

Grandes Transformations en Mécanique des Matériaux

1: Fluide vs Solide: mémoire et/ou symétrie.

François SIDOROFF

Université de Lyon / Ecole Centrale de Lyon

Laboratoire de Tribologie et Dynamique des Systèmes

<http://sitasido.ec-lyon.fr> & francois.sidoroff@free.fr

Introduction / Rappels

- Contraintes et Déformations : baliser la jungle!
- Pour le fun: Le Cercloïde de Mohr.

Equations constitutives

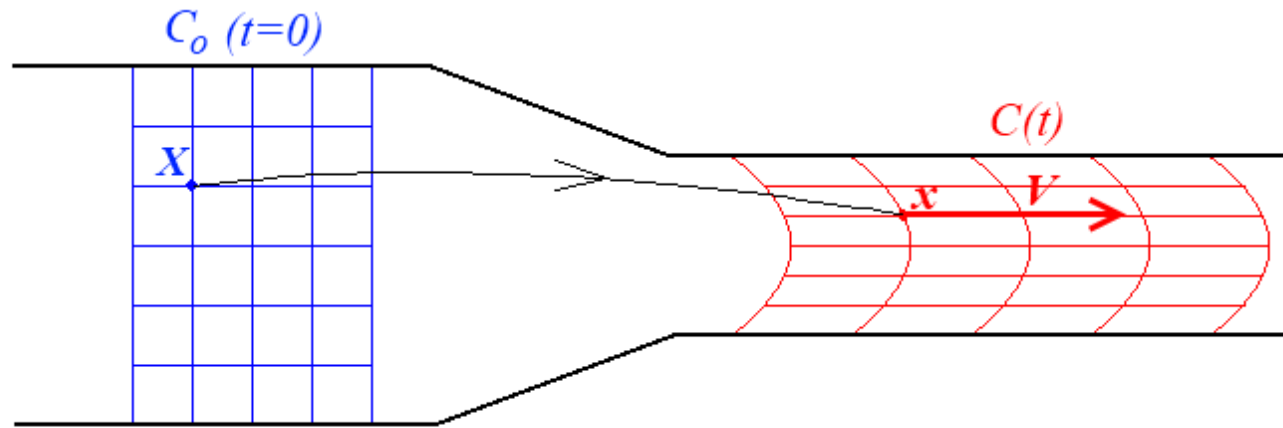
- Les deux mémoires: l'inné et l'acquis
- Symétries matérielles: fluide, solide isotrope ou anisotrope

Les grands classiques

- Hyperélasticité
- Fluides visqueux, viscoplastiques et plastiques
- Pour mémoire, quelques autres

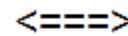
Conclusion : plasticité => isotropie (Aristoteles dixit)

Lagrange – Euler : un faux départ



D. Lagrangienne

$$\mathbf{x} = \mathbf{x}(\mathbf{X}, t)$$



D. Eulérienne

$$\mathbf{V} = \mathbf{V}(\mathbf{x}, t)$$

M. Solides HPP

$$\mathbf{x} = \mathbf{X} + \mathbf{u}(\mathbf{X}, t)$$

$$\mathbf{u} \ll l \quad \nabla \mathbf{u} \ll 1 \quad \Rightarrow \quad \mathbf{x} \sim \mathbf{X}$$

$$\boldsymbol{\varepsilon} = (\nabla \mathbf{u})^S \quad \text{loi de Hooke}$$

$$\boldsymbol{\sigma} = \lambda (\text{tr } \boldsymbol{\varepsilon}) \mathbf{1} + 2 \mu \boldsymbol{\varepsilon}$$

