

**Génie mécanique**

**Partie II: Cours No 5.1**  
**Elasticité linéaire**

**V.Michaud**

**Ecole Polytechnique Fédérale de Lausanne**

**EPFL**

# Rappel contenu du cours

---

## Introduction, les matériaux

### Partie I: De l'atome à la structure des matériaux (11/09-2/10)

- Structure atomique, tableau périodique,
- Liaisons chimiques, Structure des matériaux

### Partie II: Propriétés mécaniques (7/10-4/11)

- Elasticité linéaire/plasticité,
- Ductilité et dureté,
- Ténacité,
- Fatigue et usure, étude de cas

### Partie III: Phénomènes thermodynamiques, concepts du rôle de la chaleur, du temps, des équilibres (6/11-9/12)

- Dans les corps purs, dans les mélanges réactifs (réactions chimiques) Réactions chimiques: acide base /oxydo-réduction, piles et électrolyse
- Dans les mélanges non réactifs (alliages, diagrammes de phase)

### Partie IV: Propriétés fonctionnelles des matériaux (11-18/12)

Propriétés thermiques/ Comportement à haute température,  
Propriétés électriques, magnétiques.

# Table des matières

---

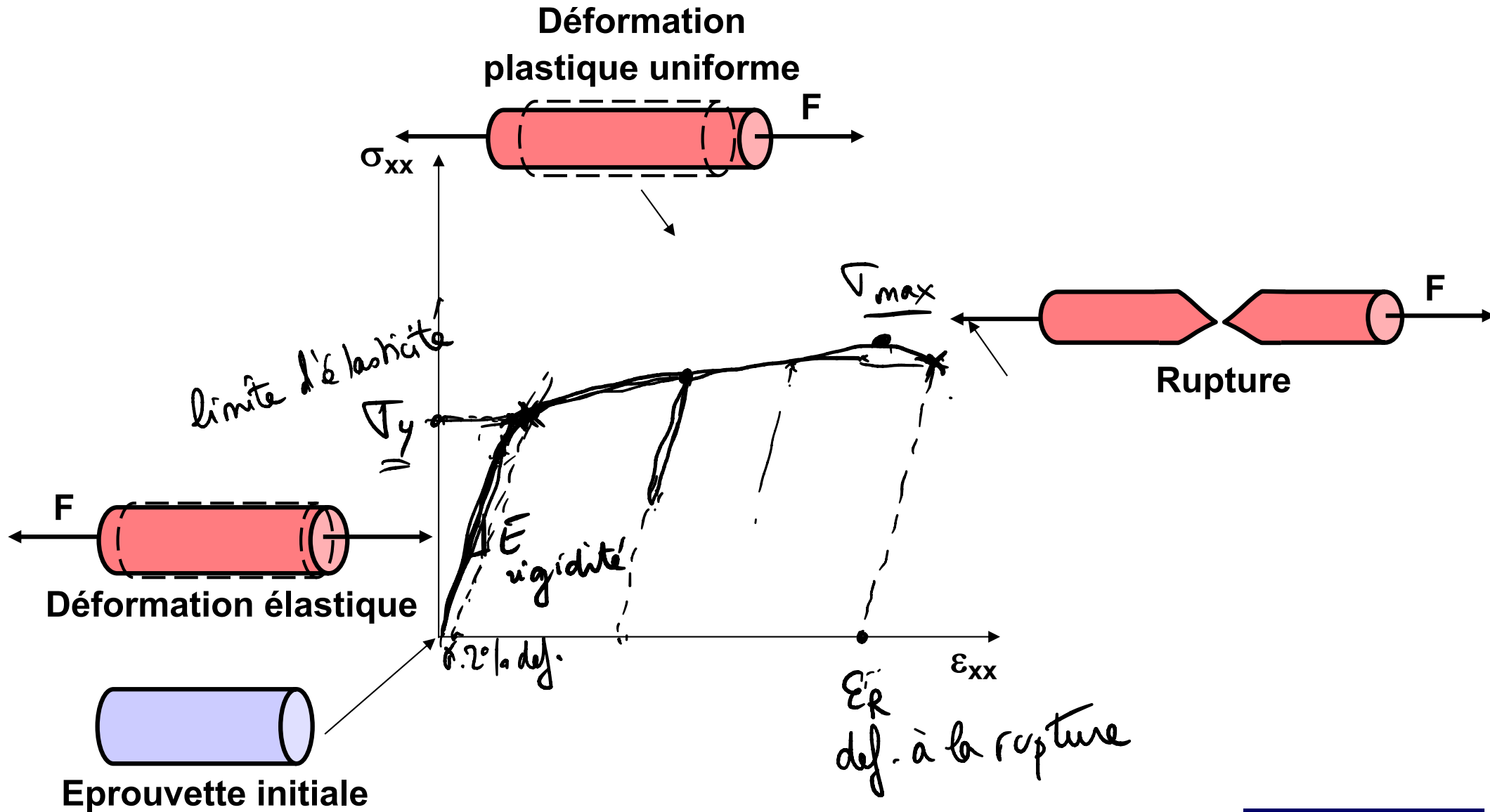
- D'où vient l'élasticité des matériaux?
- Contraintes et déformations
- Exemples de propriétés élastiques des matériaux

# Objectifs du cours

---

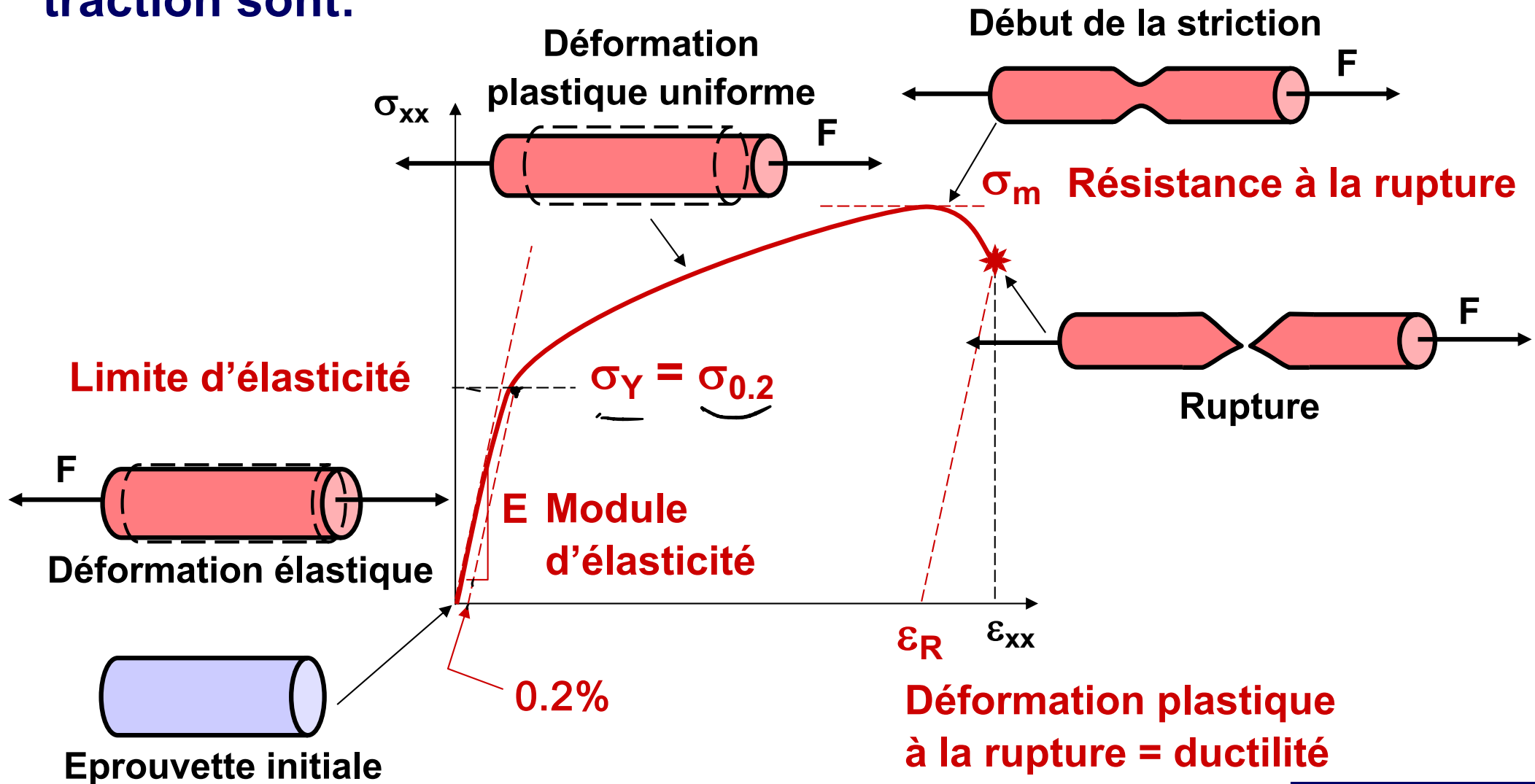
- Voir un test de traction
- Découvrir les propriétés d'élasticité linéaire des matériaux et comprendre d'où elles proviennent.
- Apprendre les cas de chargement en traction/compression.

