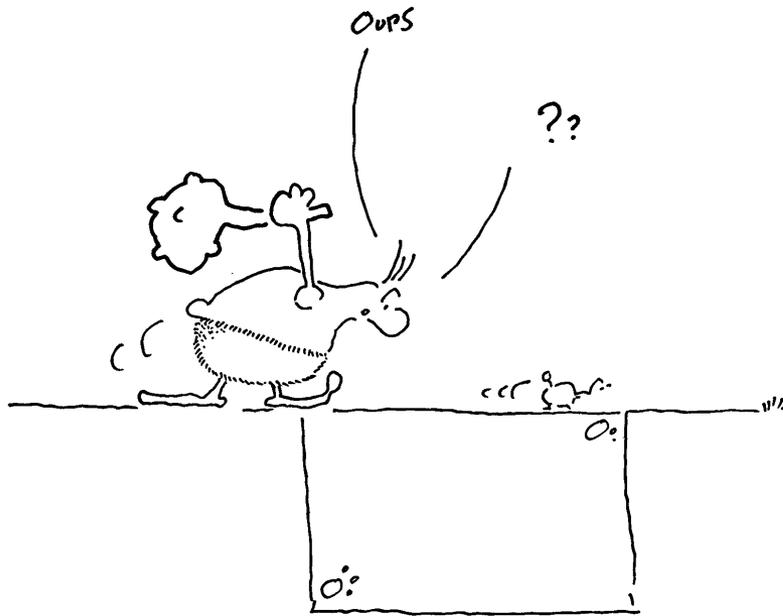
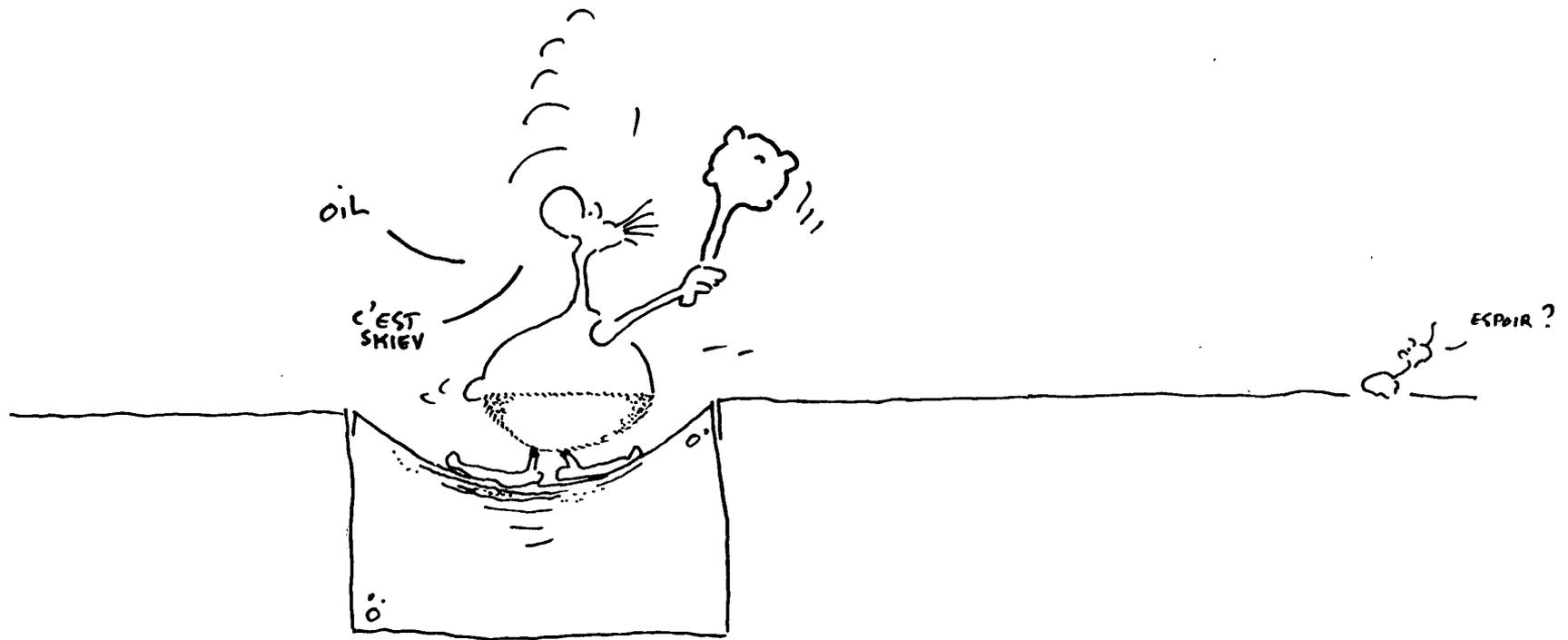


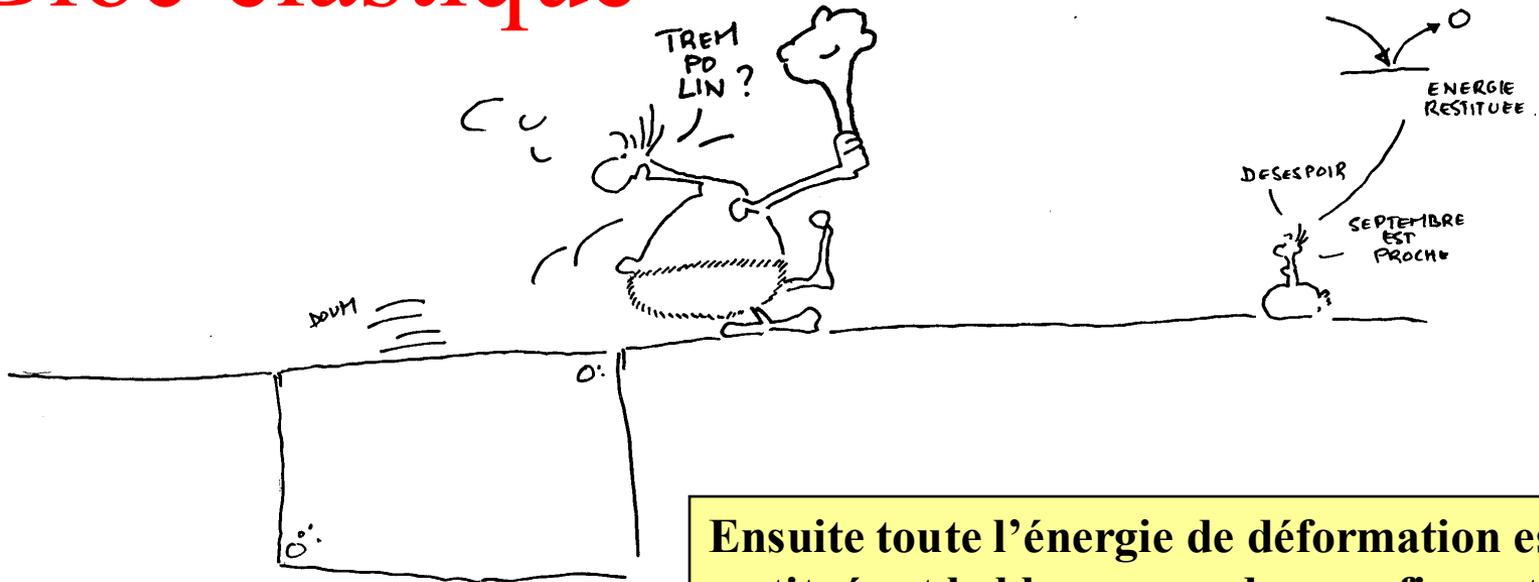
Elastique ou visqueux ?





