

## Matériaux superplastiques.

Ils ont idéalement  $n = 1$ , ie  $\sigma_v|_{\dot{\epsilon}_v, T} = \eta \dot{\epsilon}_v$  qui n'est autre que la loi

d'écoulement newtonien pour un fluide visqueux.

Dans un matériau superplastique, la striction ne peut pas se développer. Notons que les métaux superP ont une taille de grain typiquement égale à  $1 \mu\text{m}$ . Le comportement superP est obtenu pour TA ou  $\dot{\epsilon}$  faible.

Considérons la partie utile de l'éprouvette:

$$\sigma_v = \frac{F}{S} = C (\dot{\epsilon}_v)^n \quad \text{ie} \quad \dot{\epsilon}_v = \left(\frac{F}{C}\right)^{1/n} \left(\frac{1}{S}\right)^{1/n}$$

si ~~suppl~~ <sup>suppl</sup> ~~del-plast~~ la déformation vérifie  $SL = \text{cte}$ , donc:

$$\dot{\epsilon}_{nr} = \frac{1}{L} \frac{dL}{dt} = -\frac{1}{S} \frac{dS}{dt} \Rightarrow -\frac{dS}{dt} = \left(\frac{F}{C}\right)^{1/n} S^{\frac{n-1}{n}}$$

$$\text{ou} \quad \boxed{-\frac{dS}{dt} = \left(\frac{F}{C}\right)^{1/n} \frac{1}{S^{\frac{n-1}{n}}}} \quad \text{métaux} \Rightarrow n \leq 1 \text{ donc } \frac{1-n}{n} \geq 0$$

on note que plus  $S$  est petite, plus rapide est la diminution de section cf fig I17.

si  $n \neq 1$ , la réduction de section varie - vite; si  $n = 1$  (limite), la section est constante, ie opposition au développement de la striction.

Physiquement, on a vu que tant que la consolidation  $\frac{d\sigma_v}{d\varepsilon} > \sigma_v$ , la striction ne se développait pas.

Peut-on appliquer ce critère pour expliquer la non-apparition de striction dans un supP?

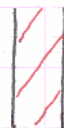
La supP se fait à hte T ou pour des  $\dot{\varepsilon}$  faibles, ce qui signifie qu'on a affaire à 1 processus th<sup>r</sup> actif. Les obstacles ne jouent plus leurs rôles car la diffusion permet le contournement des obstacles. Donc la consolidation est faible à hte T  $\Rightarrow$  critère pas valable.


En tenant compte des autres paramètres:  $\sigma_v(\varepsilon, \dot{\varepsilon}, T, \dots)$

$$\frac{d\sigma_v}{d\varepsilon} = \frac{d\sigma_v}{d\varepsilon} + \underbrace{\frac{\partial \sigma}{\partial \dot{\varepsilon}} \frac{\partial \dot{\varepsilon}}{\partial \varepsilon}}_{\substack{\text{négligeable} \\ \text{dans les supP}}} + \underbrace{\frac{\partial \sigma}{\partial T} \frac{\partial T}{\partial \varepsilon} + \frac{\partial \sigma}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial \varepsilon}}_{\text{varie pas dans sup}}$$

c'est là qu'est la solution (!)

on a vu  $\frac{d\sigma}{d\varepsilon} > 0$

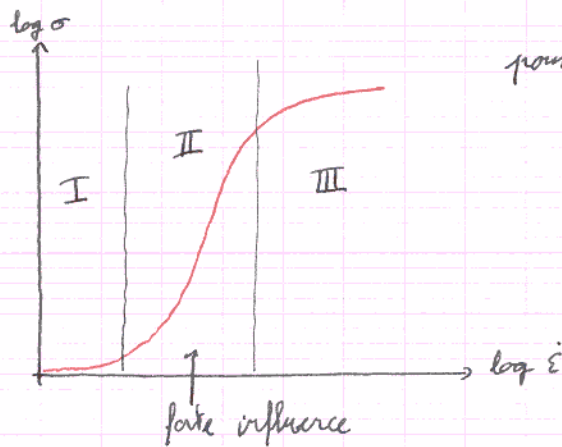
  $\dot{\varepsilon}_v$  déform homogène:  $\dot{\varepsilon}_v = \frac{v}{L} \rightarrow$  Me l'éprouvette  $\Rightarrow$  faible

  $\dot{\varepsilon}_v$  striction:  $\dot{\varepsilon}_v = \frac{v}{L} \rightarrow$  de la striction  $\Rightarrow$  grand

donc  $\frac{d\dot{\varepsilon}_v}{d\varepsilon}$  grand si on amorce une striction.