# Test de traction d'un métal

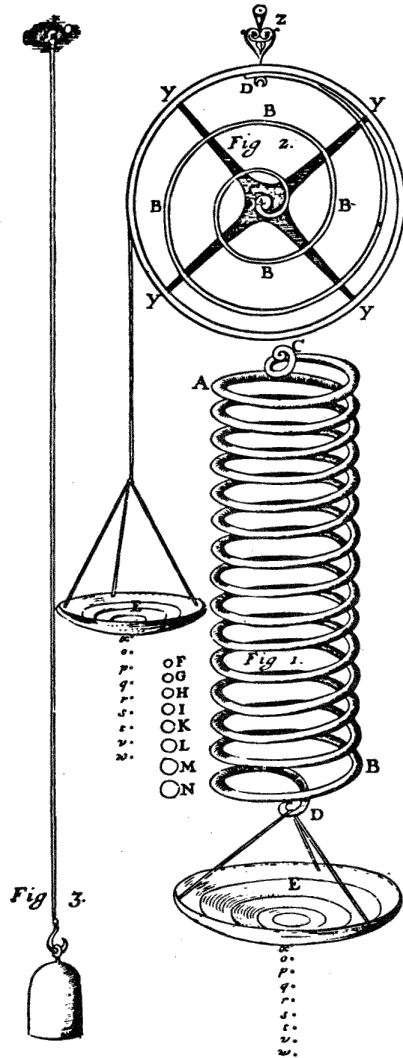


# Test de traction d'un métal

Pour un métal typique, les étapes de la déformation en traction sont:



# Propriétés élastiques des matériaux



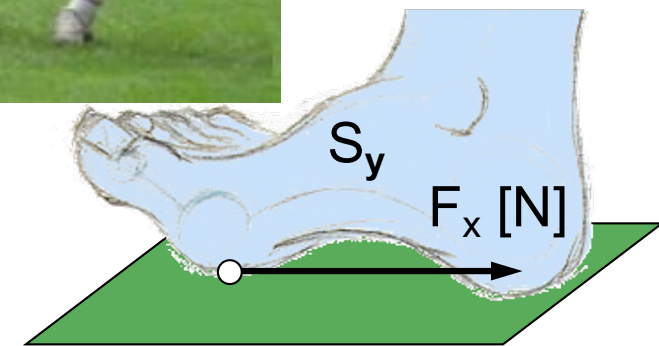
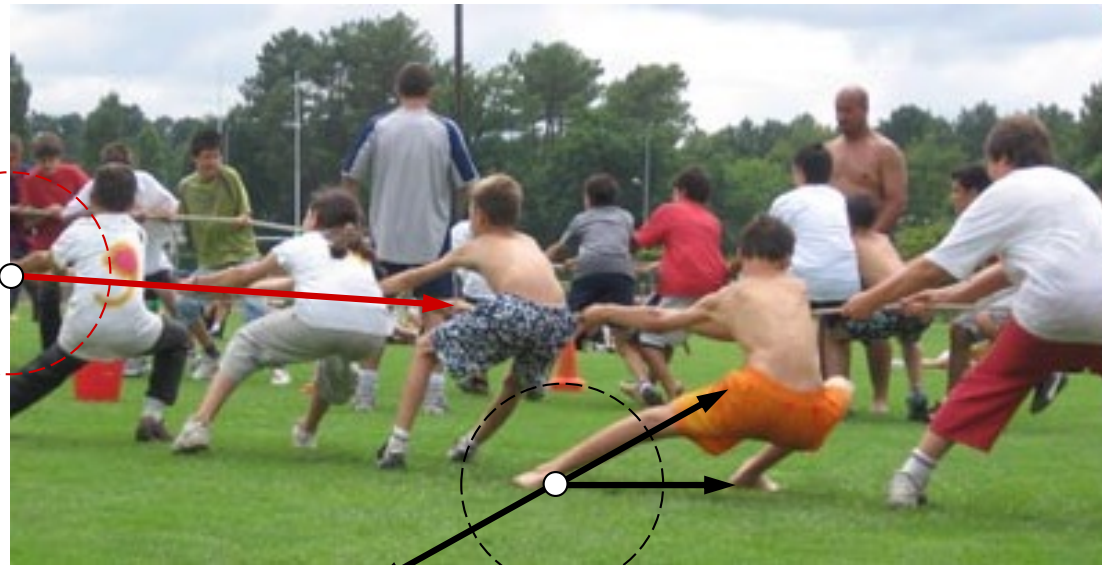
La connaissance de la structure interne de la matière, et du type de liaisons entre les atomes permet d'estimer la rigidité des matériaux...voir fin de ce cours.

Historiquement, on a procédé bien sur de manière inverse...On a un matériau, on effectue un essai de traction et on enregistre la force qu'il faut appliquer pour imposer une déformation donnée...

Loi de Hooke (1660): l'allongement est proportionnel à la force.

# Définition de: Contraintes

unités  $N/m^2 = Pa$  (Pascal)



**Contrainte en traction:**

$$\sigma_{xx} = \frac{F_x [N]}{S_x [m^2]}$$

**Contrainte en cisaillement:**

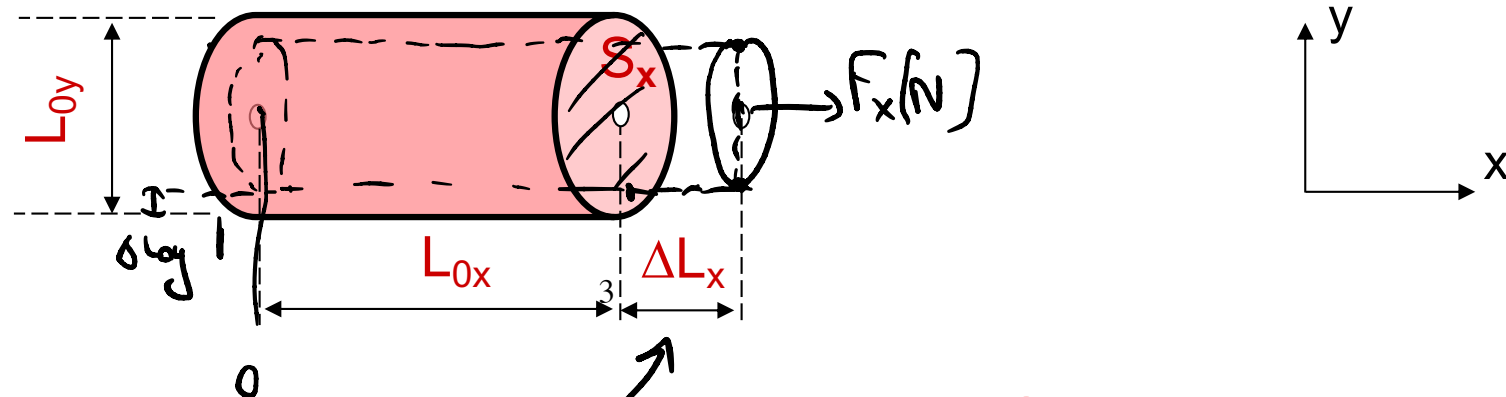
$$\sigma_{xy} = \tau_{xy} = \frac{F_x [N]}{S_y [m^2]}$$

sigma →      τ →

# Définition de : Déformations

Lorsqu'un corps est soumis à des forces (**contraintes**) externes, il se **déforme**.

en traction



**En traction:**

Allongement de  $\Delta L_x$  [en m]

déformation (strain)  $\epsilon_{xx} = \frac{\Delta L_x}{L_{0x}} \frac{[m]}{[m]} \rightarrow$  sans unité!  
 ↑  
 epsilon

**Sans dimension !**

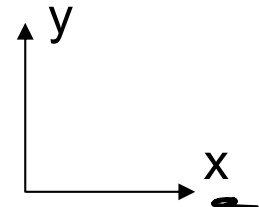
$\epsilon_{yy} = \frac{\Delta L_y}{L_{0y}}$   
 déformation sur l'axe y

# Déformations

Lorsqu'un corps est soumis à des forces (**contraintes**) externes, il se **déforme**.

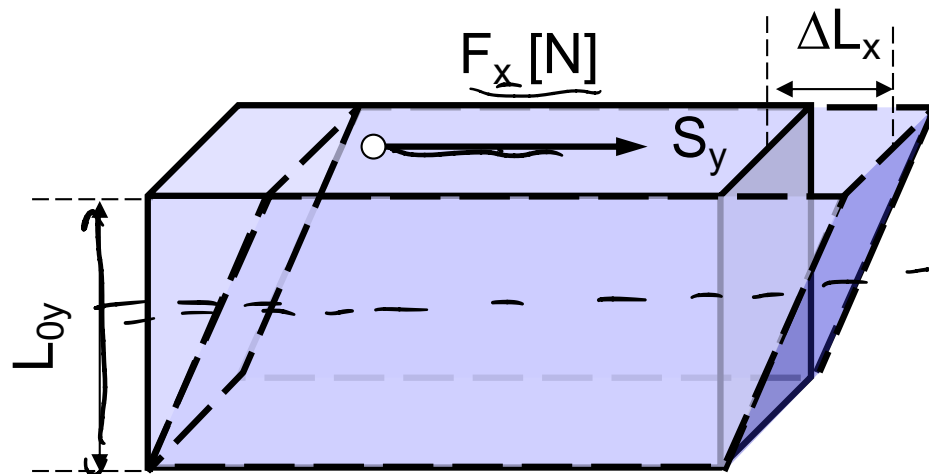
En cisaillement

Sans dimension !



$$\epsilon_{xy} = \frac{1}{2} \underset{\substack{\uparrow \\ \text{gamma}}}{\gamma} = \frac{1}{2} \frac{\Delta L_x}{L_{0y}}$$

$$\gamma = \frac{\Delta L_x}{L_{0y}}$$



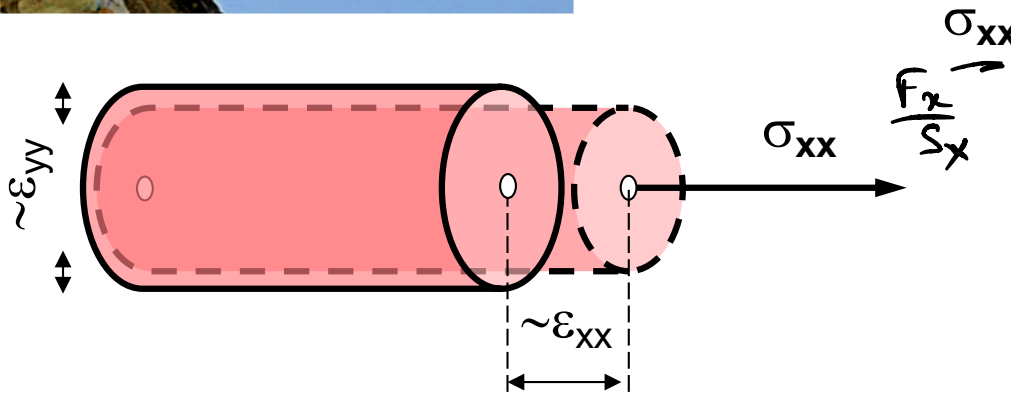
(Facteur  $\frac{1}{2}$  par convention pour des raisons que vous verrez plus tard, Physique 3, et  $\gamma$  déformation en cisaillement)

# Traction /compression uniaxiale



Dans une gamme de déformation dite **élastique**, un corps soumis à une charge normale se déforme mais revient à sa position originale une fois déchargé (**déformation réversible**).