**Le bloc exerce une force proportionnelle au déplacement exercé par le monstre.
Une énergie de déformation y est stockée...**

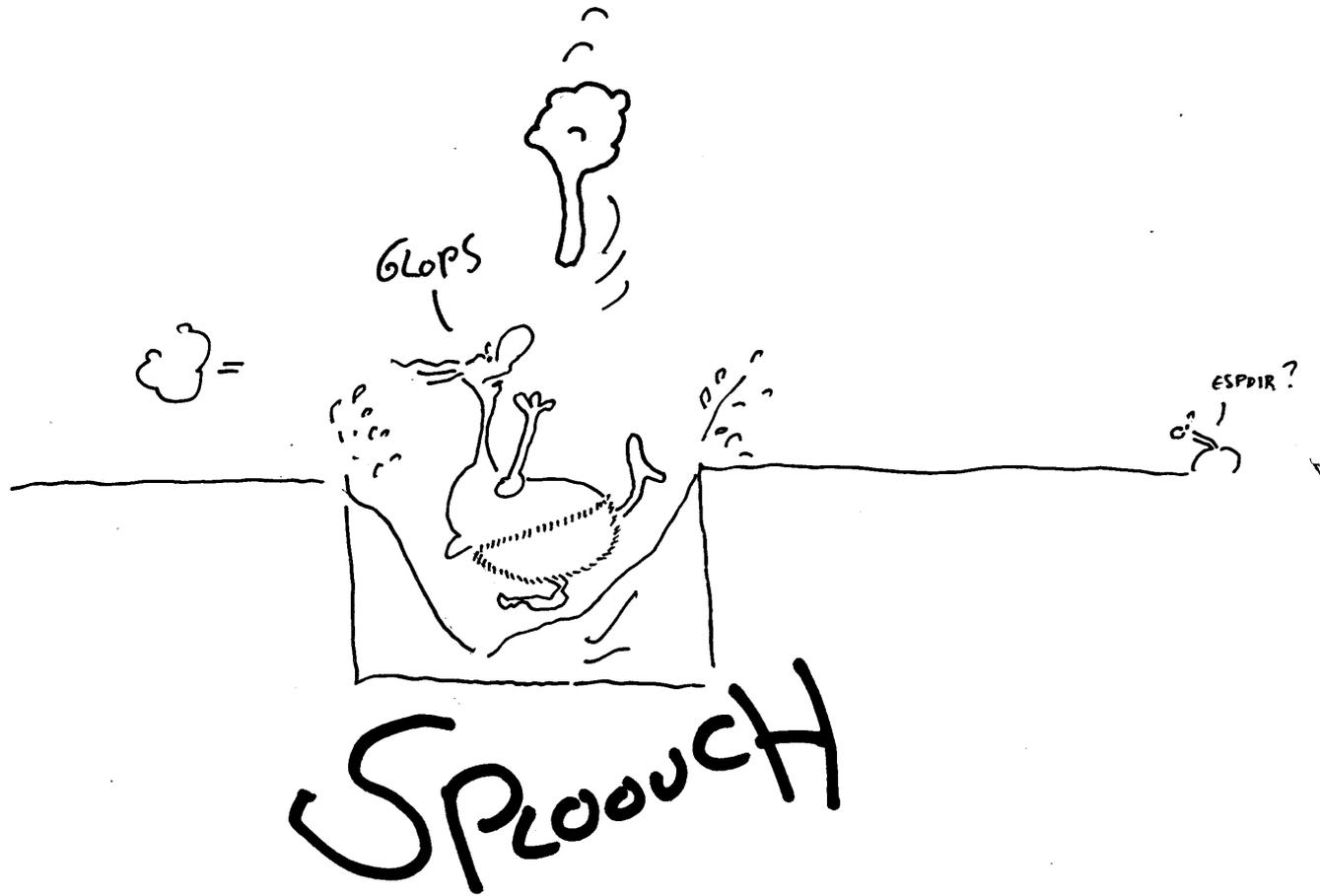
Bloc élastique



Ensuite toute l'énergie de déformation est restituée et le bloc reprend sa configuration initiale.