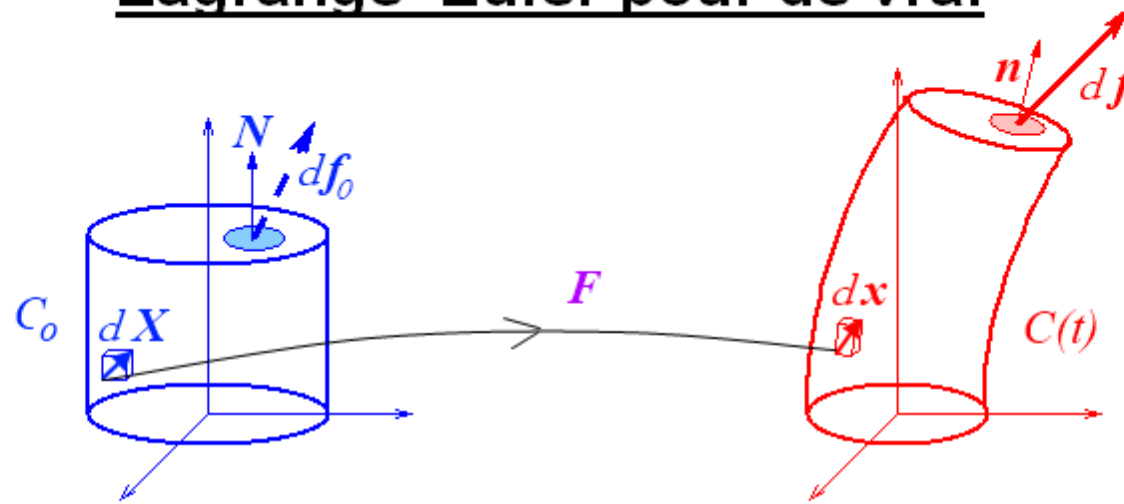
M. des Fluides

$$\boldsymbol{\sigma} = -p \mathbf{1} + 2 \mu \mathbf{D} \quad \mathbf{D} = (\nabla \mathbf{V})^S$$

\Rightarrow Navier-Stokes

$$\rho \left(\frac{\partial \mathbf{V}}{\partial t} + \mathbf{V} \cdot \nabla \mathbf{V} \right) = -\nabla p + \mu \Delta \mathbf{V}$$

Lagrange–Euler pour de vrai



Déformations locales

$$dx = F dX$$

$$dv = J dv_0$$

$$J = \det F$$

Contraintes

$$df = T n dS$$

Cauchy

contraintes vraies

$$= \Pi N dS_0$$

PK1

contraintes nominales

mais non symétrique

$$df_0 = F^{-1} df = S N dS_0$$

PK2

???

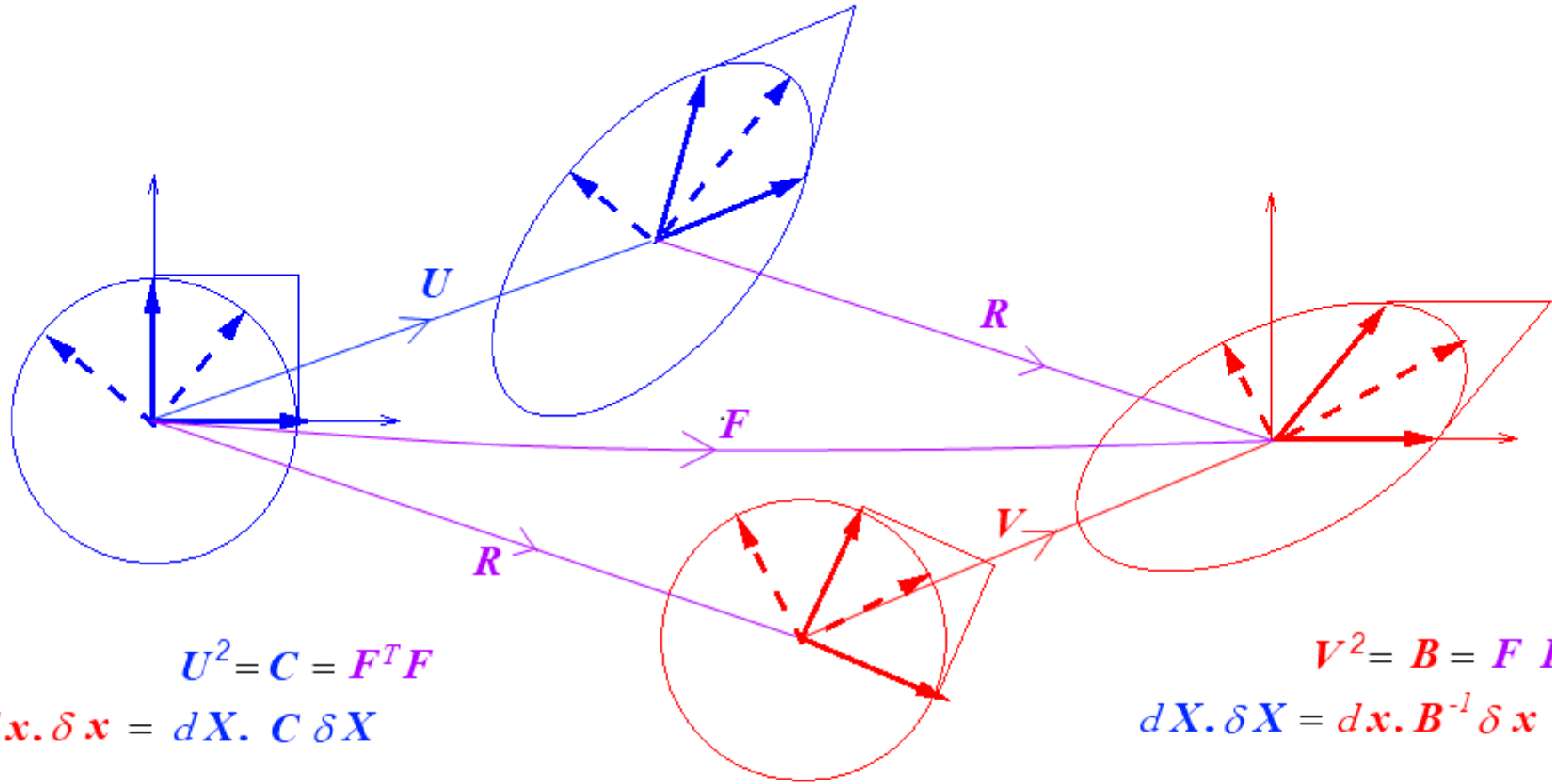
Kirchhoff $\tau = J T = \Pi F^T = F S F^T$