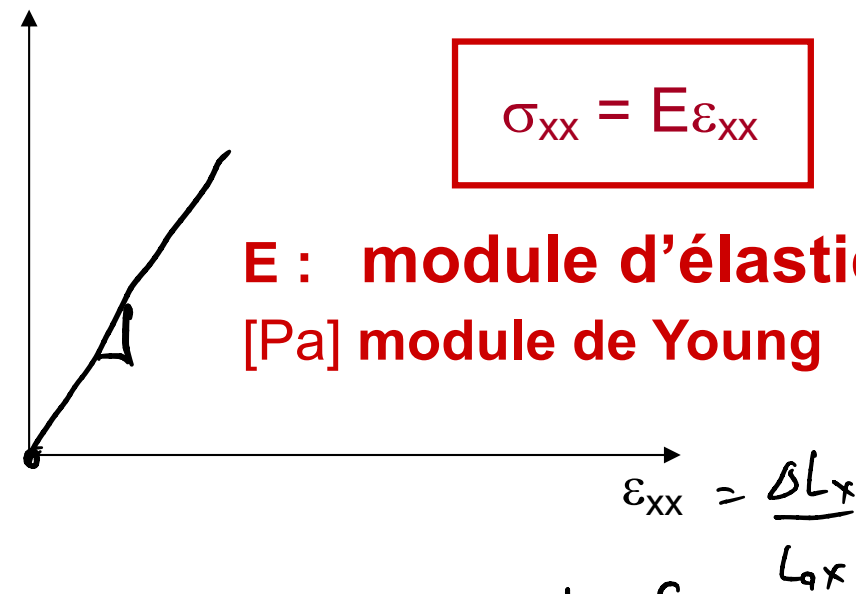
Si la relation entre contrainte et déformation est linéaire, on parle de déformation élastique linéaire.



$$\sigma_{xx} = F_x / S_x$$

On observe  $F_x = k \Delta l$

Alors  $\sigma_{xx} = k \Delta l / S_x = k l_0 / S_x \cdot \Delta l / l_0 = E \epsilon_{xx}$



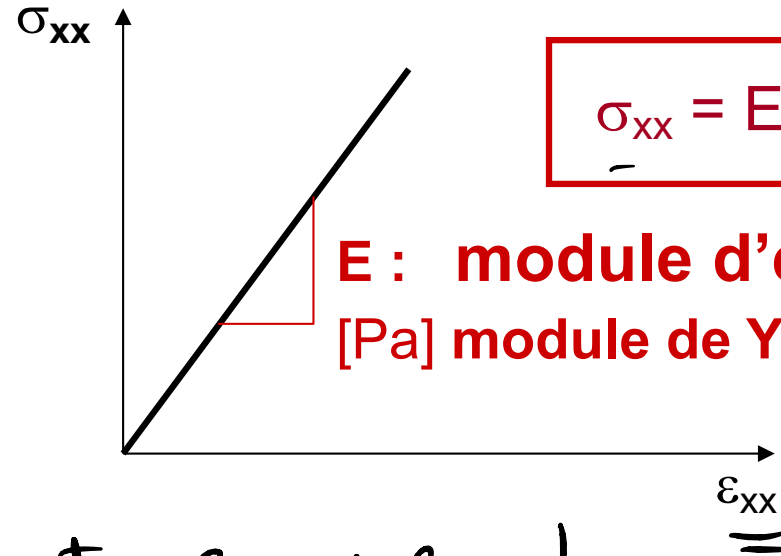
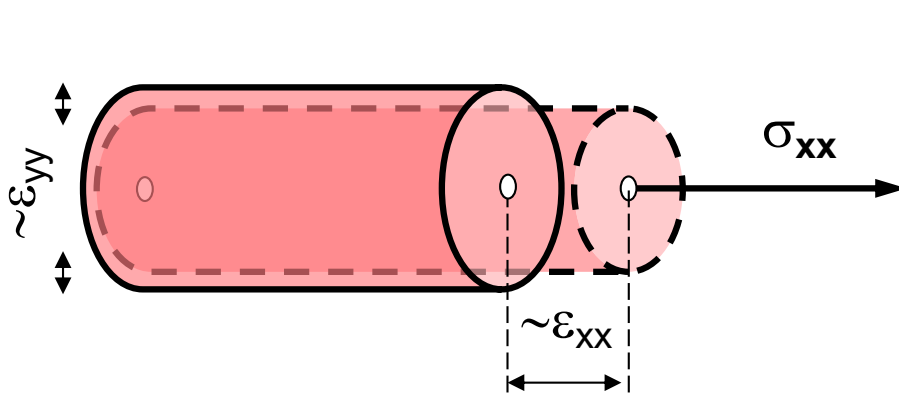
$$\sigma_{xx} = E \epsilon_{xx}$$

**E : module d'élasticité**  
[Pa] module de Young

$$\epsilon_{xx} = \frac{\Delta l_x}{l_0}$$

$$\Delta l_x = l_0 \epsilon_{xx}$$

# Cas de chargement: Traction/compression uniaxiale



$$\sigma_{xx} = E \epsilon_{xx}$$

**E : module d'élasticité**  
[Pa] module de Young

$$\epsilon_{yy} = -\nu \epsilon_{xx}$$

il y a 1 relation entre  $\epsilon_{yy}$  et  $\epsilon_{xx}$  !  
sous la contrainte  $\sigma_{xx}$

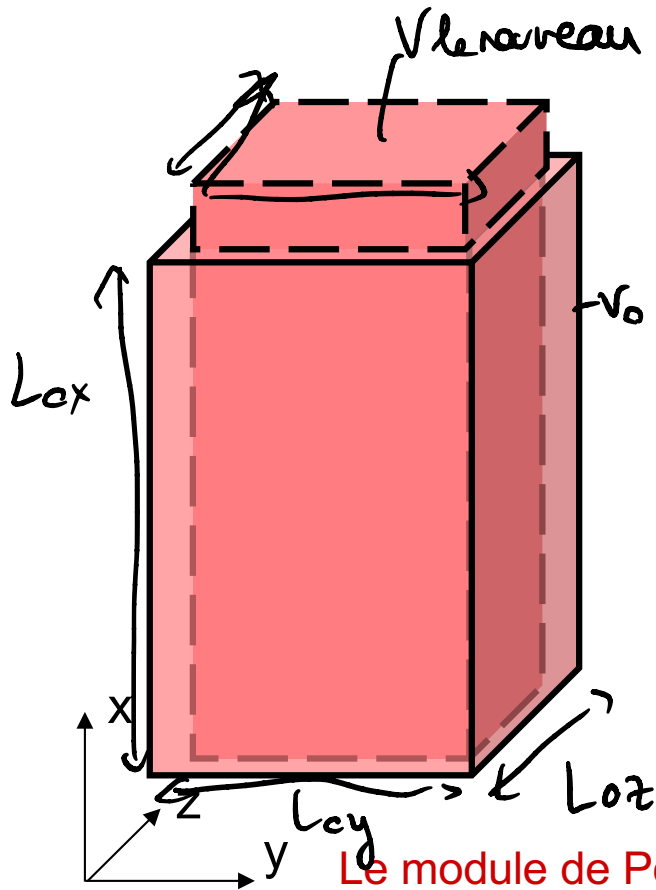
$$\epsilon_{yy} = -\nu \epsilon_{xx}$$

$\nu$  : **le coefficient de Poisson** mesure la contraction latérale lors d'une déformation uniaxiale

$\nu$

# Traction/compression uniaxiale

Lors d'une déformation uniaxiale (ou autre), le matériau subit un **changement de volume** donné par:



$$V_0 = L_{ox} L_{oy} L_{oz}$$

$$V = (L_{ox} + \Delta L_{ox})(L_{oy} + \Delta L_{oy})(L_{oz} + \Delta L_{oz})$$

$$\frac{V}{V_0} = \left( \frac{L_{ox} + \Delta L_{ox}}{L_{ox}} \right) \left( \frac{L_{oy} + \Delta L_{oy}}{L_{oy}} \right) \left( \frac{L_{oz} + \Delta L_{oz}}{L_{oz}} \right)$$

$$= (1 + \epsilon_{xx})(1 + \epsilon_{yy})(1 + \epsilon_{zz})$$

$$= 1 + \epsilon_{xx} + \epsilon_{yy} + \epsilon_{zz} + \cancel{\epsilon_{xx}\epsilon_{yy}} + \cancel{\epsilon_{xx}\epsilon_{zz}} + \dots$$

*néglige car petit*

$$= 1 + \epsilon_{xx} - \nu \epsilon_{xx} - \nu \epsilon_{xx} = 1 + (1 - 2\nu)\epsilon_{xx}$$

Le module de Poisson est donc  $\leq 0.5$ .

Le caoutchouc, avec  $\nu \cong 0.5$  se déforme élastiquement presque sans changement de volume.