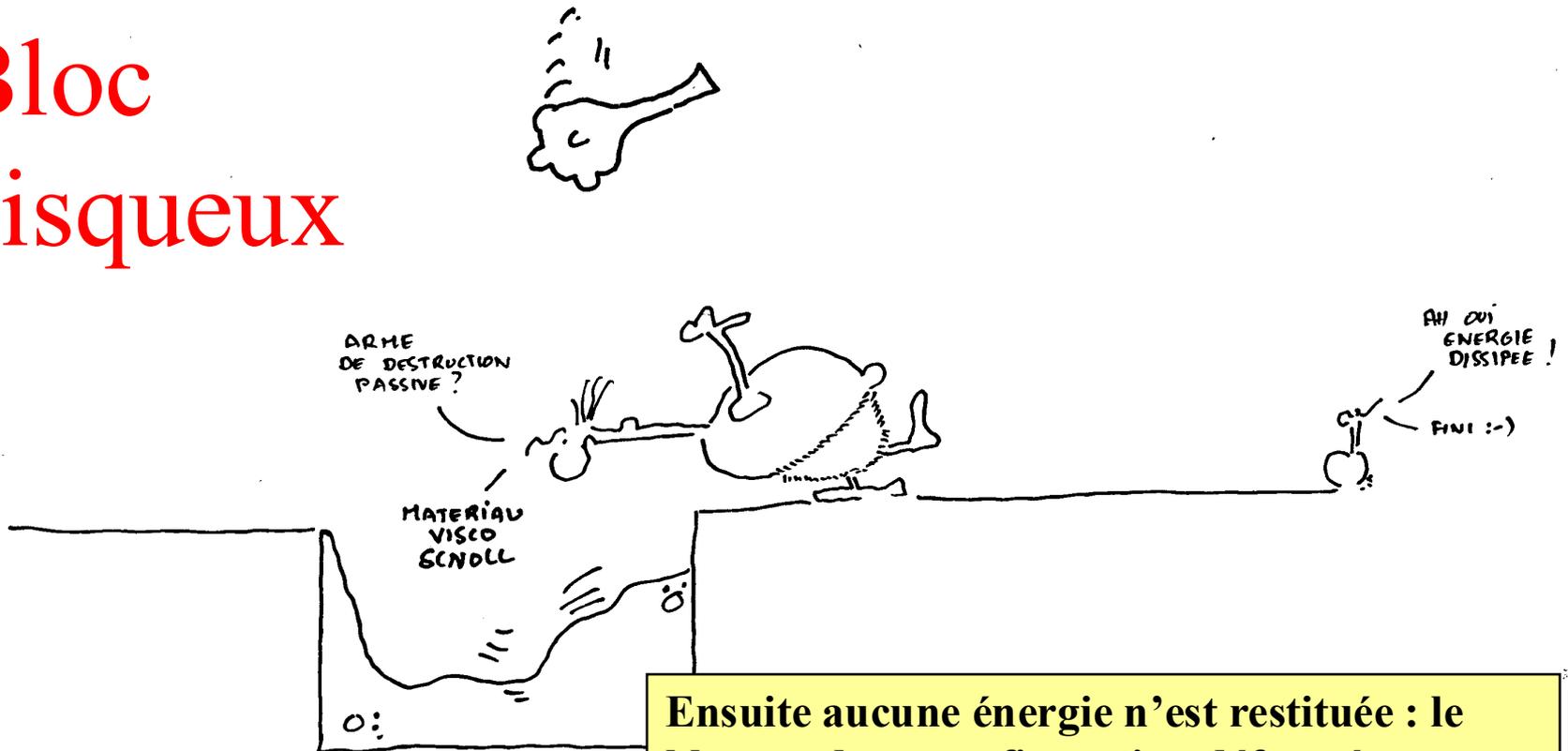
Le bloc s'est souvenu parfaitement de sa configuration initiale : il s'agit d'un matériau à **mémoire parfaite**.

Le bloc a le comportement d'un ressort !



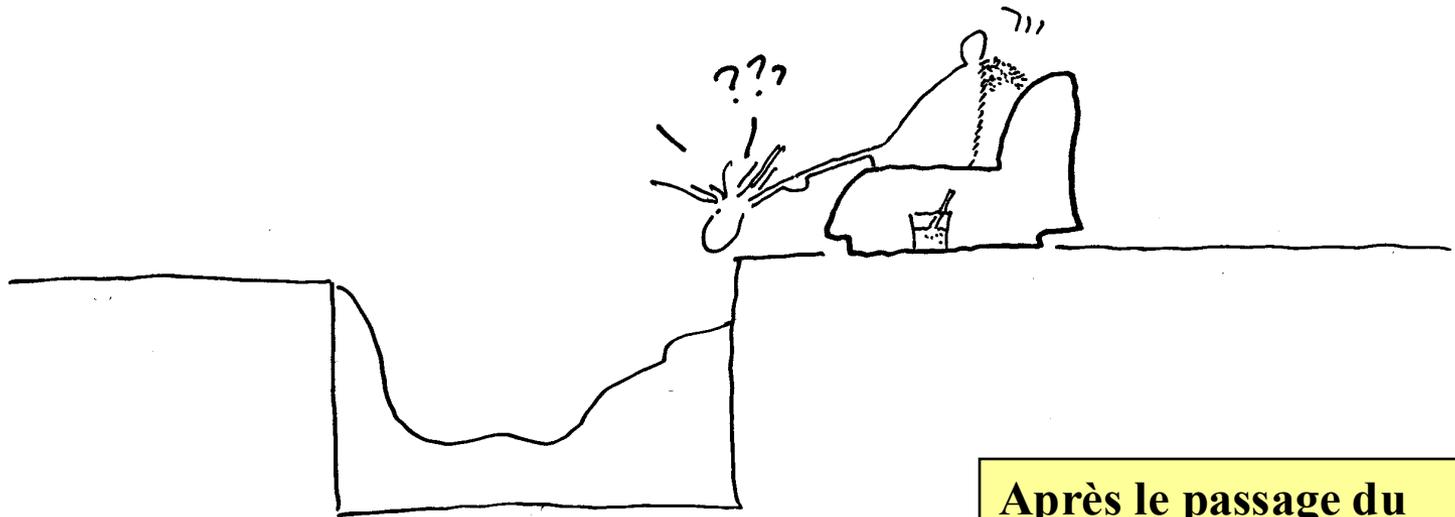
**Le bloc exerce une force proportionnelle au
taux de déformation
Une énergie y est dissipée en chaleur...**

Bloc visqueux



Ensuite aucune énergie n'est restituée : le bloc garde sa configuration déformée. Le bloc a parfaitement oublié sa configuration initiale : il s'agit d'un matériau à **mémoire nulle**.