σ en HPP

$$p_{int} = \tau : D = \Pi : \dot{F} = S : \dot{C} / 2$$

$\sigma : \dot{\varepsilon}$ en HPP

Déformations - Décomposition polaire



$$U^2 = C = F^T F$$

$$d\mathbf{x} \cdot \delta \mathbf{x} = d\mathbf{X} \cdot \mathbf{C} \delta \mathbf{X}$$

=> déformations
Green-lagrange
etc....

$$V^2 = B = F F^T$$

$$d\mathbf{X} \cdot \delta \mathbf{X} = d\mathbf{x} \cdot \mathbf{B}^{-1} \delta \mathbf{x}$$

=> déformations
Euler-Almansi
etc....

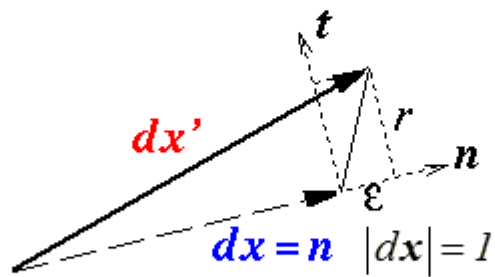
Hencky $h = \ln(V)$

$$F = R U = V R$$

$$B = R C R^T \quad V = R U R^T$$

taux de déformations : $(d\mathbf{x} \cdot \delta \mathbf{x})^* = d\mathbf{X} \cdot \dot{\mathbf{C}} \delta \mathbf{X} = d\mathbf{x} \cdot 2\mathbf{D} \delta \mathbf{x}$

