# Procédés de fabrication I - IGI - HEIG-VD Propriétés Mécanique des Matériaux Résumé

17 octobre 2025



• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε :

$$\varepsilon = \ln \frac{l}{l_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

 Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de l'udwik (nour les métaux requits, certains plastiques, etc.)

• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε :

$$\varepsilon = \ln \frac{l}{l_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de l'udwik (pour les métaux requits certains plastiques etc.)

• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε:

$$\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

$$\sigma = \left\{ \begin{array}{ll} \textit{E}\varepsilon, & \varepsilon \leq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Hooke)} \\ \textit{K}\varepsilon^{\alpha}, & \varepsilon \geq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Ludwik)} \end{array} \right.$$

 $\varepsilon_{e}$ : tx de déf. réel en lim. élastique E : module d'Young,  $n \in [0.1)$ : coeff. d'écrouissage,  $K = Fe^{1-n}$ : module d'ecrouissage

 Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de l'udwik (nour les métaux recuits certains plastiques etc.)



2/5

• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε:

$$\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

$$\sigma = \left\{ \begin{array}{ll} \textit{E}\varepsilon, & \varepsilon \leq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Hooke)} \\ \textit{K}\varepsilon^{\textit{n}}, & \varepsilon \geq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Ludwik)} \end{array} \right.$$

 $\varepsilon_{\rm e}$ : tx de déf. réel en lim. élastique E: module d'Young,  $n \in [0.1)$ : coeff. d'écrouissage,  $K = E_{\rm e}^{1-n}$ : module d'ecrouissage.

 Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de Ludwik (pour les métaux recuits, certains plastiques, etc...)



• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε :

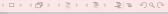
$$\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

$$\sigma = \left\{ \begin{array}{ll} {\it E}\varepsilon, & \varepsilon \leq \frac{\varepsilon_{\rm e}}{\epsilon} & \textit{(loi de Hooke)} \\ {\it K}\varepsilon^n, & \varepsilon \geq \frac{\varepsilon_{\rm e}}{\epsilon} & \textit{(loi de Ludwik)} \end{array} \right.$$

 $\varepsilon_{e}$ : tx de déf. réel en lim. élastique E: module d'Young,  $n \in [0.1)$ : coeff. d'écrouissage,  $K = E\varepsilon_{e}^{1-n}$ : module d'ecrouissage.

 Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de Ludwik (pour les métaux recuits, certains plastiques, etc...)



résumé

• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε :

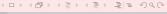
$$\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

$$\sigma = \left\{ \begin{array}{ll} {\color{red} {\it E}\varepsilon}, & \varepsilon \leq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Hooke)} \\ {\color{blue} {\it K}\varepsilon^n}, & \varepsilon \geq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Ludwik)} \end{array} \right.$$

 $\varepsilon_{\rm e}$ : tx de déf. réel en lim. élastique E: module d'Young,  $n \in [0.1)$ : coeff. d'écrouissage,  $K = E\varepsilon_{\rm e}^{1-n}$ : module d'ecrouissage.

 Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de Ludwik (pour les métaux recuits, certains plastiques, etc...)



résumé

• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε :

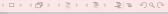
$$\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

$$\sigma = \left\{ \begin{array}{ll} {\it E}\varepsilon, & \varepsilon \leq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Hooke)} \\ {\it K}\varepsilon^{\rm n}, & \varepsilon \geq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Ludwik)} \end{array} \right.$$

 $\varepsilon_{\rm e}$ : tx de déf. réel en lim. élastique E: module d'Young,  $n \in [0.1)$ : coeff. d'écrouissage,  $K = E \varepsilon_{\rm e}^{1-n}$ : module d'ecrouissage.

 Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de Ludwik (pour les métaux recuits, certains plastiques, etc...)



résumé

• On appelle **contrainte réelle** et on note  $\sigma$  le rapport entre force et section courantes :

$$F = S\sigma$$
.

