Contrainte circonférentielle



Projection verticale :
$$\int_0^{\pi} P \cdot R \cdot \sin \theta \cdot d\theta - 2 \cdot N = 0$$

$$-P \cdot R \cdot \cos \theta \Big|_0^{\pi} - 2 \cdot N = 0 \Rightarrow 2 \cdot P \cdot R - 2N = 0$$

N est la force par unité de longueur du tirant circulaire.

d'ou : **$N = P \cdot R$**



$$\sigma_c = \sigma_{\theta} = \frac{N}{t} = \frac{PR}{t}$$

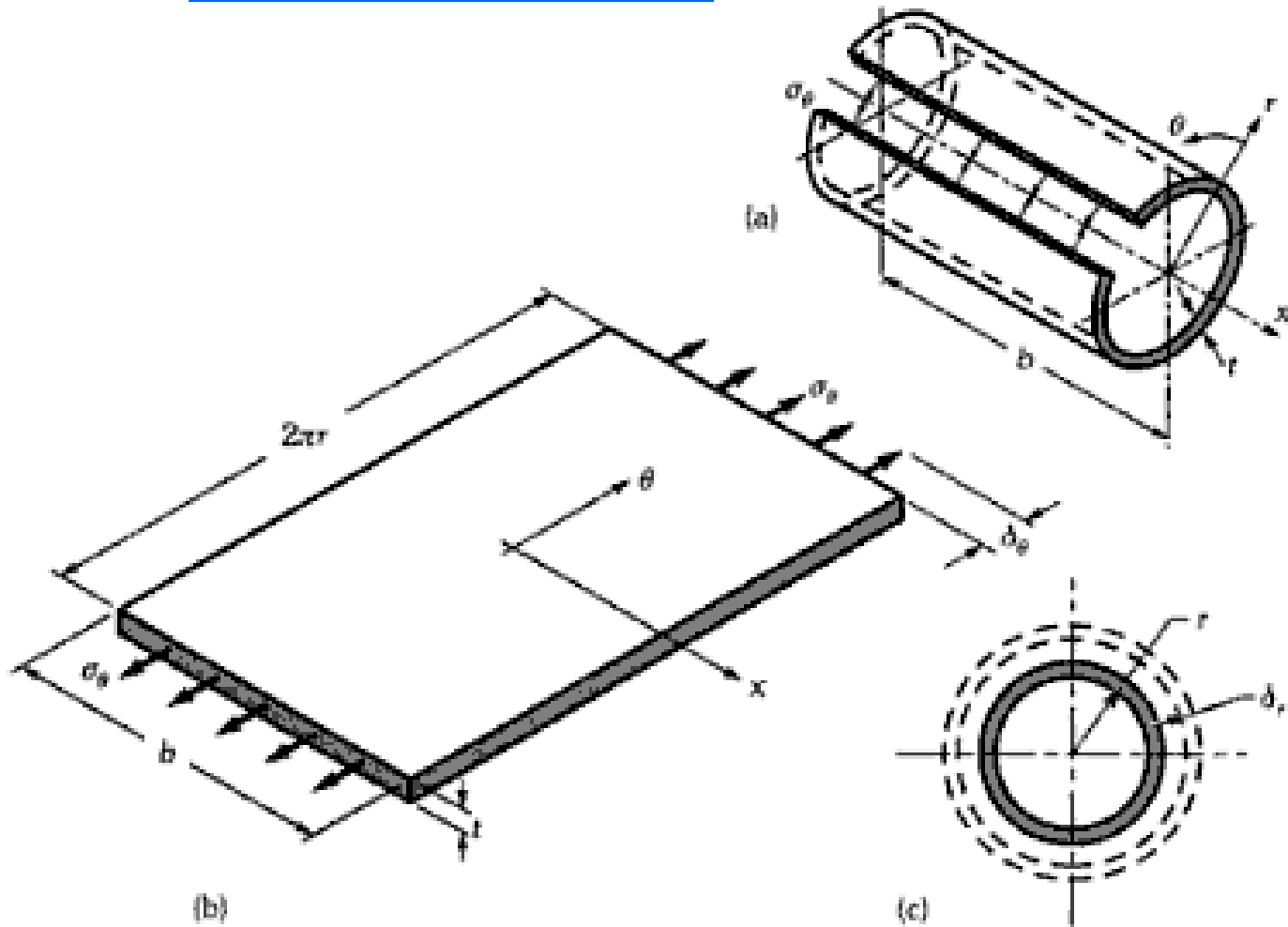
c - Remarque

Les autres **forces** sont **nulles**, donc les **contraintes** correspondantes sont aussi **nulles**, d'où :



$$\sigma_r = \sigma_x = \tau_{r\theta} = \tau_{x\theta} = \tau_{xr} = 0$$

d - Déformations



L'allongement circonférentielle (ΔC) du cylindre de longueur initiale $2\pi R$ et de section bt est donné par :



$$\Delta C = \frac{F (2\pi R)}{btE} = \frac{N (2\pi R)}{tE}$$



$$\Delta C = \frac{\sigma_c (2\pi R)}{E} = \frac{2\pi R^2 P}{tE}$$

Du point de vue pratique, c'est la **variation ΔR** du rayon qui nous intéresse.