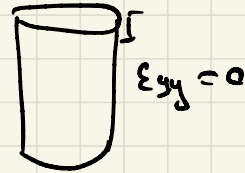
$$\frac{\Delta V}{V_0} = \frac{V - V_0}{V_0} = \frac{V}{V_0} - 1 = (1 - 2\nu)\epsilon_{xx}$$

$\nu$  entre 0 et 0,5

saufent  $\nu \sim 0.2 - 0.3$

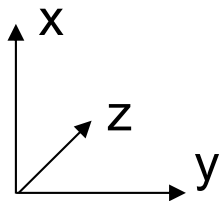
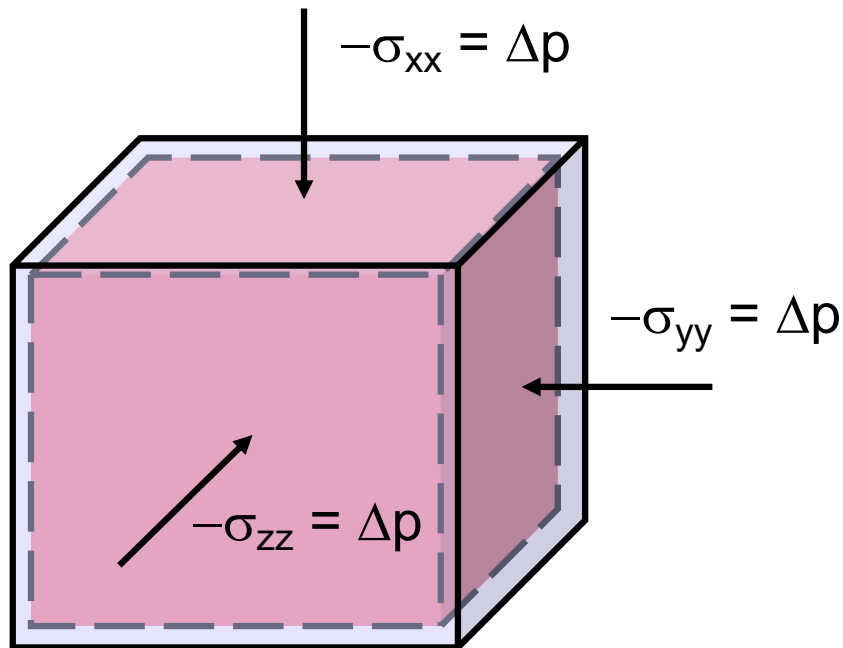
Caoutchouc  $\nu = 0.5 \rightarrow \frac{\Delta V}{V_0} = (1 - 2\nu) \epsilon_{xx} = 0$

liège si  $\nu = 0 \quad \frac{\Delta V}{V_0} = \epsilon_{xx} \rightarrow \text{grand}$



# Compression hydrostatique

Une **compression hydrostatique** correspond à une **contrainte normale constante** (négative) sur toute la surface du solide.



On définit le **coefficient de compressibilité**  $K$  comme:

$$K = -V_0 \frac{\Delta p}{\Delta V} \quad [\text{Pa}]$$

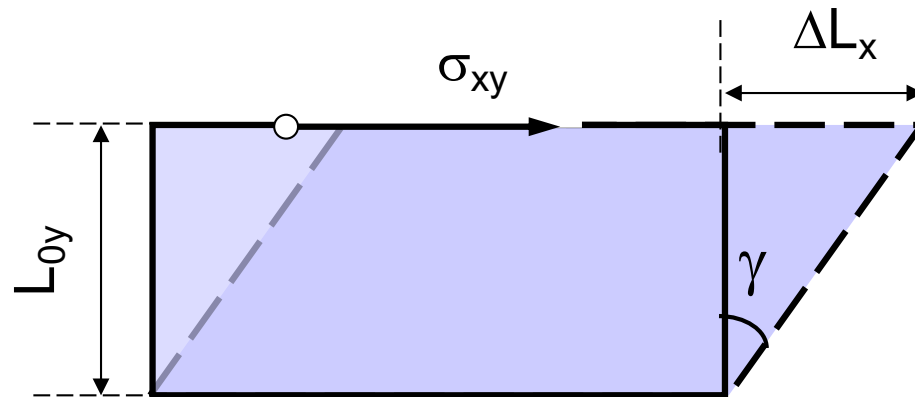
Pour un solide isotrope, on peut montrer que (voir le calcul dans la dernière planche du cours):

$$K = \frac{1}{3} \frac{E}{1 - 2\nu}$$

# Cas de chargement: Cisaillement simple

Un corps soumis à un cisaillement simple élastique permet de définir un **module de cisaillement  $G$** .

$$\sigma_{xy} = G 2\varepsilon_{xy} = G\gamma = G \frac{\Delta L_x}{L_{0y}}$$



# Cas de chargement: Cisaillement simple

---

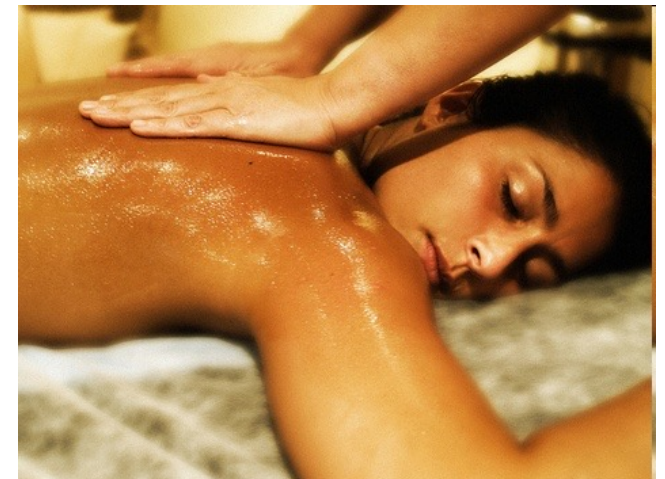
Ces procédés sont-ils du cisaillement? Elastique?