Cercle de Mohr des transformations

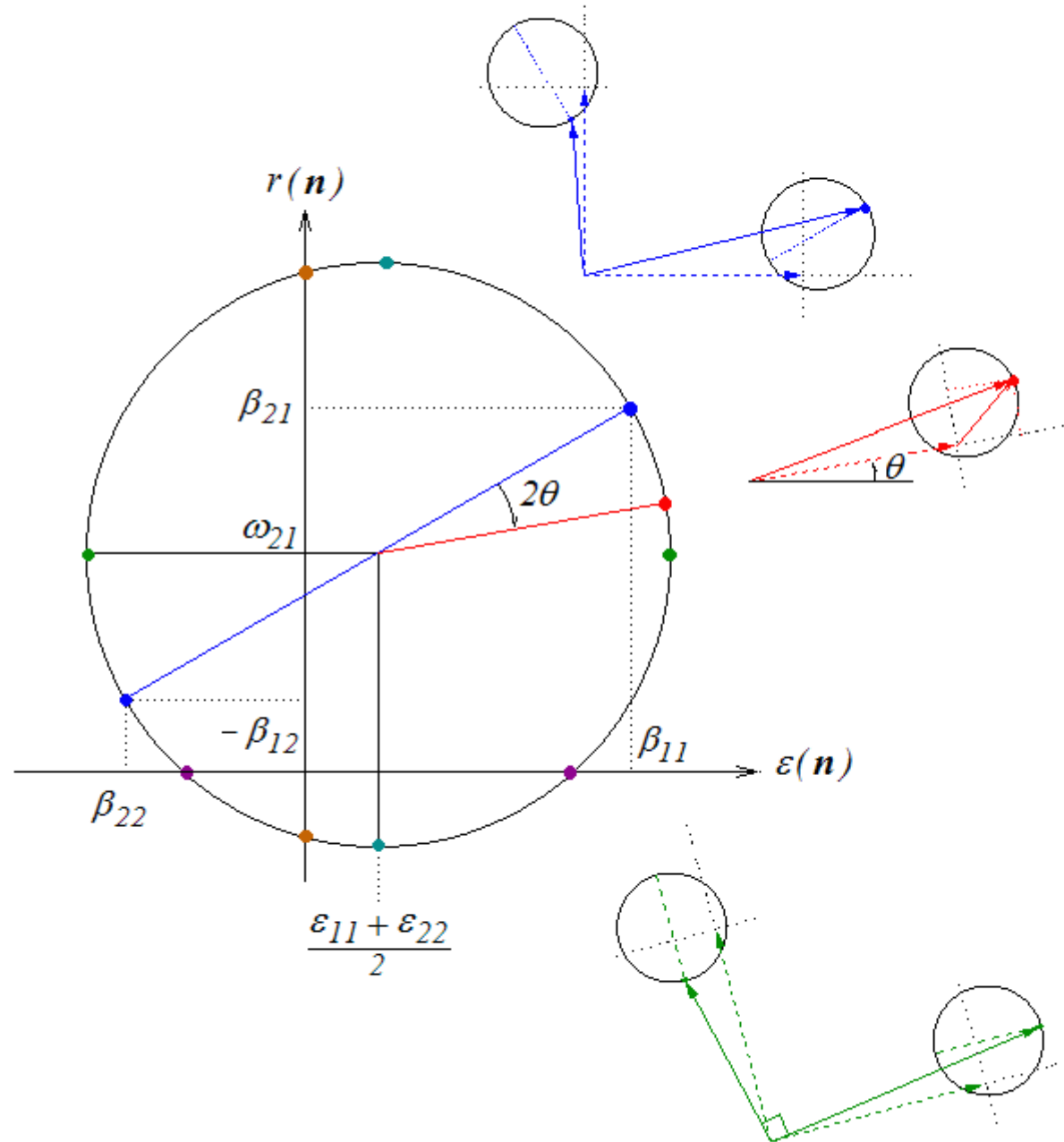


$$dx' = (1 + \beta) dx$$

$$\beta = \nabla u = \varepsilon + \omega$$

$$\varepsilon(n) = \varepsilon_{ij} n_i n_j = \beta_{ij} n_i n_j$$

$$r(n) \sim \sin r = \frac{dx' \cdot t}{|dx'|} = \beta_{ij} n_i t_j$$



Cercloïde de Mohr

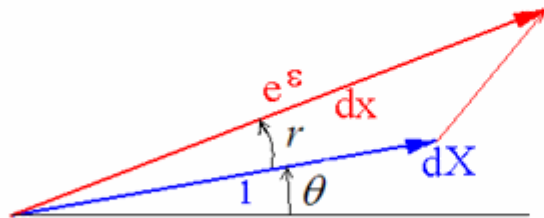
$$\varepsilon(\mathbf{n}) = \ln(dx/dX)$$

$$r(\mathbf{n}) = (dx, dX)$$

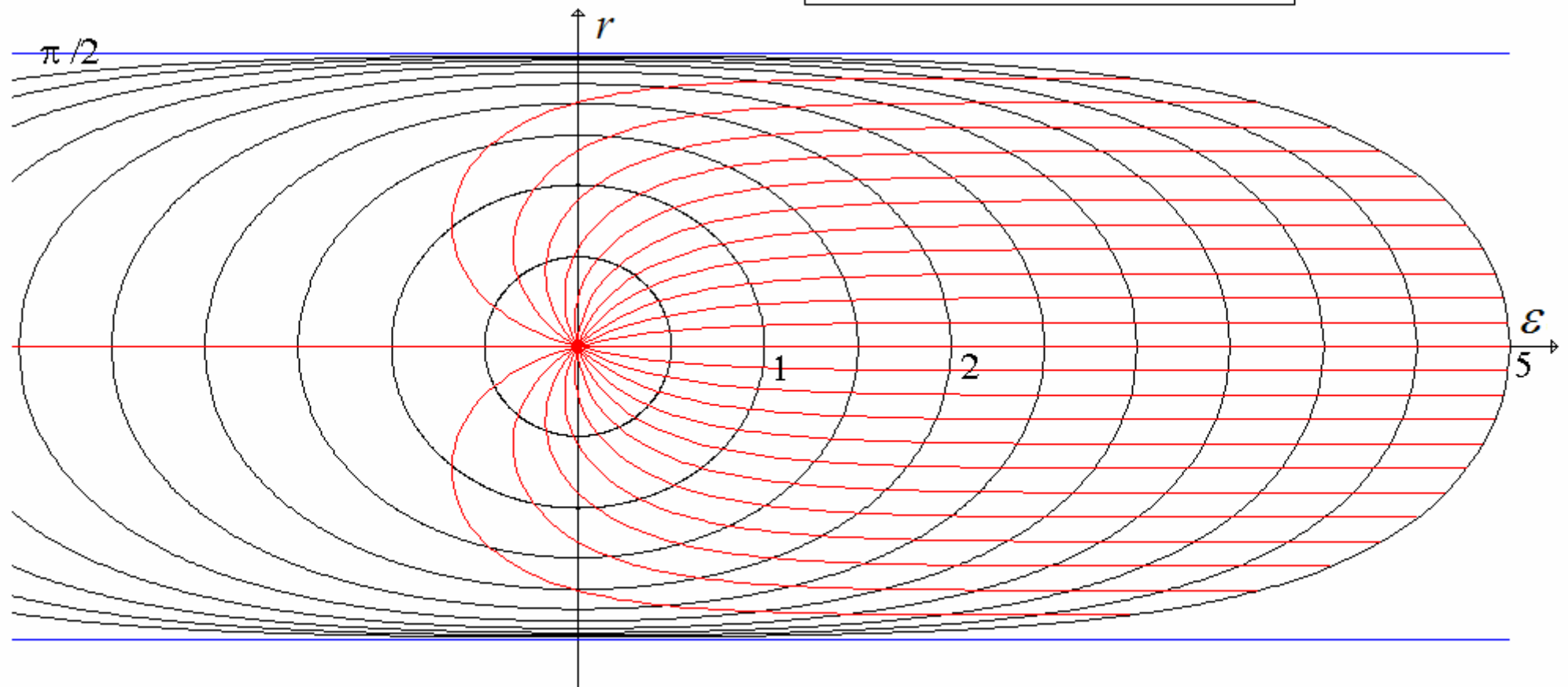
$$F = RU = \text{rot}(\psi) \text{rot}(\theta_1) \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{bmatrix} \text{rot}(-\theta_1)$$