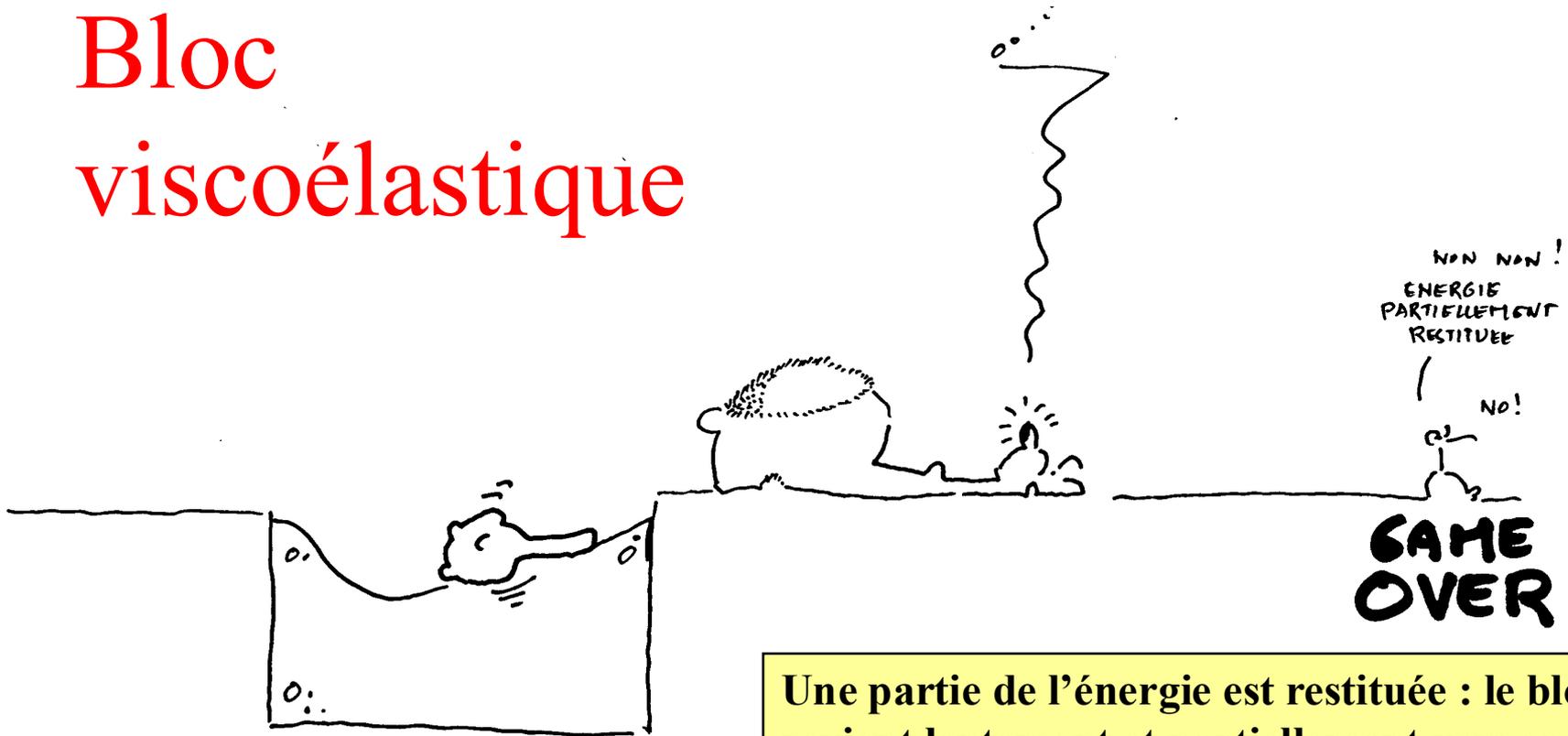
**Le bloc a le comportement d'un amortisseur !
On parle aussi de comportement plastique (plasticine !)**



Après le passage du
monstre...
le bloc garde sa
configuration déformée
pour toujours.

**On parle aussi de comportement plastique (plasticine !)
Notons que le plastique usuel a plutôt un comportement élastique.**