Application de vernis



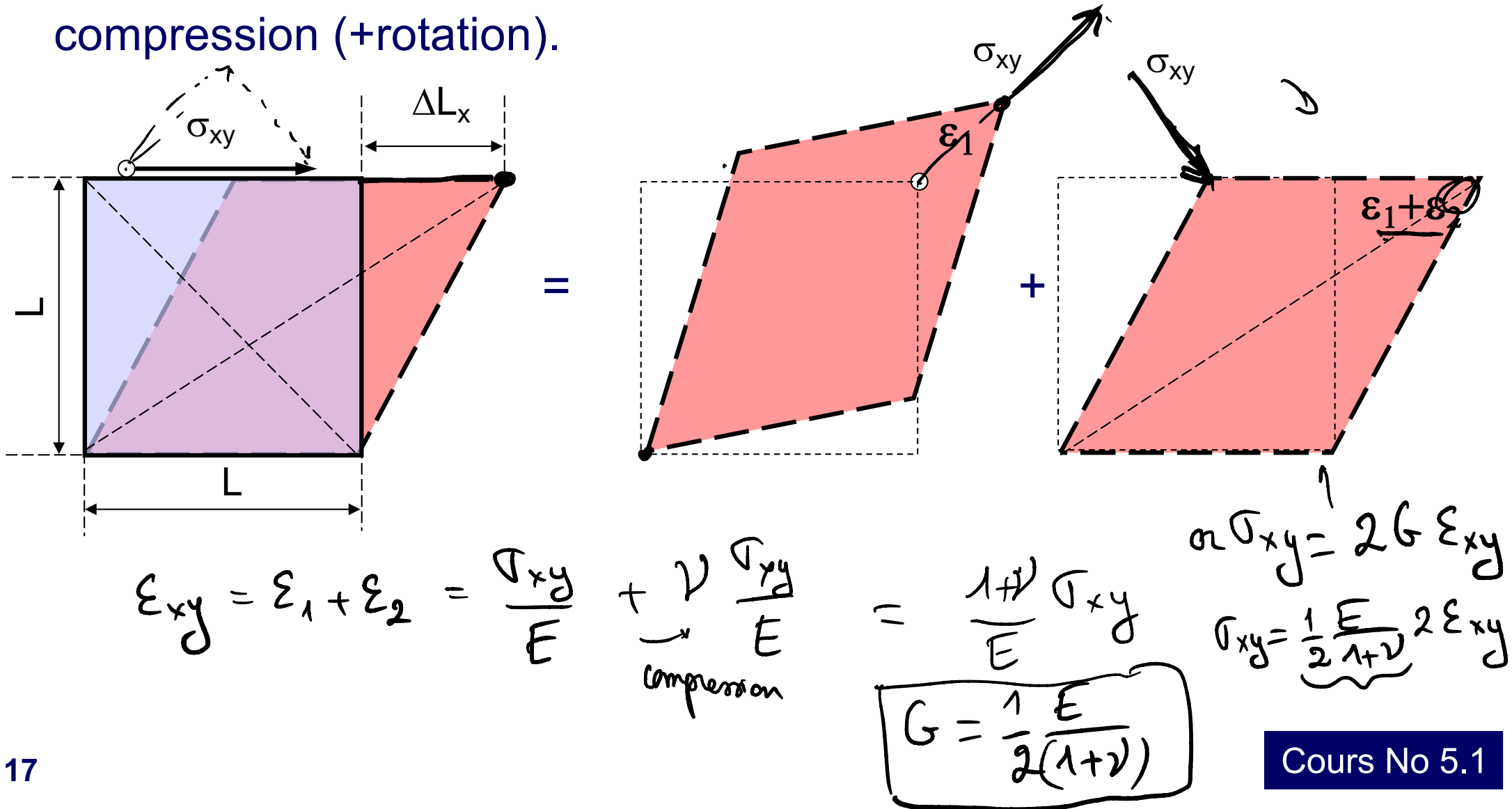
Freinage



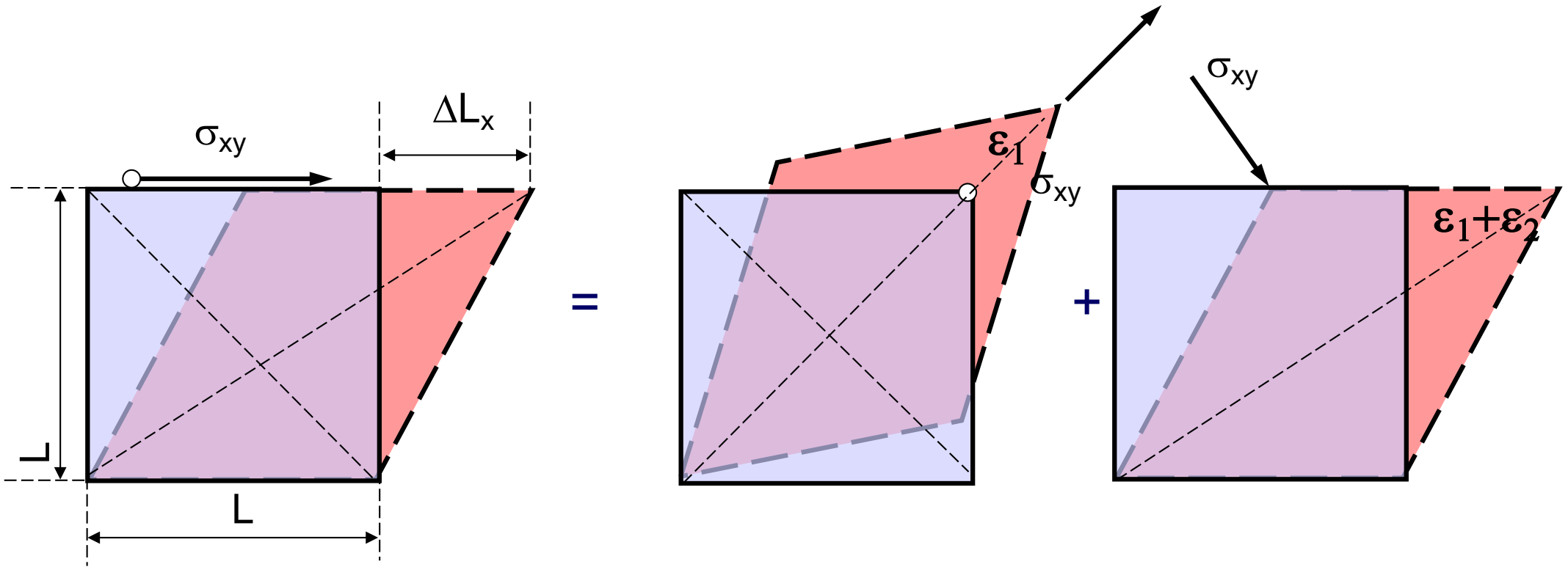
Massage

# Relation entre E, $\nu$ et G

Pour un solide **isotrope**, E,  $\nu$  et G ne sont pas indépendants. Une contrainte de cisaillement peut être décomposée en une traction + compression (+rotation).



# Relation entre $E$ , $\nu$ et $G$

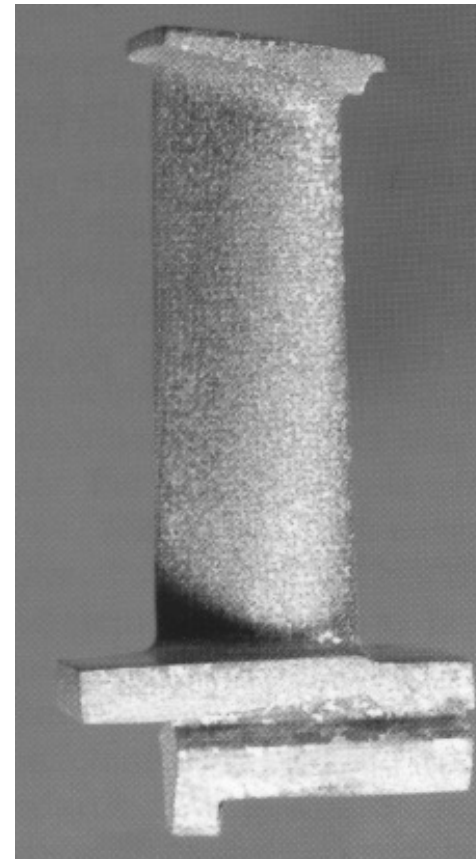
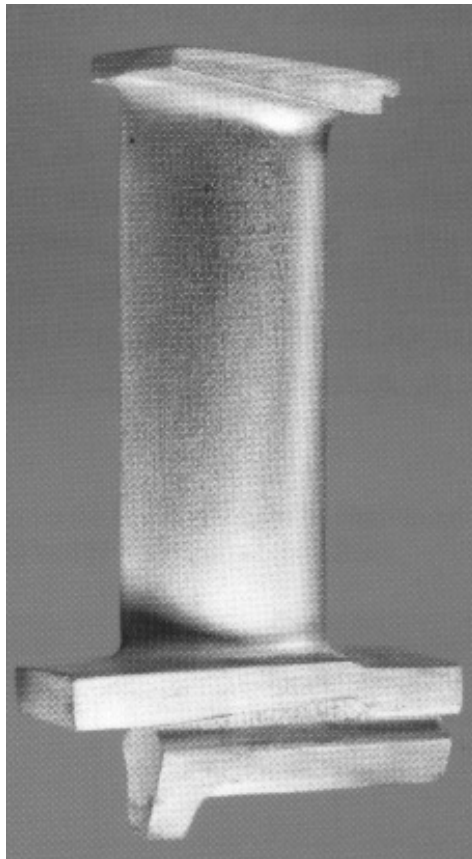


# Anisotropie des propriétés élastiques

Les coefficients ( $E$ ,  $\nu$ ,  $G$ ) peuvent dépendre de l'orientation et sont donc **anisotropes** (ex. monocristal). Un échantillon polycristallin présente des **propriétés isotropes**.

$$\begin{array}{l} \uparrow E_{[100]} \\ \nearrow E_{[110]} \\ E_{[100]} \neq E_{[110]} \end{array}$$

Aube de turbine monocristalline

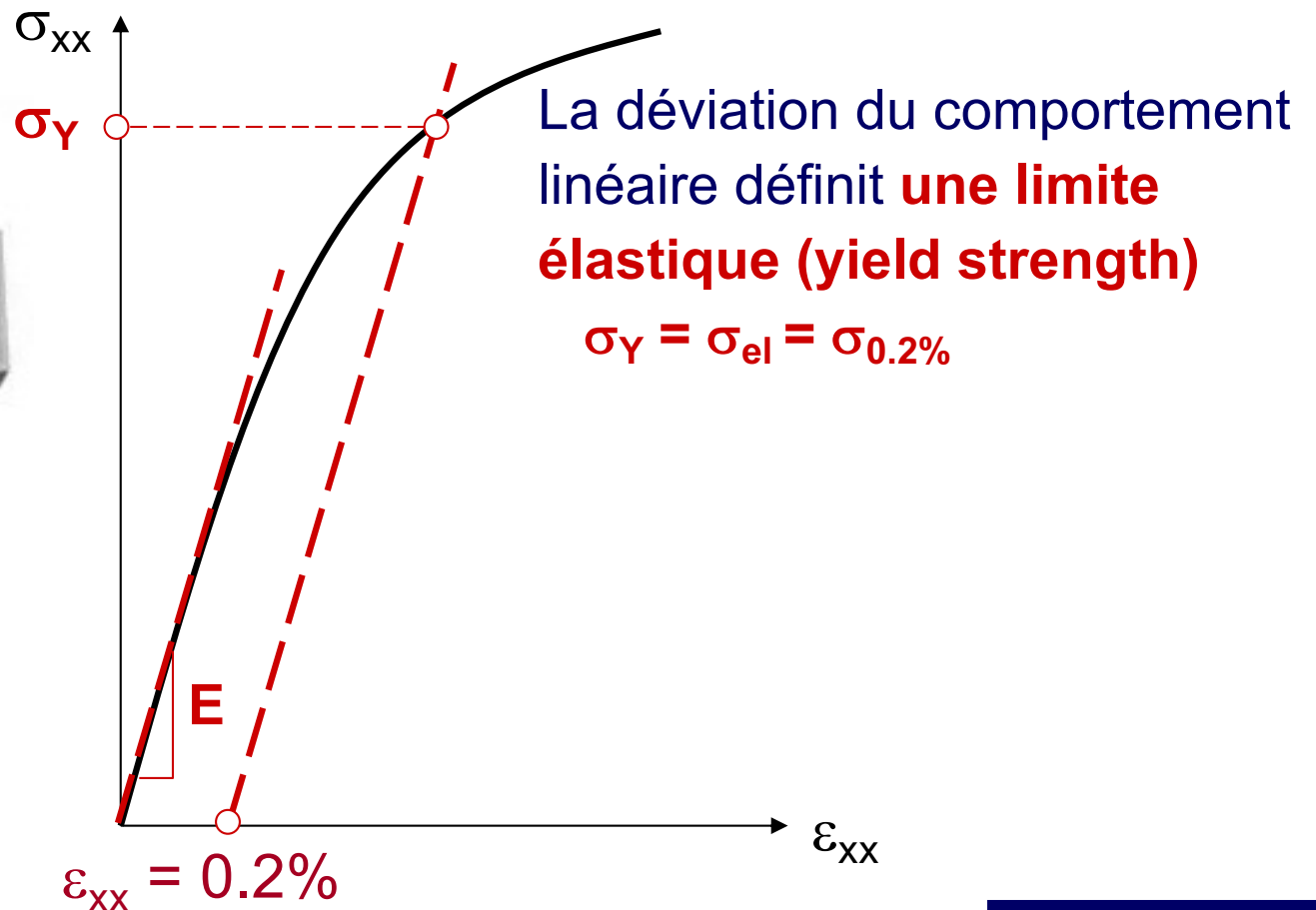
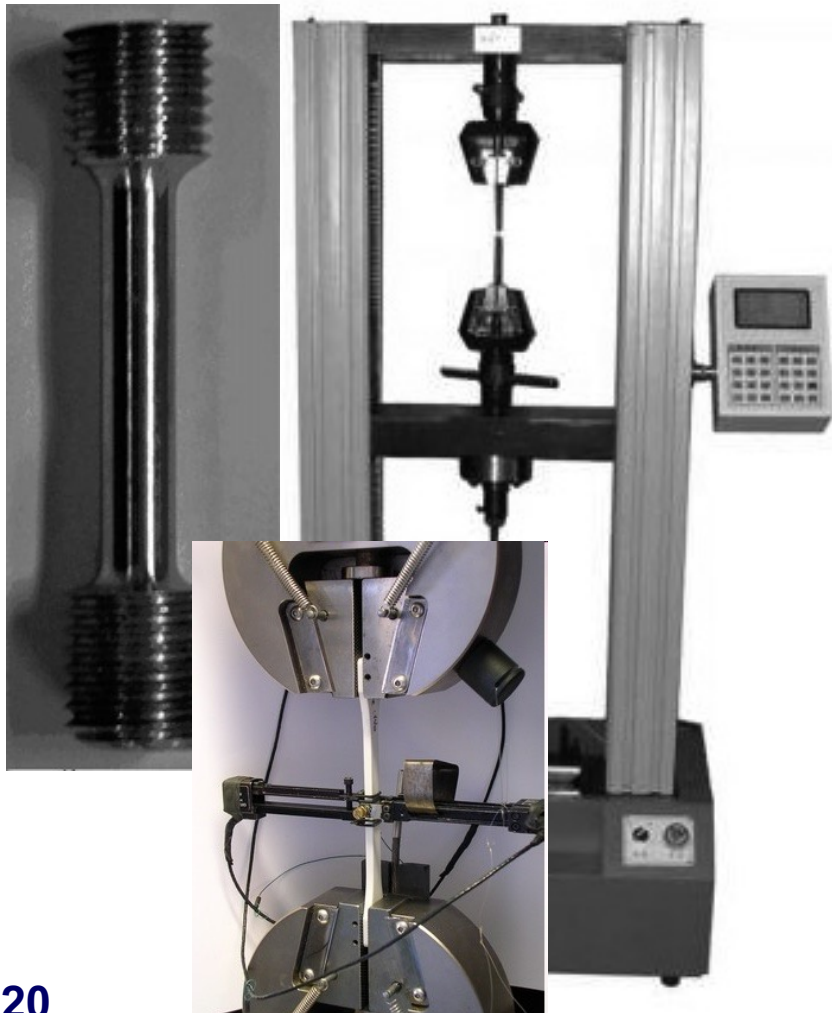


$$\begin{array}{l} \nearrow E(n) \\ E \text{ le même} \\ \text{de toutes} \\ \text{les directions} \\ E(n) = E \quad \forall n \end{array}$$