$$\lambda_1 = e^{a+d}$$

$$\lambda_2 = e^{a-d}$$



$$r = \psi \pm \text{Arc cos} \frac{\cosh(\varepsilon - a)}{\cosh(d)}$$



Equation constitutive

$$T(t) = \mathfrak{F}\{F(\tau)\}_{\tau \leq t}$$

↙ mémoire

Indifférence matérielle

$$\mathfrak{F}\{Q(\tau)F(\tau)\} = Q(t) \mathfrak{F}\{F(\tau)\} Q^T(t)$$

$$\hookrightarrow S(t) = \mathfrak{S}\{C(\tau)\}$$

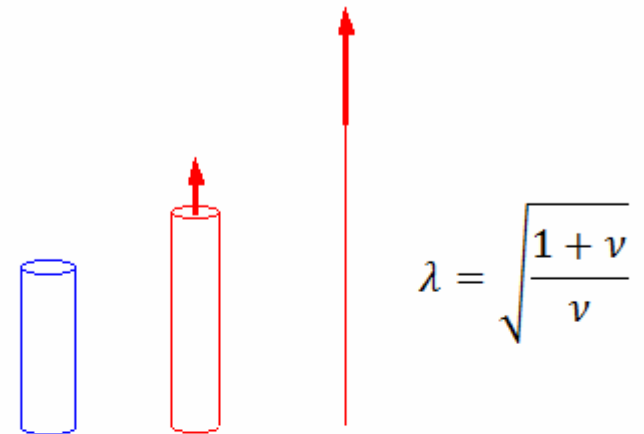
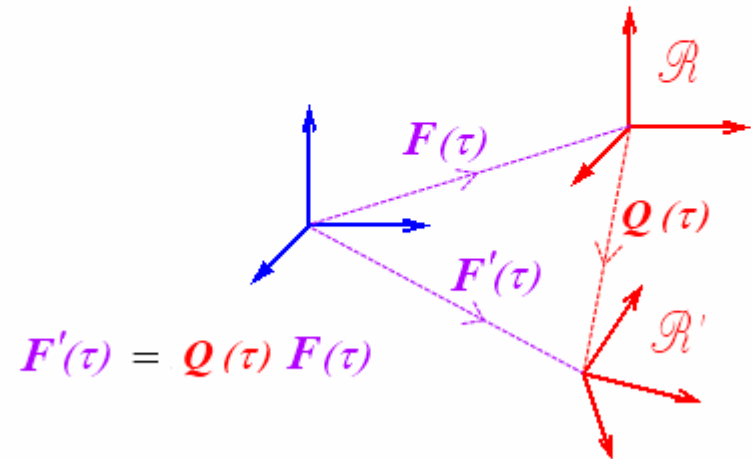
exemple $S = \lambda (\text{tr } E) \mathbf{1} + 2 \mu E$
 $(2 E = C - \mathbf{1})$

pseudo-Hooke
 \Rightarrow gag !