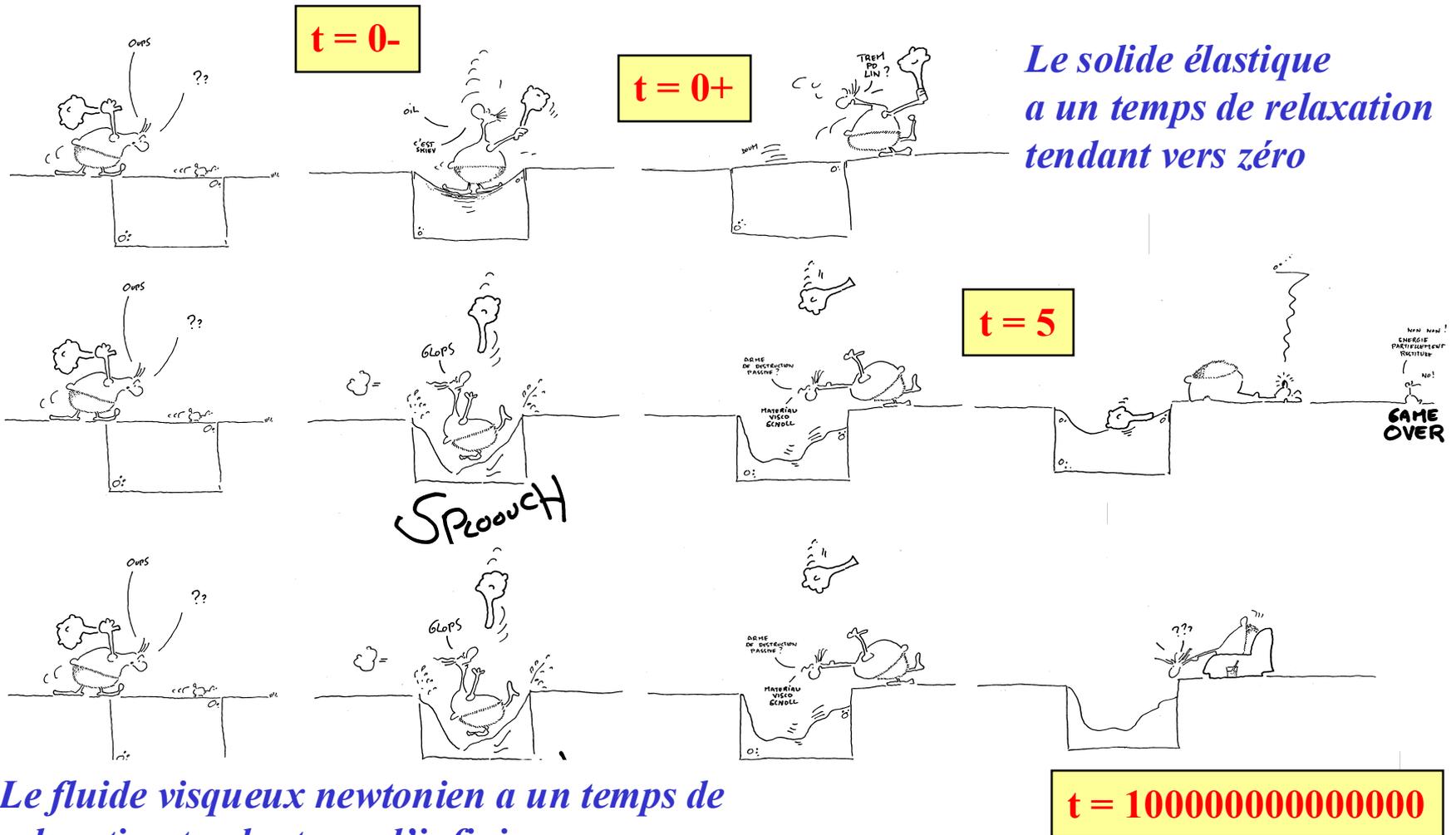
Bloc viscoélastique



Une partie de l'énergie est restituée : le bloc revient lentement et partiellement vers sa configuration initiale.
Le bloc se souvient mieux du passé récent que du passé lointain : il s'agit d'un matériau à **mémoire évanescence**.

Tous les matériaux sont viscoélastiques...
Ils ont juste des temps de relaxation très différents.

Temps de relaxation



Ni le temps de relaxation, ni le pourcentage d'énergie dissipée n'est une constante pour un matériau !

En particulier, cela dépend des sollicitations que le matériau doit subir et en particulier de la fréquence de celles-ci !

Les lois de comportement (*constitutive laws*) basées sur des expériences permettent de caractériser le comportement d'un matériau qui subit des sollicitations.

Et le thermique...

Écoulement incompressible d'un
fluide visqueux newtonien à
paramètres constants.

Les équations de continuité et de quantité
de mouvement ne font pas intervenir la
température : on peut résoudre la
dynamique de l'écoulement sans tenir
compte des aspects thermiques !

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = 0,$$

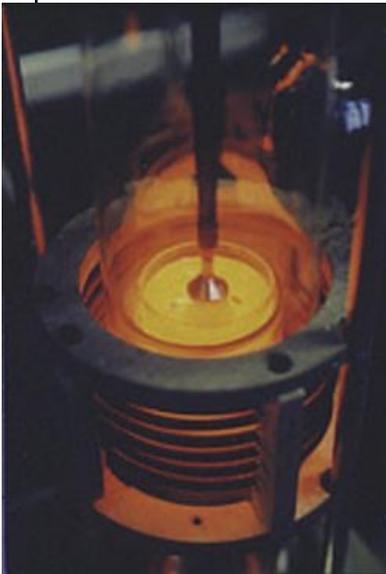
$$\rho \frac{D\mathbf{v}}{Dt} = -\nabla p + \mu \nabla^2 \mathbf{v} + \rho \mathbf{g},$$

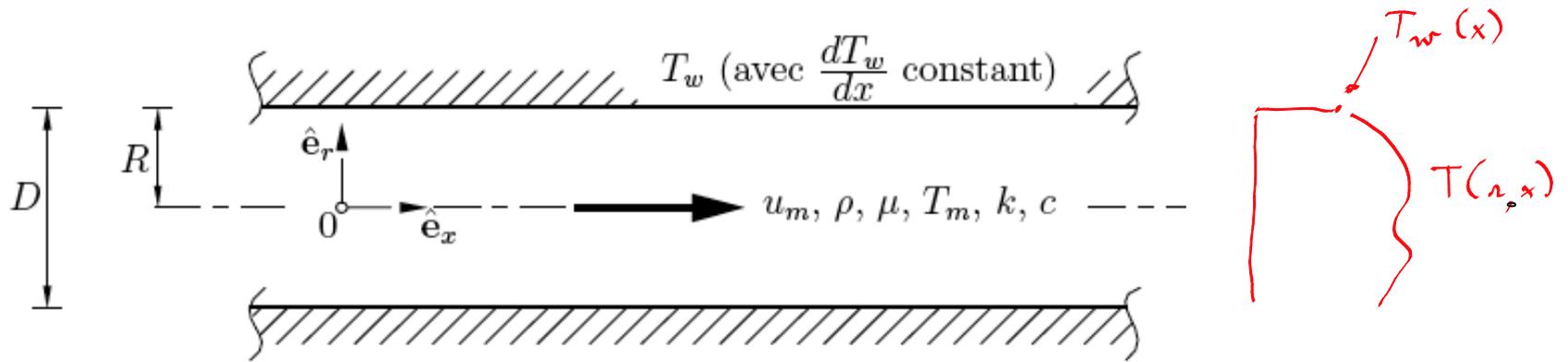
Etape 1

$$\rho c \frac{DT}{Dt} = 2\mu(\mathbf{d} : \mathbf{d}) + r + k \nabla^2 T,$$

Etape 2

Une fois la dynamique de l'écoulement
connue, on peut ensuite résoudre le
problème thermique...



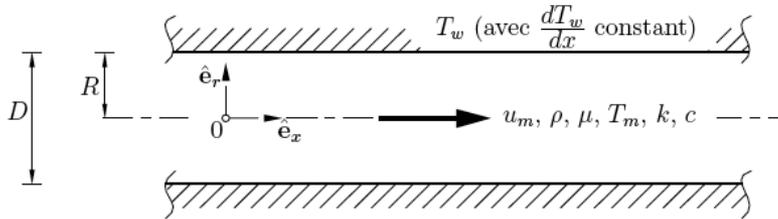


$$\frac{\partial}{\partial x} (T - T_w) = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \frac{\partial T}{\partial x} = \frac{dT_w}{dx}$$

Transfert de chaleur établi

L'écoulement est établi lorsque le profil de la différence de températures du fluide et de la paroi reste constante le long de l'axe de la conduite !