 Pour un matériau donné, σ ne dépend que du rapport entre la longueur courante l et la longueur initiale l<sub>0</sub> par le biais du taux de déformation réel ε :

$$\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \tag{1}$$

 La dépendance entre σ et ε est forcément linéaire tant que la barre demeure dans le domaine élastique (pas d'effet mémoire dû à une éventuelle précontrainte).

$$\sigma = \left\{ \begin{array}{ll} \textit{E}\varepsilon, & \varepsilon \leq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Hooke)} \\ \textit{K}\varepsilon^{\rm n}, & \varepsilon \geq \varepsilon_{\rm e} & \textit{(loi de Ludwik)} \end{array} \right.$$

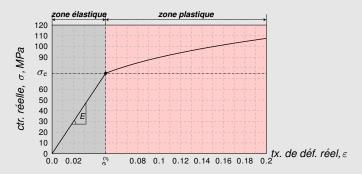
 $\varepsilon_e$ : tx de déf. réel en lim. élastique E: module d'Young,  $n \in [0.1)$ : coeff. d'écrouissage,  $K = E\varepsilon_a^{1-n}$ : module d'ecrouissage.

 Dans le domaine plastique on utilise des lois phénoménologiques d'écrouissage, comme la loi de Ludwik (pour les métaux recuits, certains plastiques, etc...)



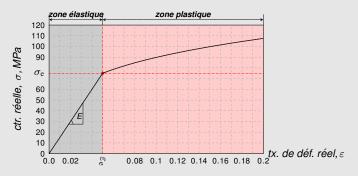
2/5

### Courbe de traction et limite élastique réelles

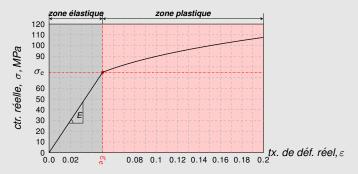


• La quantité  $\sigma_e = E_{\varepsilon_e}$  est la limite élastique réelle du matériau.

#### Courbe de traction et limite élastique réelles



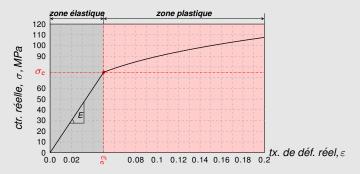
### Courbe de traction et limite élastique réelles



La quantité  $\sigma_e = E \varepsilon_e$  est la limite élastique réelle du matériau.

résumé 17 octobre 2025

### Courbe de traction et limite élastique réelles



 La quantité σ<sub>e</sub> = Eε<sub>e</sub> est la limite élastique réelle du matériau. Si la contrainte de traction appliquée excède cette limite, le matériau subit une déformation permanente.

### Courbe de traction et limite élastique réelles



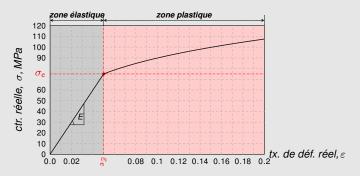
 La quantité σ<sub>e</sub> = Eε<sub>e</sub> est la limite élastique réelle du matériau. Si la contrainte de traction appliquée excède cette limite, le matériau subit une déformation permanente.

laminage. . . . ).



3/5

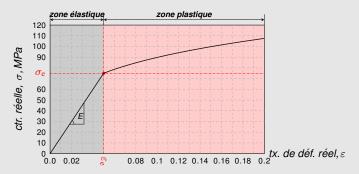
#### Courbe de traction et limite élastique réelles



 La quantité σ<sub>e</sub> = Eε<sub>e</sub> est la limite élastique réelle du matériau. Si la contrainte de traction appliquée excède cette limite, le matériau subit une déformation permanente.
 C'est ce niveau de contrainte qui est recherché dans les processus de formage (forgeage, laminage, . . .).

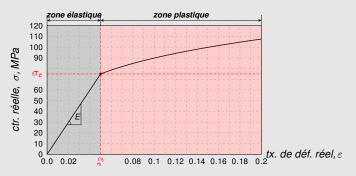
3/5

#### Courbe de traction et limite élastique réelles



 La quantité σ<sub>e</sub> = Eε<sub>e</sub> est la limite élastique réelle du matériau. Si la contrainte de traction appliquée excède cette limite, le matériau subit une déformation permanente. C'est ce niveau de contrainte qui est recherché dans les processus de formage (forgeage, laminage, . . .).