Incompressibilité (liaison interne)

$$T(t) = -p \mathbf{1} + \mathfrak{F}\{F(\tau)\}_{\tau \leq t} \quad (\det F(\tau) = 1)$$

exemple $S = -p C^{-1} + \mu C^{-1} \dot{C} C^{-1} \quad ???$



Les deux mémoires

mémoire du passé acquis

mémoire absolue inné

$$T(t) = \mathfrak{J}_{\tau \leq t} \{ F_t(\tau), F(t) \}$$

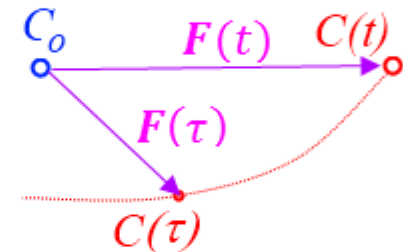
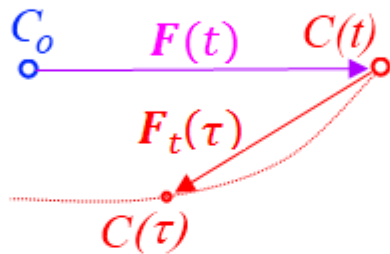


mémoire

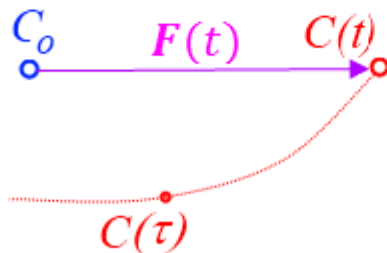
$$T(t) = \mathfrak{J}_{\tau \leq t} \{ F(\tau) \}$$

déformation relative

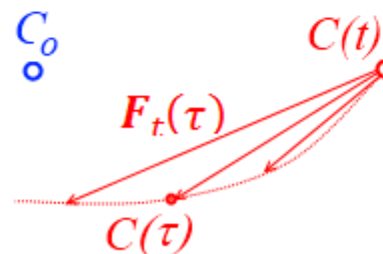
$$F(\tau) = F_t(\tau) F(t)$$



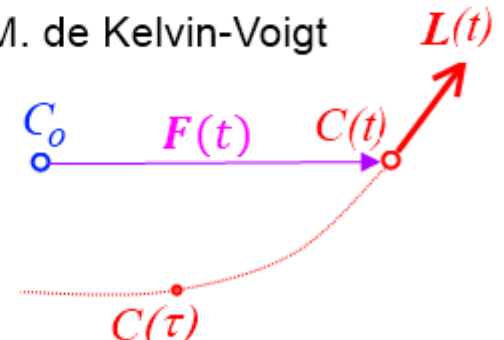
M. élastique



Fluide simple



M. de Kelvin-Voigt



Isotropie

Matériau isotrope

$$\mathfrak{F}\{\mathbf{F}(\tau) \mathbf{P}^T\} = \mathfrak{F}\{\mathbf{F}(\tau)\} \quad \text{pour toute rotation } \mathbf{P}$$



$$\mathbf{F}^*(\tau) = \mathbf{F}(\tau) \mathbf{P}^T$$

$$\mathfrak{S}\{\mathbf{P} \mathbf{C}(\tau) \mathbf{P}^T\} = \mathbf{P} \mathfrak{S}\{\mathbf{C}(\tau)\} \mathbf{P}^T$$

$$\mathbf{T} = \mathfrak{F}\{\mathbf{B}(t); \mathbf{C}_t(\tau)\}$$

fonctionnelles isotropes

mémoire { inné ; acquis }

· Plus généralement

$$\mathcal{G} = \left\{ \mathbf{P} \quad , \quad \mathfrak{F}\{\mathbf{F}(\tau) \mathbf{P}^T\} = \mathfrak{F}\{\mathbf{F}(\tau)\} \quad \right\}$$

Groupe d'isotropie

⇒ Caractérisation des symétries matérielles

Symétries matérielles

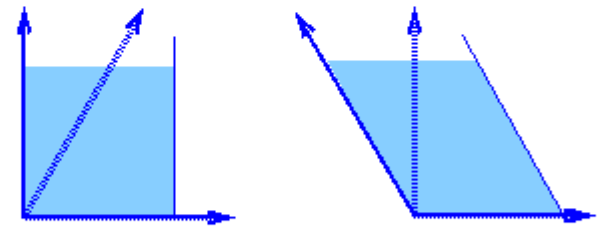
$\mathcal{G} = \mathcal{O}$ groupe orthogonal ($\mathbf{P} \mathbf{P}^T = \mathbf{1}$)
→ matériau isotrope