Cela suppose que l'écoulement est établi !

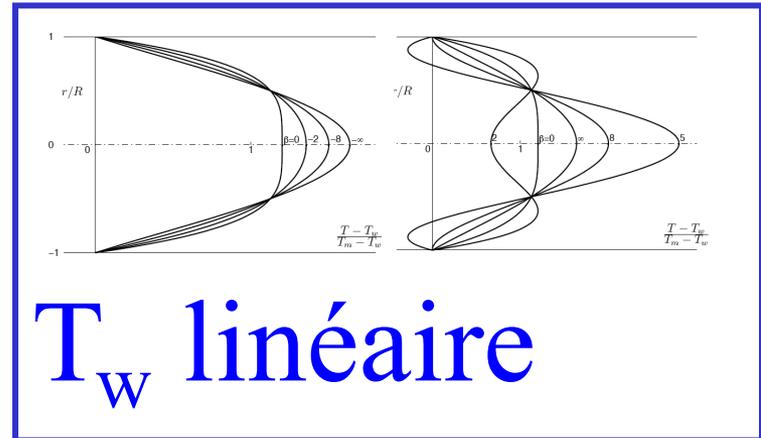


T_w constante

Si T_w constante...

$$\rho c \frac{dT_w}{dx} 2 u_m \left(1 - \left(\frac{r}{R} \right)^2 \right) = k \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{d}{dr} (T - T_w) \right) + 16 \mu \frac{u_m^2}{R^2} \left(\frac{r}{R} \right)^2$$

Deux cas particuliers



T_w linéaire

$$T - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \left(1 - \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right)$$

T_w constante

Si T_w constante...

$$\rho c \frac{dT_w}{dx} 2 u_m \left(1 - \left(\frac{r}{R} \right)^2 \right) = k \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{d}{dr} (T - T_w) \right) + 16 \mu \frac{u_m^2}{R^2} \left(\frac{r}{R} \right)^2$$

$$T - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \left(1 - \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right) - \frac{1}{8} \frac{\rho c}{k} \frac{dT_w}{dx} u_m R^2 \left(3 - 4 \left(\frac{r}{R} \right)^2 + \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right)$$

T_w linéaire

Un nombre adimensionnel
qui mesure le rapport
entre deux effets !

$$\beta = \rho c \frac{dT_w}{dx} \frac{R^2}{\mu u_m}$$

$$T - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \left[\left(1 - \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right) - \frac{1}{8} \beta \left(3 - 4 \left(\frac{r}{R} \right)^2 + \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right) \right]$$

*Effets de dissipation visqueuse
Transformation d'énergie*

*Effets de convection
Transport de l'énergie*

Le petit frère de Re :

Péclet !

$$W = \frac{\mu}{\rho}$$

$$\alpha = \frac{k}{\rho c}$$

$$\rho (\mathbf{v} \cdot \nabla) \mathbf{v}$$

$$\rho c (\mathbf{v} \cdot \nabla) T$$

TRANSPORT

=

$$2 \mu \underline{d} : \underline{d}$$

$$+ k \nabla^2 T$$

DIFFUSION DE PUISSANCE

$$- \nabla \cdot \mathbf{p}$$

DIFFUSION DE LA QUANTITE DE MVT

$$Pe = \frac{\rho c U \Delta T / L}{k \Delta T / L^2} = \frac{\rho c U L}{k}$$

$$Re = \frac{\rho U L}{\mu} = \frac{\rho U^2 / L}{\mu U / L^2} = \frac{\rho U L}{\mu}$$

$$Pr = \frac{Pe}{Re} = \frac{c \mu}{k} = \frac{W}{\alpha}$$

Le petit frère de Reynolds : Péclet

*Effets de conduction
Diffusion de l'énergie*

$$\rho c(\mathbf{v} \cdot \nabla)T = 2\mu(\mathbf{d} : \mathbf{d}) + r + k\nabla^2 T$$

$\mathcal{O}(\rho c U \Delta T / L)$ $\mathcal{O}(k \Delta T / L^2)$

*Effets de convection
Transport de l'énergie*

$$Pe = \frac{\text{Energie transportée}}{\text{Energie diffusée}} = \frac{\rho c U \Delta T / L}{k \Delta T / L^2} = \frac{\rho c U L}{k}$$

Oui : c'est bien le petit frère !

*Effets visqueux
Diffusion de la quantité
de mouvement*

$$\boxed{\rho(\mathbf{v} \cdot \nabla)\mathbf{v}} = -\nabla p + \boxed{\mu \nabla^2 \mathbf{v}}$$

$\mathcal{O}(\rho U^2/L)$ $\mathcal{O}(\mu U/L^2)$

*Effets d'inertie
Transport de la quantité
de mouvement*

$$Re = \frac{\boxed{\text{Forces d'inertie}}}{\boxed{\text{Forces visqueuses}}} = \frac{\rho U^2/L}{\mu U/L^2} = \frac{\rho U L}{\mu}$$

Nombre de Péclet

caractérise le transfert de chaleur d'un écoulement d'un fluide !

$$Pe = \frac{\rho_0 u_0 L c_p}{k}$$



Born: 10 Feb 1793 in Besancon, France

Died: 6 Dec 1857 in Paris, France

Puissance
transportée

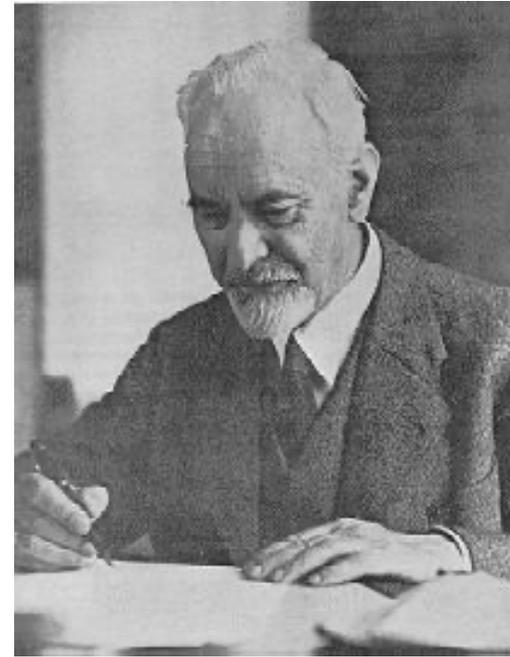
Puissance
diffusée

à savoir !