$$\begin{aligned}C_f &= 2\pi R + \Delta C \\ &= 2\pi(R + \Delta R)\end{aligned}$$

D'où :

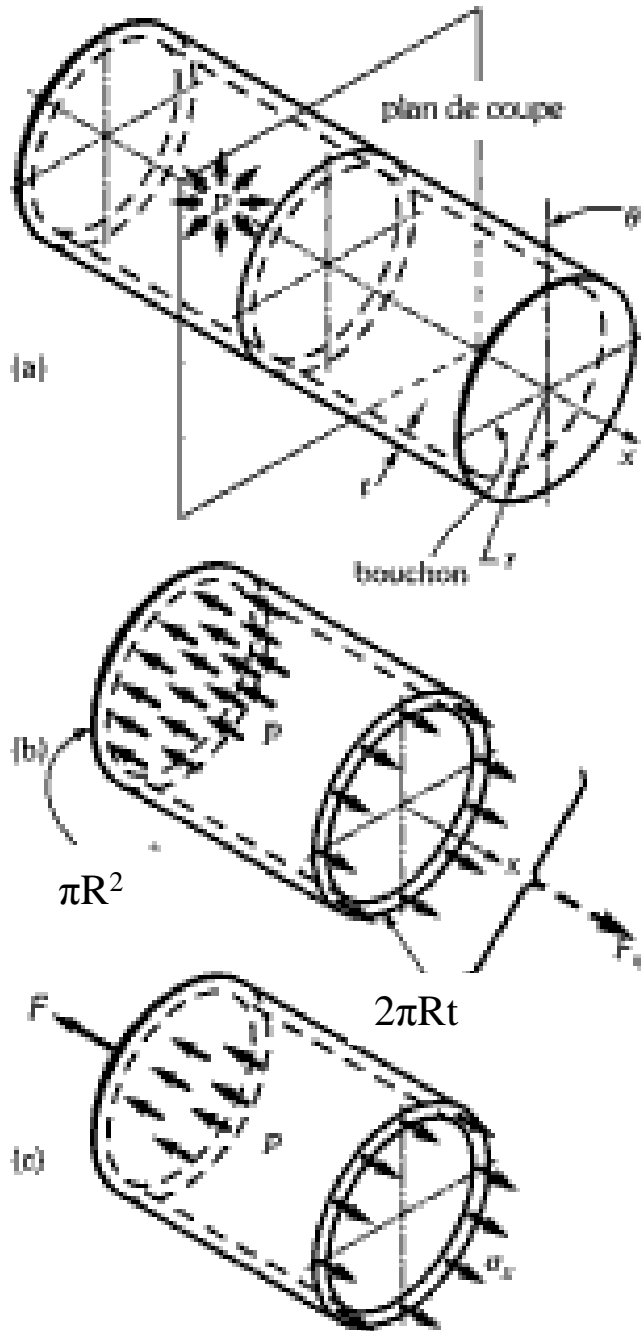


$$\Delta R = \frac{\Delta C}{2\pi} = \frac{PR^2}{tE}$$

2) Cylindre fermé

a - Géométrie du cylindre

Le cylindre est **bouché** aux deux extrémités. La pression exercée sur les bouchons crée par conséquent une **tension longitudinale** dans la paroi du cylindre, laquelle se **superpose** à la **contrainte circonférentielle**.



Une **coupe transversale** à l'axe du cylindre permet de calculer la contrainte σ_x agissant sur la section annulaire ($2\pi R t$).

b - Contrainte longitudinale

σ_x génère une force $F_x = 2\pi R t \sigma_x$.

La pression exercée sur la surface du bouchon se traduit par une force $F_p = P\pi R^2$.

Equilibre, d'où :



$$\sigma_x = \frac{PR}{2t}$$

et

$$\sigma_x = \frac{\sigma_c}{2}$$

c - Remarque

- La conduite se rompra en premier lieu le long du cylindre.
- Les autres **forces** sont **nulles**, donc les **contraintes** correspondantes sont aussi **nulles**, d'où :



$$\sigma_r = \tau_{r\theta} = \tau_{x\theta} = \tau_{xr} = 0$$

d - Déformations

L'allongement Δx qui en résulte pour la longueur caractéristique b est :



$$\Delta x = \frac{\sigma_x \cdot b}{E} = \frac{PRb}{2tE}$$