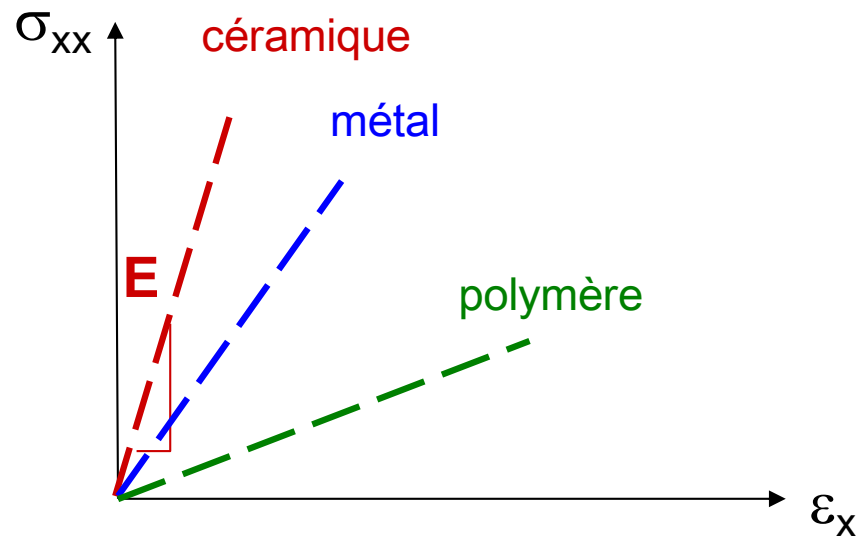
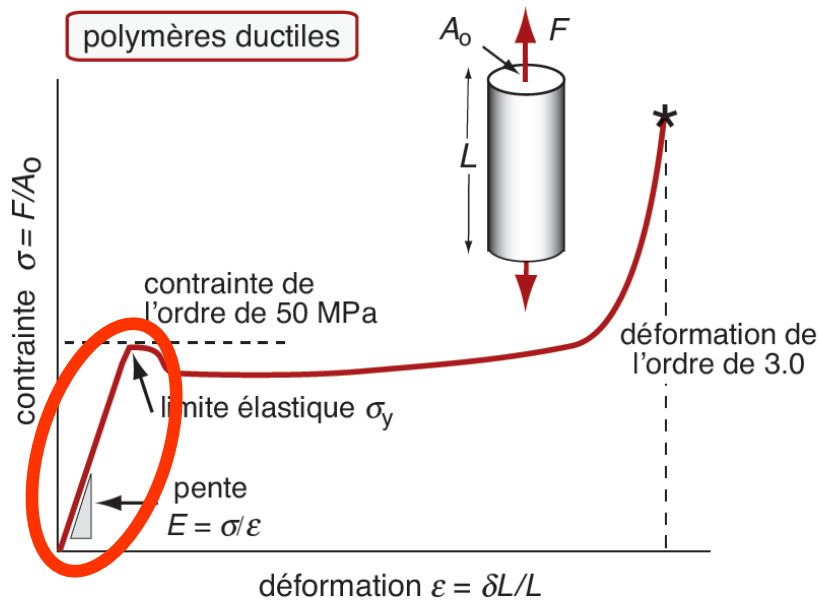
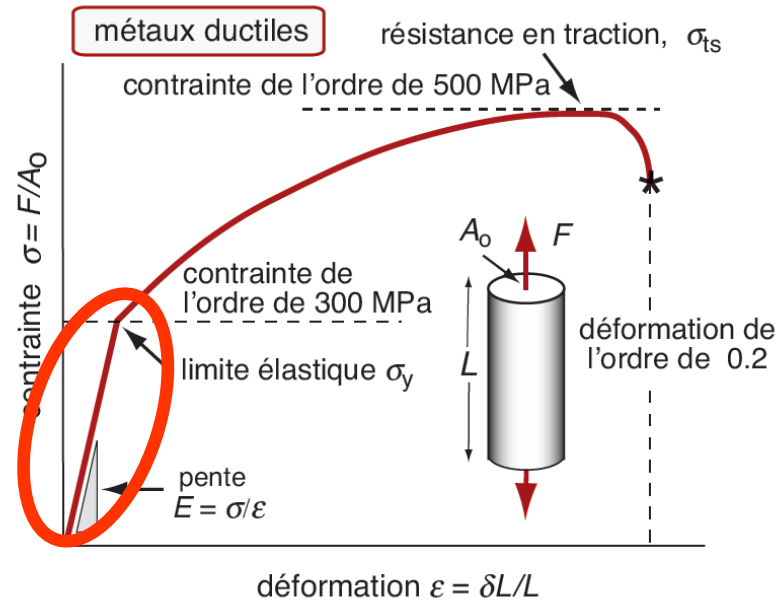
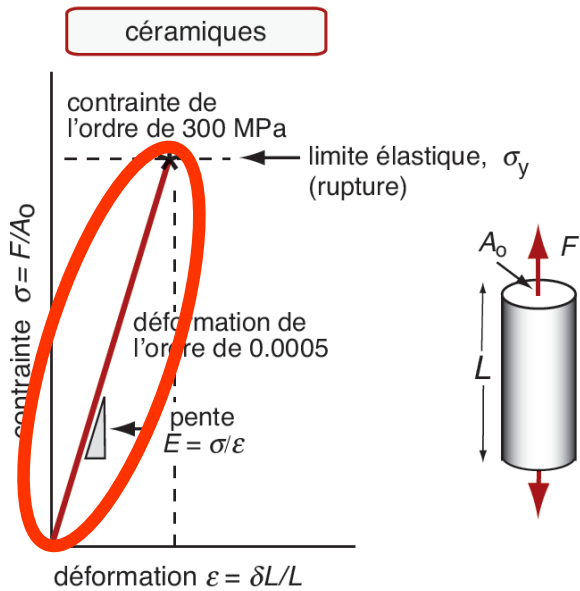
Aube de turbine polycristalline

# Méthodes de mesure

La mesure du module élastique et du coefficient de Poisson se fait généralement sur une **éprouvette de traction**. On impose un mouvement et on mesure force/allongement par des capteurs.



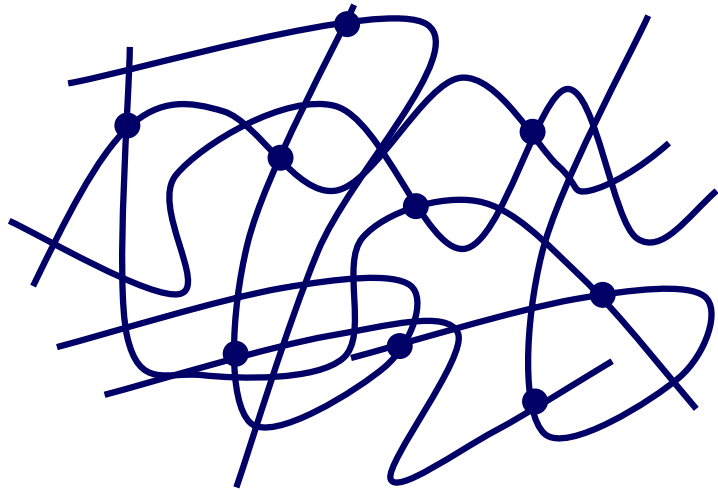
# Exemples de comportements



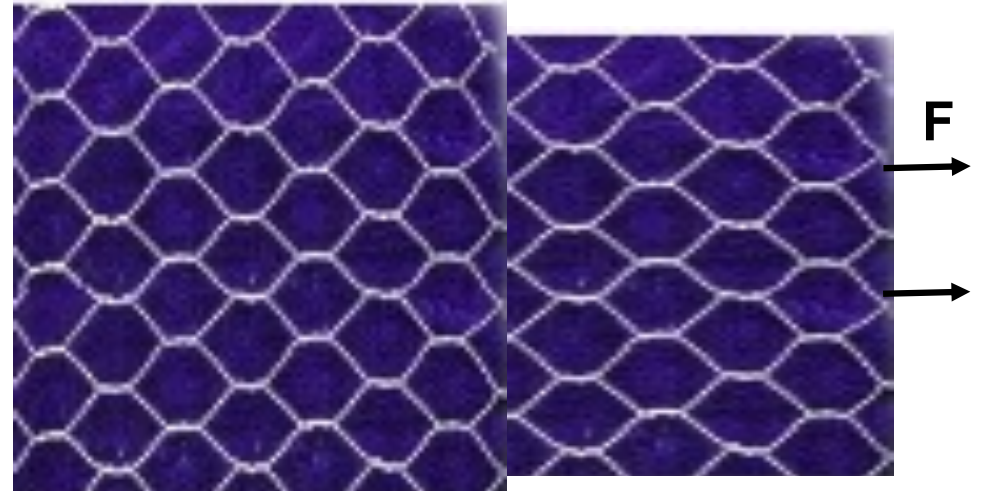
Repris de M. Ashby et al

# Elastomères

Pour un élastomère, la déformation élastique a lieu grâce aux ponts entre les molécules, un peu comme un treillis.