Nombre de Prandtl

$$Pr = \frac{\mu C_p}{k}$$

caractérise un fluide !



Born: 1875 in Freising, Germany

Died: 1953 in Gottingen, Germany

Peclet = Effets de convection / effets de conduction

Reynold = Effets d'inertie / effets de viscosité

à savoir !

Le nombre adimensionnel sans nom !

$$\beta = \rho c \frac{dT_w}{dx} \frac{R^2}{\mu U_m}$$

$$\rho (\underline{v} \cdot \underline{\nabla}) \underline{v}$$

$$\rho c (\underline{v} \cdot \underline{\nabla}) T$$

TRANSPORT

$$\rho c U \Delta T / L$$

=

$$2 \mu \underline{d} : \underline{d}$$

DISSIPATION VISQUEUSE

$$\mu U^2 / L^2$$

$$+ k \underline{\nabla}^2 T$$

DIFFUSION

$$k \Delta T / L^2$$

$$- \underline{\nabla} p$$

$$E_c = \frac{\overbrace{\rho U^2 / L}^{\text{FORCE}} \underbrace{U}_{\text{VITESSE}}}{\underbrace{\rho c U \Delta T / L}_{\text{PUISSANCE}}}$$

$$= \frac{U^2}{c \Delta T} = \frac{\text{ENERGIE CINETIQUE}}{\text{ENERGIE INTERNE}}$$

$$\frac{\mu U^2 / L^2}{k \Delta T / L^2} = \frac{\mu U^2}{k \Delta T} = \frac{E_c}{Pr}$$

$$\frac{\mu U^2 / L^2}{k \Delta T / L^2} = \beta = \frac{\rho c U \Delta T / L}{\mu U^2 / L^2} = \frac{\rho c \Delta T L}{\mu U} = \frac{\rho U L}{\mu} \frac{c \Delta T}{U^2}$$

Re / Ec

$$E_c = \frac{\overbrace{\rho U^2/L}^{\text{FORCE}} \overbrace{U}^{\text{VITESSE}}}{\underbrace{\rho c U \Delta T/L}_{\text{PUISSANCE}}} = \frac{U^2}{c \Delta T} = \frac{\text{ENERGIE CINÉTIQUE}}{\text{ENERGIE INTERNE}}$$

Et notre ami Eckert !

Une grande famille !

*Effets de conduction
Diffusion de l'énergie*

$$\boxed{\rho c(\mathbf{v} \cdot \nabla)T} = \boxed{2\mu(\mathbf{d} : \mathbf{d})} - r + \boxed{k\nabla^2 T}$$

$$\mathcal{O}(\rho c U \Delta T / L) \quad \mathcal{O}(\mu U^2 / L^2) \quad \mathcal{O}(k \Delta T / L^2)$$

*Effets de convection
Transport de l'énergie*

*Effets de dissipation visqueuse
Transformation d'énergie*

$$Pe = \frac{\text{■}}{\text{■}} \quad Pr \quad Ec = \frac{\text{■}}{\text{■}} \quad \beta = \frac{Re}{Ec} = \frac{\text{■}}{\text{■}}$$

$$Ec = \frac{\text{Energie cinétique}}{\text{Energie interne}} = \frac{\rho U^2}{\rho c \Delta T} = \frac{U^2}{c \Delta T}$$

Nombre d'Eckert

$$Ec = \frac{u_e^2}{c(T_w - T_e)}$$

caractérise un écoulement
d'un fluide !

Energie cinétique

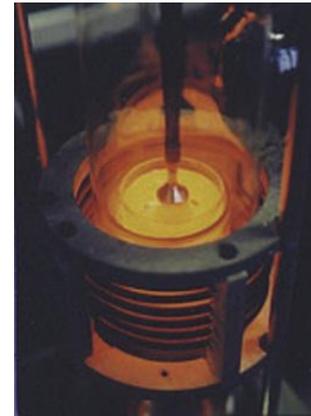
Energie interne



Picture was taken on August 22, 2000

Transferts de chaleur stationnaires

$$\rho c(\mathbf{v} \cdot \nabla)T = 2\mu(\mathbf{d} : \mathbf{d}) + r + k\nabla^2 T$$



Nombre de Reynolds : Re

Nombre de Péclet : Pe

$$C_f = \frac{\tau_w}{\rho U^2/2}$$



Nombre de Prandtl : Pr

Nombre d'Eckert : Ec

$$Nu = \frac{q_w}{k_f \Delta T/2R}$$

Nombre de Nusselt : Nu

Nombre de Biot : Bi

Coeff de frottement : C_f

Nombre de Stanton : St

$$Bi = \frac{q_w}{k_s \Delta T/L}$$

Pertes de charges : λ

$$St = \frac{q_w}{\rho c U \Delta T}$$

Nombre de Nusselt

$$Nu = \frac{q_w}{k\Delta T/2R}$$

caractérise une condition d'interface !



Born: 25 Nov 1882 in Nurnberg, Germany

Died: 1 Sep 1957 in Munchen, Germany

Flux de chaleur à la paroi

Flux de chaleur diffusé dans l'écoulement

Nombre de Biot

$$Bi = \frac{q_w}{k\Delta T/L}$$

caractérise une condition d'interface !



Born: 21 April 1774, Paris, France

Died: 3 Feb 1862, Paris, France

Flux de chaleur à la paroi

Flux de chaleur diffusé dans le solide

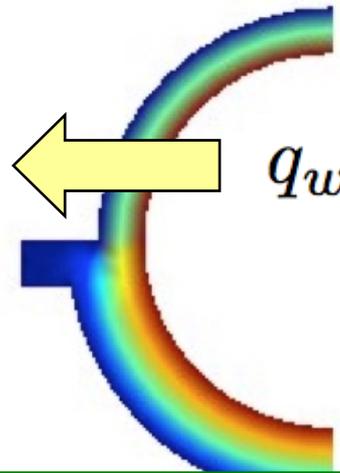
Le Nusselt et le Biot de l'ex-tuyau en plomb de ma salle de bain :-)



$$Nu = \frac{q_w}{k\Delta T/2R}$$

Écoulement de l'air
dans la salle de bain

Flux conductif de l'air !