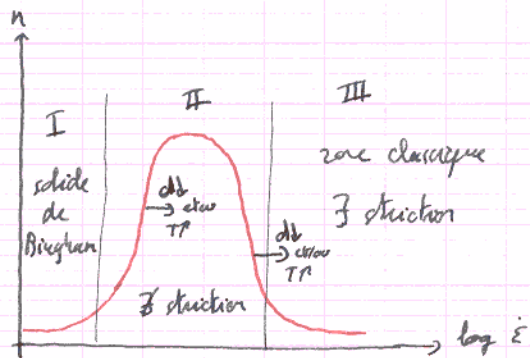
$\sigma = f(\varepsilon, \dot{\varepsilon}, T, \text{taille de grains} \dots)$  or on a écrit  $\sigma = C \dot{\varepsilon}^n$

$\rightarrow$  on peut écrire  $n = f(T, \dot{\varepsilon}, \text{taille grains} \dots)$ , et on constate effectivement que:



pour  $d = 1 \mu m$ , limite sup  $0,1 \text{ à } 2 a^{-1}$

de  $\dot{\epsilon}$  sur  $\sigma$ , c'est le domaine où peut exister la superplasticité



si la taille de grain diminue, comme ce sont des chemins de déformation à hte  $T^\circ$ , on favorise, à hte  $T$ , le glissement intergranulaire. Par ailleurs le fluage intergranulaire est également favorisé (cf. au fluage diff. vicia).

Diminution de la taille de grain et augmentation de la température favorise l'apparition de la superplasticité en en déplaçant les frontières vers les  $\dot{\epsilon} +$  élevés.

applications : mise en formes tôle superplastique (soufflé).

On a vu que :

$$\frac{d\sigma}{d\dot{\epsilon}} = \frac{\partial \sigma}{\partial \dot{\epsilon}} \neq \underbrace{\frac{\partial \sigma}{\partial \dot{\epsilon}} \frac{\partial \dot{\epsilon}}{\partial \dot{\epsilon}}}_{\text{explique superplasticité}} + \frac{\partial \sigma}{\partial T} \frac{\partial T}{\partial \dot{\epsilon}}$$

on peut en tirer autre chose : l'striction n'est  $\frac{d\sigma}{d\varepsilon}$  important, on peut jouer sur le terme  $\frac{\partial \sigma}{\partial T} \frac{\partial T}{\partial \varepsilon}$ , abstraction faite des 2 premiers.

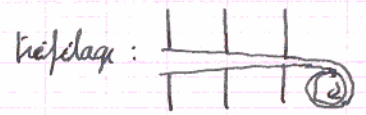
$T^{\uparrow} \Rightarrow$  diminution de la contrainte d'écoulement, ie  $\frac{\partial \sigma}{\partial T} < 0$

il faudrait donc avoir  $\frac{\partial T}{\partial \varepsilon} < 0$

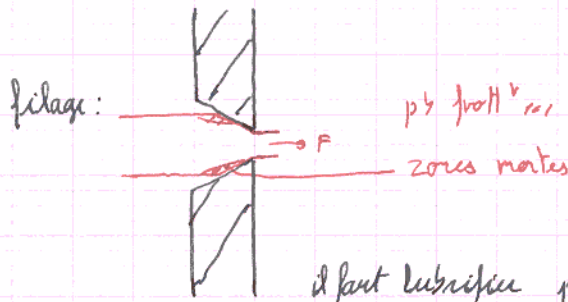
cette remarque est à la base du procédé de mise en forme de filage sans filière.

filage  $\Rightarrow$  hte.  $T^{\circ}$

étrépage, trefilage  $\Rightarrow$  à froid

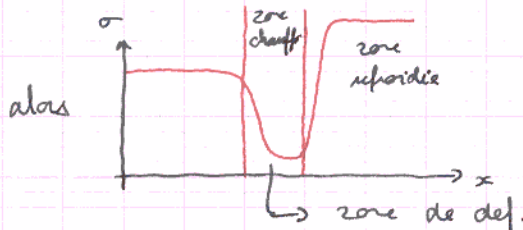
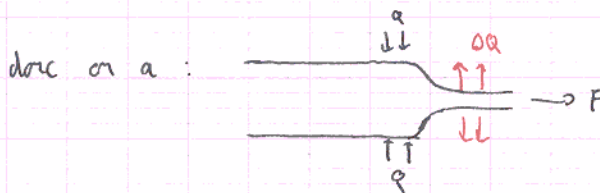


si pas lubrifié  $\Rightarrow$  étrépage.



il faut lubrifier pour homogénéiser la déformation.

il existe 1 méthode + simple pour réduire le diamètre :



il faut extraire de la chaleur à la zone de  $\phi$  réduit.

Ce procédé n'est pas applicable à des matériaux subissant des transformations de type martensitique.

On a bien, entre les 2 zones,  $dT \ll 0$ ,  $d\varepsilon \gg 0$ , et  $\frac{\partial T}{\partial \varepsilon} \ll 0$ .