#### Courbe de traction et limite élastique réelles

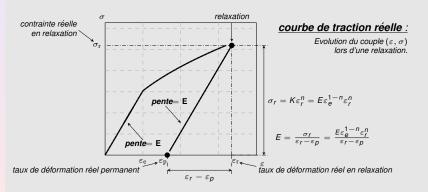


 La quantité σ<sub>e</sub> = Eε<sub>e</sub> est la limite élastique réelle du matériau. Si la contrainte de traction appliquée excède cette limite, le matériau subit une déformation permanente. C'est ce niveau de contrainte qui est recherché dans les processus de formage (forgeage, laminage, . . .).

3/5

• Dans l'exp. de traction, on appelle **relaxation** le fait de laisser revenir la force à zéro. Les taux de déf. réels  $\varepsilon_p$  et  $\varepsilon_r$  avant et après relaxation sont liés par :

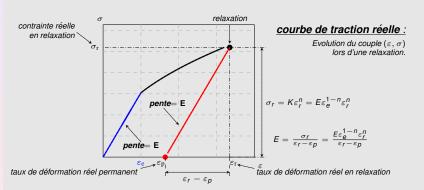
$$\frac{\varepsilon_{\rm p}}{\varepsilon_{\rm e}} = \frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}} - \left(\frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}}\right)^n \quad \text{(Equation de la déformation permanente)} \tag{2}$$



4/5

• Dans l'exp. de traction, on appelle **relaxation** le fait de laisser revenir la force à zéro. Les taux de déf. réels  $\varepsilon_p$  et  $\varepsilon_r$  avant et après relaxation sont liés par :

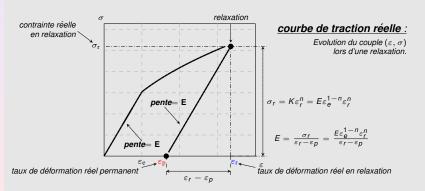
$$\frac{\varepsilon_{\rm p}}{\varepsilon_{\rm e}} = \frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}} - \left(\frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}}\right)^n \quad \text{(Equation de la déformation permanente)} \tag{2}$$



Il est important de se rappeler de la forme de la courbe de traction réelle lorsqu'on effectue une relaxation

• Dans l'exp. de traction, on appelle **relaxation** le fait de laisser revenir la force à zéro. Les taux de déf. réels  $\varepsilon_p$  et  $\varepsilon_r$  avant et après relaxation sont liés par :

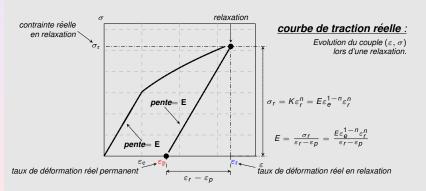
$$\frac{\varepsilon_{\rm p}}{\varepsilon_{\rm e}} = \frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}} - \left(\frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}}\right)^n \quad \text{(Equation de la déformation permanente)} \tag{2}$$



Les taux de déformation réels en relaxation et permanent sont des quantités d'intérêt!

• Dans l'exp. de traction, on appelle **relaxation** le fait de laisser revenir la force à zéro. Les taux de déf. réels  $\varepsilon_p$  et  $\varepsilon_r$  avant et après relaxation sont liés par :

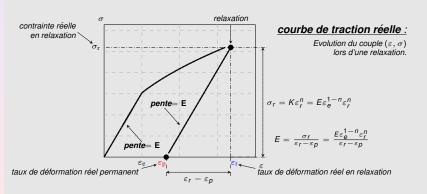
$$\frac{\varepsilon_{\rm p}}{\varepsilon_{\rm e}} = \frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}} - \left(\frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}}\right)^n \quad \text{(Equation de la déformation permanente)} \tag{2}$$



Souvent  $\varepsilon_{\mathrm{p}}$  est exigé par le client et  $\varepsilon_{\mathrm{r}}$  est le réglage à appliquer sur la presse