$F = 0$

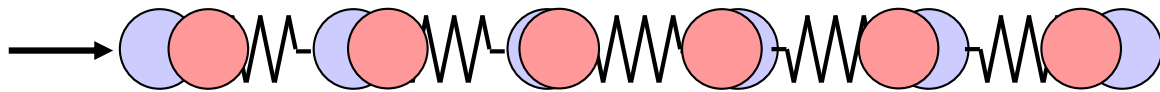


La déformation élastique peut atteindre 1000%. Au-delà d'une limite, tous les ligaments entre ponts sont étirés et le matériau se durcit.

# Autre méthode de mesure

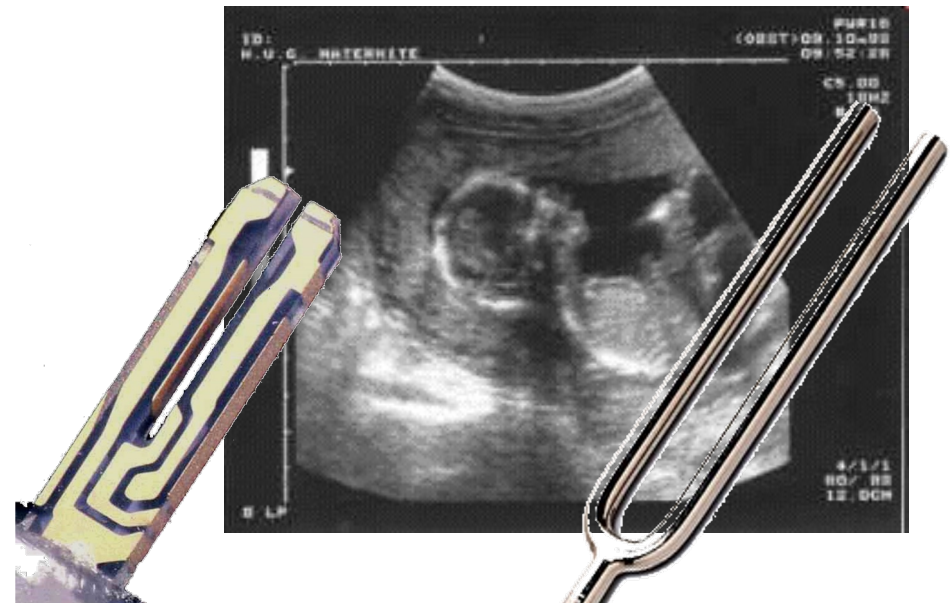
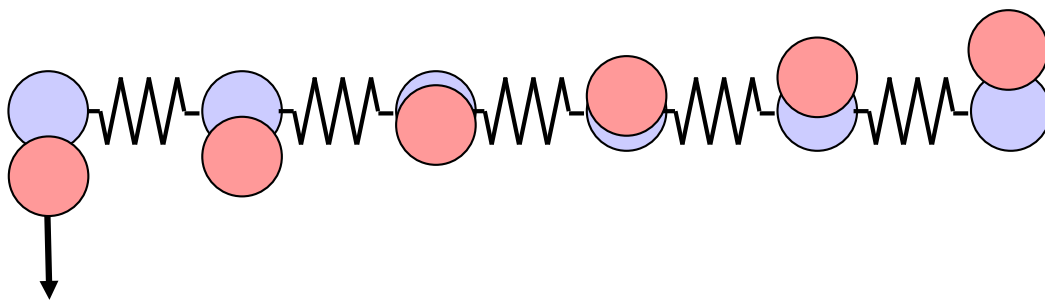
La propagation des **ondes acoustiques** dans un matériau est aussi un moyen de mesurer ses propriétés élastiques.

Ondes **longitudinales** (traction-compression) Vitesse de propagation



$$v = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$$

Ondes **transverses** (cisaillement)



Echographie

Diapason et diapason quartz

# Traction/compression uniaxiale

Quelques exemples de propriétés:  $10^9 \text{ Pa}$

Matériaux	E [GPa]	$\nu$ [-]
Caoutchouc	0.001-0.1	$\sim 0.5$
PTFE (Teflon)	0.5	0.46
Nylon	2 - 4	0.39
Chêne	11	0.3
Béton (en compression)	30	0.2
Aluminium	69	0.33
Verre	50 - 90	0.18 - 0.3
Acier	200	0.3
Saphir ( $\text{Al}_2\text{O}_3$ ) axe c	435	0.3
Carbure de silicium (SiC)	450	0.17
Carbure de tungstène (WC)	450 - 650	0.22
Nanotubes de carbone	$>1.000$	$\sim 0.2$
Diamant	1220	0.1

# D'où viennent les propriétés élastiques des matériaux?

---

Rappel: Mis à part les forces de gravitation, toutes les autres forces de la vie "courante" sont de nature électrique.

La rigidité du matériau est directement liée à la structure interne du matériau en question, et au type de liaisons.

Rappel des types de liaisons dans les solides:

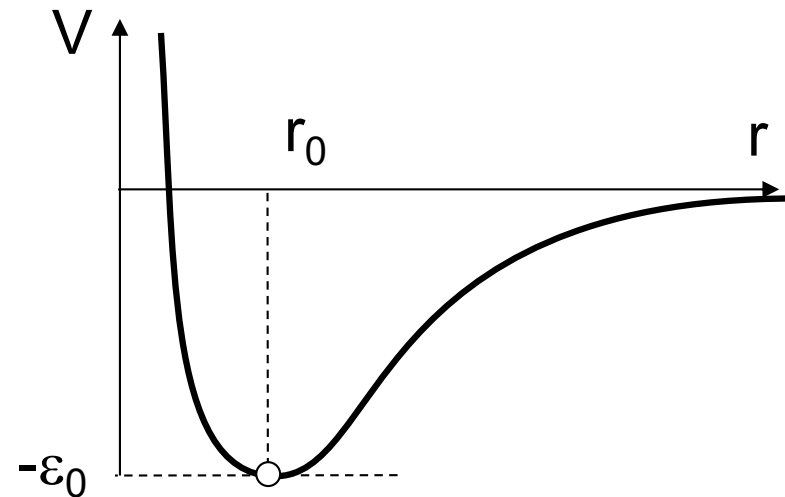
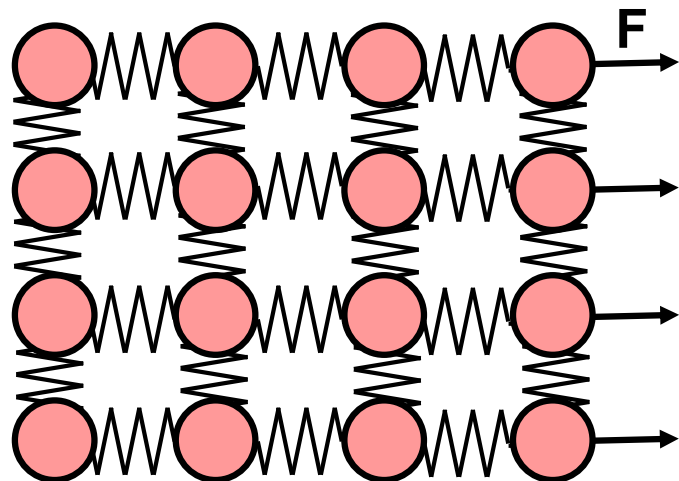
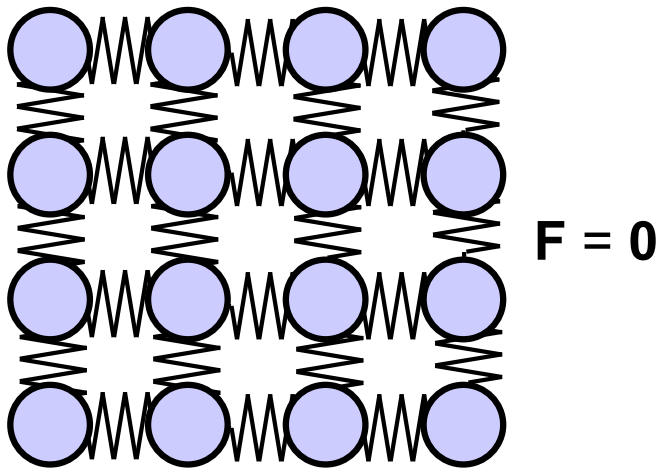
Type de liaison	Energie (kJ/mole)
Ionique	>40 → 600 à 1500 kJ/mol
Covalente	300-400 à 1200
Métallique	>40 → 100 à 800 kJ/mol
Faible	1-40 (400 pour H)

# Propriétés élastiques des matériaux cristallins

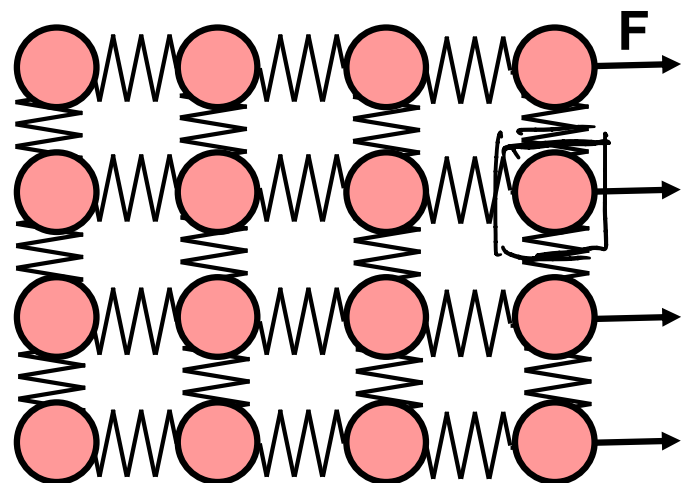
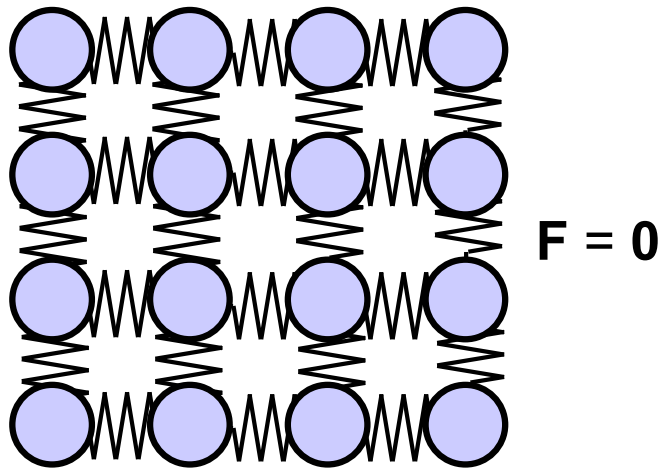
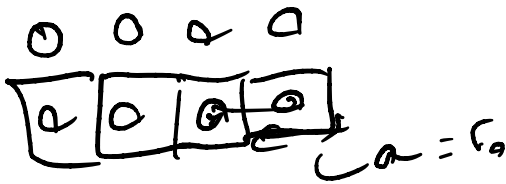
Pour un cristal, il est aisé de relier les propriétés élastiques aux liaisons interatomiques.