$\mathcal{G} \subset \mathcal{O}$ sous-groupe de \mathcal{O}
→ matériau anisotrope (orthotropie, par exemple)

$\mathcal{G} = \mathcal{U}$ groupe unimodulaire $\det \mathbf{P} = 1$
→ fluide

$$\mathbf{T} = \mathfrak{F}\{J(t); \mathbf{C}_t(\tau)\}$$

fluide incompressible $\mathbf{T} = -p \mathbf{1} + \mathfrak{F}\{\mathbf{C}_t(\tau)\}$



Théorème. Aucun groupe entre \mathcal{O} et \mathcal{U}

\mathcal{G} sous-groupe de \mathcal{U} , mais $\mathcal{G} \not\subset \mathcal{O}$
→ sous-fluide (une curiosité)

Hyper élasticité

$$\mathbf{T} : \mathbf{D} = \rho \dot{u} + \cancel{\Phi}$$

$$\frac{1}{2} \mathbf{S} : \dot{\mathbf{C}} = \boldsymbol{\tau} : \mathbf{D} = -\dot{w} + \cancel{\Phi}_o \quad w = \rho_o u$$

en général

$$w = w(\mathbf{C})$$

$$\mathbf{S} = 2 \frac{\partial w}{\partial \mathbf{C}}$$

si isotrope

$$w(\mathbf{C}) = w(\mathbf{B}) = w(B_I, B_{II}, B_{III})$$

$$\mathbf{T} = \frac{2}{J} \mathbf{B} \frac{\partial w}{\partial \mathbf{B}}$$

hyperélasticité compressible

$$\mathbf{B} = J^{2/3} \bar{\mathbf{B}} \quad (\det \bar{\mathbf{B}} = 1)$$

↑ dilatation ↑ distorsion

fluide parfait

$$\mathbf{T} = \frac{\partial w}{\partial J} \mathbf{1} + \frac{2}{J} \left(\bar{\mathbf{B}} \frac{\partial w}{\partial \bar{\mathbf{B}}} \right)^D$$

incompressible

$$\mathbf{T} = -p(J) \mathbf{1}$$

$$p = - \frac{\partial w}{\partial J}$$

$$\mathbf{T} = -p \mathbf{1} + 2 \mathbf{B} \frac{\partial w}{\partial \mathbf{B}}$$

facile

classique

Fluides visqueux (incompressible)