• Dans l'exp. de traction, on appelle **relaxation** le fait de laisser revenir la force à zéro. Les taux de déf. réels  $\varepsilon_p$  et  $\varepsilon_r$  avant et après relaxation sont liés par :

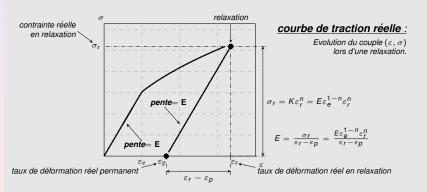
$$\frac{\varepsilon_{\rm p}}{\varepsilon_{\rm e}} = \frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}} - \left(\frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}}\right)^n \quad \text{(Equation de la déformation permanente)} \tag{2}$$



Ces quantités sont liés par l'équation de la déformation permanente

• Dans l'exp. de traction, on appelle **relaxation** le fait de laisser revenir la force à zéro. Les taux de déf. réels  $\varepsilon_p$  et  $\varepsilon_r$  avant et après relaxation sont liés par :

$$\frac{\varepsilon_{\rm p}}{\varepsilon_{\rm e}} = \frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}} - \left(\frac{\varepsilon_{\rm r}}{\varepsilon_{\rm e}}\right)^n \quad \text{(Equation de la déformation permanente)} \tag{2}$$



4/5

 Le taux de déformation réel ε est fondamentalement lié fondamentalement aux variations de la dimension longitudinale de l'échantillon. Si ε est connu on trouve I en appliquant la formule

$$I = l_0 \mathbf{e}^{\varepsilon}$$
 car  $\varepsilon = \ln \frac{I}{l_0}$  par définition. (3)

 Si le taux de déformation réel est connu on peut aussi anticiper les variations des dimensions latérales, r et S, de l'échantillon. Dans le domaine élastique on a que

$$r = r_0 \mathbf{e}^{-\nu\varepsilon} \quad \text{et} \quad S = S_0 \mathbf{e}^{-2\nu\varepsilon} \quad \text{si} \quad 0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e -$$
 (4)

• En combinant les informations (3) et (4), il est aussi possible de comprendre comment varie le volume de l'échantillon :

$$V = V_0 = \mathbf{e}^{(1-2\nu)\varepsilon} \quad \text{si} \quad 0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e.$$
 (5)

- Les trois relations (4)-(5) portent le nom de lois de Poisson. Elles ne sont valables que dans le domaine élastique (0 ≤ ε ≤ ε<sub>e</sub>).
- Comme  $\nu < 0.5$ , la loi (5) prévoit une augmentation de volume sous la traction  $\varepsilon = 0$ .

 Le taux de déformation réel ε est fondamentalement lié fondamentalement aux variations de la dimension longitudinale de l'échantillon. Si ε est connu on trouve I en appliquant la formule

$$I = I_0 \mathbf{e}^{\varepsilon} \quad car \quad \varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \text{ par definition.}$$
 (3)

 Si le taux de déformation réel est connu on peut aussi anticiper les variations des dimensions latérales, r et S, de l'échantillon. Dans le domaine élastique on a que

$$r = r_0 \mathbf{e}^{-\nu \varepsilon}$$
 et  $S = S_0 \mathbf{e}^{-2\nu \varepsilon}$  si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e -$  (4)

• En combinant les informations (3) et (4), il est aussi possible de comprendre comment varie le volume de l'échantillon :

$$V = V_0 = \mathbf{e}^{(1-2\nu)\varepsilon} \quad \text{si} \quad 0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e.$$
 (5)

- Les trois relations (4)-(5) portent le nom de lois de Poisson. Elles ne sont valables que dans le domaine élastique (0 ≤ ε ≤ ε<sub>ε</sub>).
- Comme  $\nu < 0.5$ , la loi (5) prévoit une augmentation de volume sous la traction  $\varepsilon = 0$ .