En prenant un potentiel de Lennard-Jones:

$$V = \varepsilon_0 \left[ \left( \frac{r_0}{r} \right)^{12} - 2 \left( \frac{r_0}{r} \right)^6 \right]$$



# Propriétés élastiques des matériaux cristallins



Comment estime-t-on cette raideur ou rigidité E?  $E = \frac{\sigma_{xx}}{\epsilon_{xx}}$  ds la zone élastique

Il faut connaître le concept de contrainte et déformation, ~~présenté aux slides~~ <sup>précédentes</sup> suivantes:

$$\sigma_{xx} = \frac{F_x}{S_x} \quad [\text{Pa} = \text{Nm}^{-2}] \quad \epsilon_{xx} = \frac{\Delta L_x}{L_{0x}}$$

E est le rapport entre contrainte et déformation, près de la position d'équilibre  $r_0$ , en considérant que la surface d'application de la force est la surface d'une maille. On voit que plus  $\epsilon_0$  est grand (en valeur absolue) et plus  $r_0$  est petit, plus cette rigidité E sera grande.

# Propriétés élastiques des matériaux cristallins

Calcul:

En prenant un potentiel de Lennard-Jones:

$$V = \varepsilon_0 \left[ \left( \frac{r_0}{r} \right)^{12} - 2 \left( \frac{r_0}{r} \right)^6 \right]$$

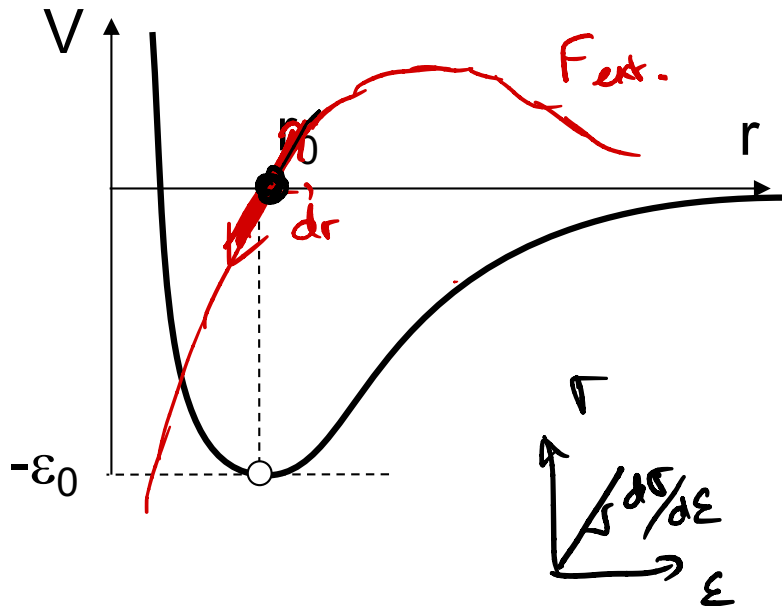
$$F_{\text{ext}} = -\frac{dV}{dr}$$

$$\sigma_{xx} = \frac{F_{\text{ext}}}{A} = \frac{F_{\text{ext}} r}{r_0^2} \quad \leftarrow \text{hyp faite } A = r_0^2$$

$$\varepsilon_{xx} = \frac{\Delta r}{r_0}$$

$$E = \left. \frac{d\sigma_{xx}}{d\varepsilon_{xx}} \right|_{r_0} = \left. \frac{dF_{\text{ext}} r_0}{r_0^2 dr} \right|_{r_0} = \frac{1}{r_0} \left. \frac{dF_{\text{ext}} r}{dr} \right|_{r_0} = 72 \frac{\varepsilon_0}{r_0^3}$$

remplace  $r$  par  $r_0$  ds la fonction





# Résumé

---

- Le module d'élasticité et le module de cisaillement d'un matériau définissent sa rigidité.
- Les déformations engendrent une variation de volume, qui dépend du module de Poisson!
- Ces propriétés dépendent essentiellement des liaisons inter-atomiques/moléculaires.
- Des tests simples quasi-statiques ou dynamiques (ondes) permettent de déterminer ces propriétés.
- Un matériau est censé être utilisé dans son domaine élastique si on veut retrouver la forme initiale lorsqu'on relâche la contrainte.

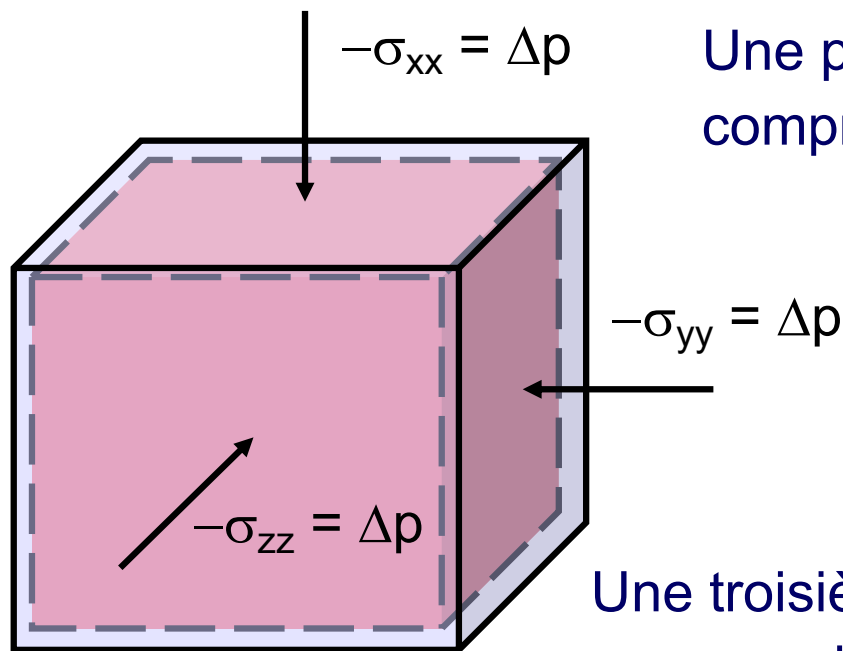
# A retenir du cours d'aujourd'hui

---

- *Connaître les définitions de contrainte, déformation, module d'élasticité, coefficient de poisson, coefficient de compressibilité, module de cisaillement.*
- *Savoir retrouver ces éléments sur une courbe de traction*
- *Savoir retrouver le module « idéal » d'un matériau à partir du potentiel de Lennard Jones.*

# Compression hydrostatique- Démonstration

On peut décomposer la pression en trois temps:



Une première  
compression selon x:

$$\begin{aligned} L_{0x} &\rightarrow L_{0x}(1 + \varepsilon_{xx}) = L_{0x}(1 + \varepsilon_{xx}) \\ L_{0y} &\rightarrow L_{0y}(1 + \varepsilon_{yy}) = L_{0y}(1 - \nu\varepsilon_{xx}) \\ L_{0z} &\rightarrow L_{0z}(1 + \varepsilon_{zz}) = L_{0z}(1 - \nu\varepsilon_{xx}) \end{aligned}$$

Une seconde compression selon y:

$$\begin{aligned} L_{0x}(1 + \varepsilon) &\rightarrow L_{0x}(1 + \varepsilon)(1 - \nu\varepsilon) \\ L_{0y}(1 - \nu\varepsilon) &\rightarrow L_{0y}(1 - \nu\varepsilon)(1 + \varepsilon) \\ L_{0z}(1 - \nu\varepsilon) &\rightarrow L_{0z}(1 - \nu\varepsilon)(1 - \nu\varepsilon) \end{aligned}$$

Une troisième  
compression selon z:

$$\begin{aligned} L_{0x}(1 + \varepsilon)(1 - \nu\varepsilon) &\rightarrow L_{0x}(1 + \varepsilon)(1 - \nu\varepsilon)(1 - \nu\varepsilon) \\ L_{0y}(1 - \nu\varepsilon)(1 + \varepsilon) &\rightarrow L_{0y}(1 - \nu\varepsilon)(1 + \varepsilon)(1 - \nu\varepsilon) \\ L_{0z}(1 - \nu\varepsilon)(1 - \nu\varepsilon) &\rightarrow L_{0z}(1 - \nu\varepsilon)(1 - \nu\varepsilon)(1 + \varepsilon) \end{aligned}$$

En reportant sur  
les volumes:

$$\begin{aligned} V_0 &= L_{0x}L_{0y}L_{0z} \\ V &= L_{0x}L_{0y}L_{0z}(1 + (1 - 2\nu)\varepsilon)^3 = V_0(1 + (1 - 2\nu)\varepsilon)^3 \end{aligned}$$

$$K = -\frac{V_0}{\Delta V}\Delta p = -\frac{V_0}{V - V_0}\Delta p = -\frac{V_0}{V_0(1 + 3(1 - 2\nu)\varepsilon - 1)}\Delta p = \frac{-\Delta p}{3(1 - 2\nu)\varepsilon}$$

soit 
$$K = \frac{1}{3(1 - 2\nu)} \frac{\sigma}{\varepsilon} = \frac{E}{3(1 - 2\nu)}$$