$$\mathbf{T} : \mathbf{D} = \rho \dot{\mathbf{u}} + \Phi$$

$$\mathbf{T} = -p \mathbf{1} + \frac{\partial \Omega}{\partial \mathbf{D}}$$

Un cas particulier important $\Omega(d) \quad d = |\mathbf{D}|$

$$\mathbf{T} = -p \mathbf{1} + \frac{\Omega'(d)}{d} \mathbf{D}$$

$$\Omega = \mu d^2$$

$$\mathbf{T} = -p \mathbf{1} + 2 \mu \mathbf{D}$$

fluide visqueux newtonien

$$\Omega = k d + \mu d^2$$

Bingham

$$\Omega = \frac{A}{n+1} d^{n+1}$$

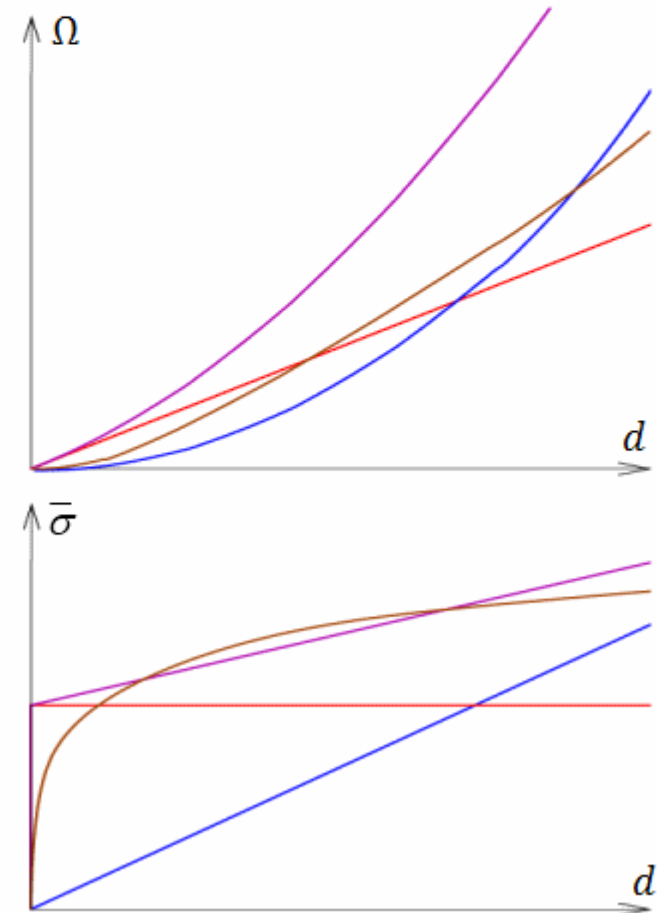
Norton-Hoff

$$\Omega = k d$$

$$\mathbf{T} = -p \mathbf{1} + k \frac{\mathbf{D}}{d}$$

$$|\mathbf{T}^D| = k$$

fluide plastique de von Mises
(rigide & parfaitement plastique)



Lois différentielles

$\sigma = \sigma(\varepsilon)$	→	$T = t(B)$	élasticité
$\sigma = \sigma(\varepsilon, \dot{\varepsilon})$	→	$T = t(B, D)$	Kelvin-Voigt
$\dot{\sigma} = f(\sigma, \varepsilon, \dot{\varepsilon})$	→	$\dot{T} = f(T, B, D)$? NON !

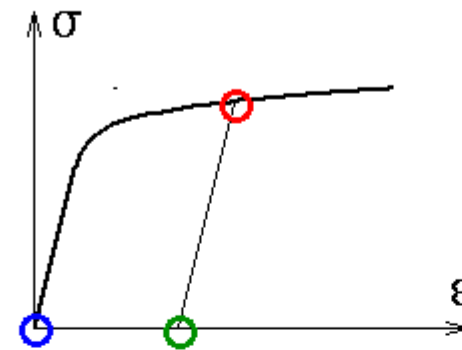
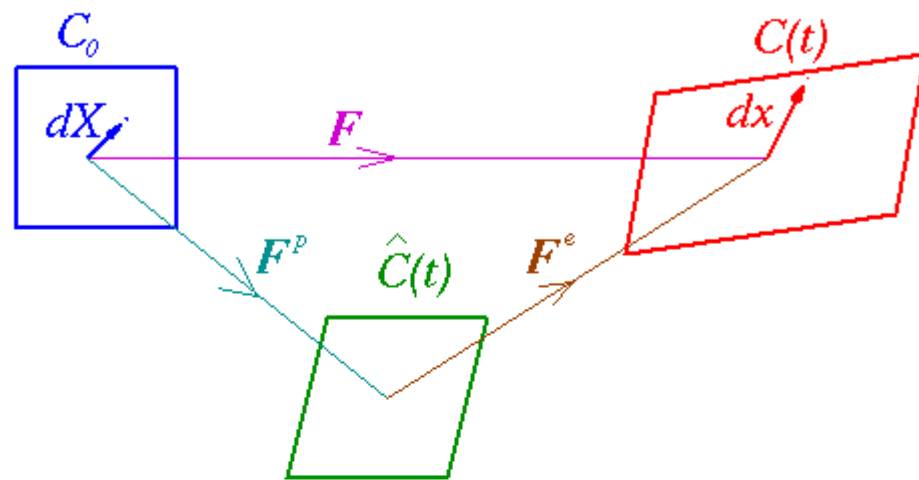
Dérivée objective : transport $G(t) : C_o \rightarrow C(t)$
 $T_o \rightarrow G T_o G^T = T$

$$\longrightarrow \frac{DT}{Dt} = G (G^{-1} T G^{-T}) \dot{} G^T$$

dérivées convectives (Lie, Oldroyd,)	$G = F$ $G = F^{-T}$	$T^C = \dot{T} - LT - TL^T$ $T_C = \dot{T} + TL + L^T T$	mais	$T^{DC} \neq T^{CD}$
--	-------------------------	---	------	----------------------

dérivées en rotation	$G = R$	$T^R = R (R^T T R) \dot{} R^T$	mais dépend du choix de C_o	
en choisissant	$C_o = C(t)$	$T^J = \dot{T} - WT + TW$	Jaumann	mais oscillations (tourne trop vite)

Elasto-plasticité



$$F = F^e F^p$$

Modèle élasto-plastique

- élastique par rapport à une configuration "relâchée" \hat{C} $w = w(C^e)$
- \hat{C} qui évolue par une loi de type plastique. $\Omega = \Omega(\hat{D})$

Conclusions (provisoires)

1 Les cadres sont en place

Reste à les remplir

2 a Le comportement plastique est un comportement fluide

b Un fluide est isotrope $\mathcal{G} \subset \mathcal{G}$

donc Plasticité \Rightarrow Isotropie

et pourtant la plasticité anisotrope existe !