 Le taux de déformation réel ε est fondamentalement lié fondamentalement aux variations de la dimension longitudinale de l'échantillon. Si ε est connu on trouve I en appliquant la formule

$$I = I_0 \mathbf{e}^{\varepsilon}$$
 car  $\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0}$  par définition. (3)

 Si le taux de déformation réel est connu on peut aussi anticiper les variations des dimensions latérales, r et S, de l'échantillon. Dans le domaine élastique on a que

$$r = r_0 \mathbf{e}^{-\nu \varepsilon}$$
 et  $\mathbf{S} = \mathbf{S}_0 \mathbf{e}^{-2\nu \varepsilon}$  si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e -$  (4)

• En combinant les informations (3) et (4), il est aussi possible de comprendre comment varie le volume de l'échantillon :

$$V = V_0 = \mathbf{e}^{(1-2\nu)\varepsilon}$$
 si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e$ . (5)

- Les trois relations (4)-(5) portent le nom de lois de Poisson. Elles ne sont valables que dans le domaine élastique (0 ≤ ε ≤ ε<sub>ε</sub>).
- Comme  $\nu < 0.5$ , la loi (5) prévoit une augmentation de volume sous la traction  $\varepsilon = 0$ .



5/5

 Le taux de déformation réel ε est fondamentalement lié fondamentalement aux variations de la dimension longitudinale de l'échantillon. Si ε est connu on trouve I en appliquant la formule

$$I = I_0 \mathbf{e}^{\varepsilon} \quad car \quad \varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \text{ par definition.}$$
 (3)

 Si le taux de déformation réel est connu on peut aussi anticiper les variations des dimensions latérales, r et S, de l'échantillon. Dans le domaine élastique on a que

$$r = r_0 \mathbf{e}^{-\nu \varepsilon}$$
 et  $S = S_0 \mathbf{e}^{-2\nu \varepsilon}$  si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e -$  (4)

• En combinant les informations (3) et (4), il est aussi possible de comprendre comment varie le volume de l'échantillon :

$$V = V_0 = \mathbf{e}^{(1-2\nu)\varepsilon} \quad \text{si} \quad 0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e.$$
 (5)

- Les trois relations (4)-(5) portent le nom de lois de Poisson. Elles ne sont valables que dans le domaine élastique (0 ≤ ε ≤ ε<sub>ε</sub>).
- Comme  $\nu < 0.5$ , la loi (5) prévoit une augmentation de volume sous la traction  $\varepsilon = 0$ .



 Le taux de déformation réel ε est fondamentalement lié fondamentalement aux variations de la dimension longitudinale de l'échantillon. Si ε est connu on trouve l en appliquant la formule

$$I = I_0 \mathbf{e}^{\varepsilon} \quad car \quad \varepsilon = \ln \frac{I}{I_0} \text{ par definition.}$$
 (3)

 Si le taux de déformation réel est connu on peut aussi anticiper les variations des dimensions latérales, r et S, de l'échantillon. Dans le domaine élastique on a que

$$r = r_0 \mathbf{e}^{-\nu \varepsilon}$$
 et  $S = S_0 \mathbf{e}^{-2\nu \varepsilon}$  si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e -$  (4)

• En combinant les informations (3) et (4), il est aussi possible de comprendre comment varie le volume de l'échantillon :

$$V = V_0 = \mathbf{e}^{(1-2\nu)\varepsilon}$$
 si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e$ . (5)

- Les trois relations (4)-(5) portent le nom de lois de Poisson. Elles ne sont valables que dans le domaine élastique (0 ≤ ε ≤ ε<sub>ε</sub>).
- Comme u < 0.5, la loi (5) prévoit une augmentation de volume sous la traction  $\varepsilon = 0$ . Le



 Le taux de déformation réel ε est fondamentalement lié fondamentalement aux variations de la dimension longitudinale de l'échantillon. Si ε est connu on trouve l en appliquant la formule

$$I = I_0 \mathbf{e}^{\varepsilon}$$
 car  $\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0}$  par définition. (3)

 Si le taux de déformation réel est connu on peut aussi anticiper les variations des dimensions latérales, r et S, de l'échantillon. Dans le domaine élastique on a que

$$r = r_0 \mathbf{e}^{-\nu \varepsilon}$$
 et  $S = S_0 \mathbf{e}^{-2\nu \varepsilon}$  si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e -$  (4)

• En combinant les informations (3) et (4), il est aussi possible de comprendre comment varie le volume de l'échantillon :

$$V = V_0 = \mathbf{e}^{(1-2\nu)\varepsilon}$$
 si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e$ . (5)

- Les trois relations (4)-(5) portent le nom de lois de Poisson. Elles ne sont valables que dans le domaine élastique (0 ≤ ε ≤ ε<sub>ε</sub>).
- Comme  $\nu < 0.5$ , la loi (5) prévoit une augmentation de volume sous la traction  $\varepsilon = 0$ . Le cas limite  $\nu = 0.5$  correspond à un échantillon incompressible :  $V = V_0$ .



 Le taux de déformation réel ε est fondamentalement lié fondamentalement aux variations de la dimension longitudinale de l'échantillon. Si ε est connu on trouve l en appliquant la formule

$$I = I_0 \mathbf{e}^{\varepsilon}$$
 car  $\varepsilon = \ln \frac{I}{I_0}$  par définition. (3)

 Si le taux de déformation réel est connu on peut aussi anticiper les variations des dimensions latérales, r et S, de l'échantillon. Dans le domaine élastique on a que

$$r = r_0 \mathbf{e}^{-\nu \varepsilon}$$
 et  $S = S_0 \mathbf{e}^{-2\nu \varepsilon}$  si  $0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e -$  (4)

• En combinant les informations (3) et (4), il est aussi possible de comprendre comment varie le volume de l'échantillon :

$$V = V_0 = \mathbf{e}^{(1-2\nu)\varepsilon} \quad \text{si} \quad 0 \le \varepsilon \le \varepsilon_e.$$
 (5)

- Les trois relations (4)-(5) portent le nom de lois de Poisson. Elles ne sont valables que dans le domaine élastique (0 ≤ ε ≤ ε<sub>e</sub>).
- Comme ν < 0.5, la loi (5) prévoit une augmentation de volume sous la traction ε = 0. Le cas limite ν = 0.5 correspond à un échantillon incompressible : V = V<sub>0</sub>.
  Σενο (3a) b) et Exo (1) Série 2 : déformation permanente, mise en forme

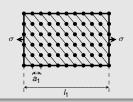
>> Exo 3) Série 1 : notion de déformabilité en élasticité/plasticité, calcul des forces

résumé 17 octobre 2025

# ANNEXES, TABLES ET BIBLIOGRAPHIE

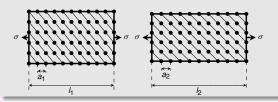
17 octobre 2025

Elasticité ( $\sigma < \sigma_{\it e}$ ) : modification des paramètres de maille



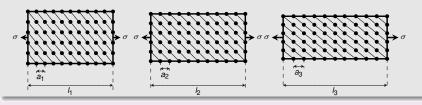
Plasticité ( $\sigma > \sigma_{\rm e}$ ) : création et mouvement de dislocations

Elasticité ( $\sigma < \sigma_{\it e}$ ) : modification des paramètres de maille



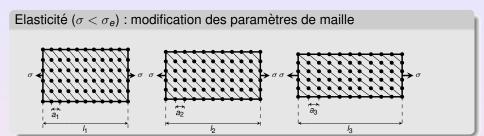
Plasticité ( $\sigma > \sigma_{\rm e}$ ) : création et mouvement de dislocations

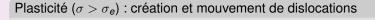
Elasticité ( $\sigma < \sigma_{\it e}$ ) : modification des paramètres de maille

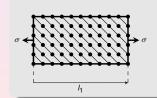


Plasticité ( $\sigma > \sigma_{\rm e}$ ) : création et mouvement de dislocations

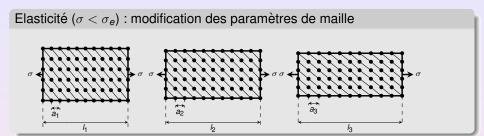
2/2

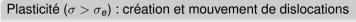


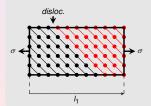




2/2







2/2