Écoulement de l'eau dans le tuyau !

Flux conductif de l'eau chaude

$$Nu = \frac{q_w}{k\Delta T/2R}$$

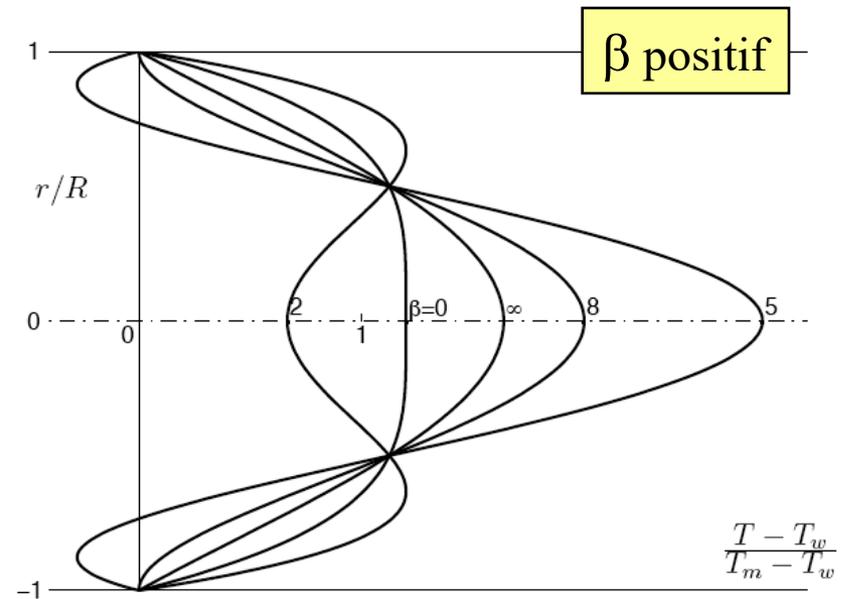
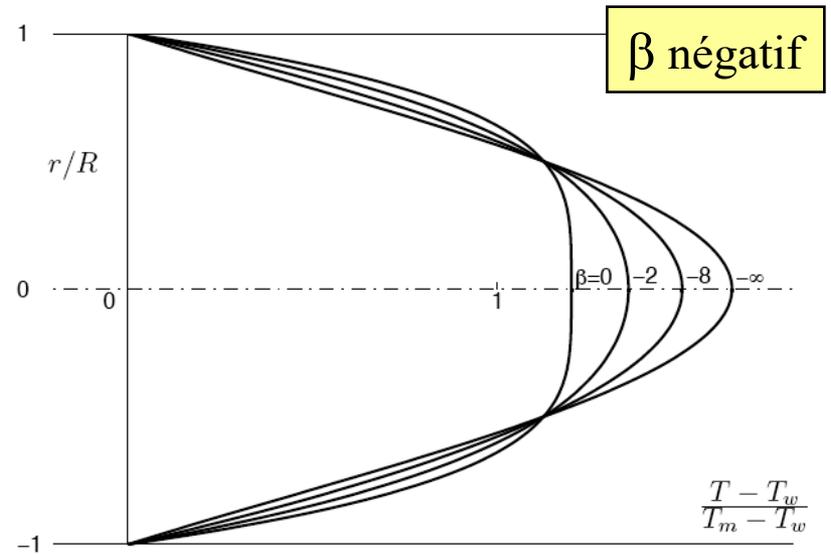
$$Bi = \frac{q_w}{k\Delta T/L}$$

Conduction thermique dans
le tuyau : tension thermiques (thermoélasticité !)

Flux conductif dans le plomb

A mi-rayon,
la température
est indépendante
de la valeur
de β !

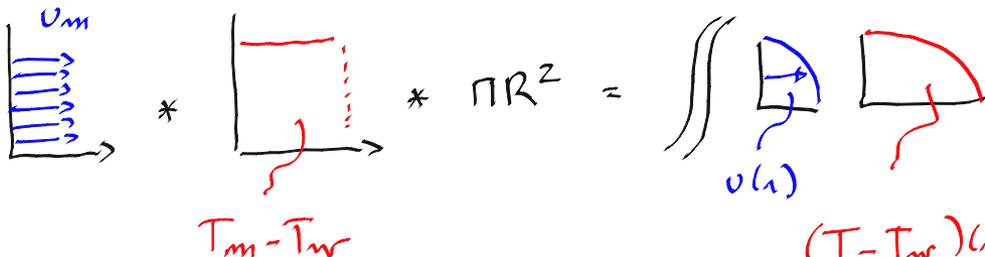
$$\frac{T - T_w}{T_m - T_w} = \frac{9}{8} \quad \text{en} \quad \frac{r}{R} = \frac{1}{2}$$



La température moyenne
qui n'est pas une
moyenne
usuelle

$$\int_0^1 \eta - \eta^3 - \eta^5 + \eta^7 d\eta = \left[\frac{1}{2} - \frac{1}{4} - \frac{1}{6} + \frac{1}{8} \right]$$

$$= \frac{12 - 6 - 4 + 3}{24} = \frac{5}{24}$$



$\pi R^2 v_m (T_m - T_w) = 2\pi R^2 \int_0^1 v(\eta) (T - T_w)(\eta) d\eta$

$$= 2\pi R^2 \int_0^1 \left[\frac{u v_m^2}{k} \left((1-\eta^2)(1-\eta^4) \eta d\eta - \frac{\beta}{8} \int_0^1 (1-\eta^2)(3-4\eta^2+\eta^4) \eta d\eta \right) \right]$$

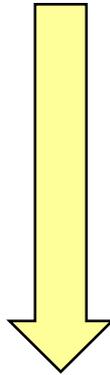
$$\int_0^1 3\eta - 4\eta^3 + \eta^5 - 3\eta^3 + 4\eta^5 - \eta^7$$

$$= \frac{3}{2} - \frac{4}{4} + \frac{1}{6} - \frac{3}{4} + \frac{4}{6} - \frac{1}{8} = \frac{72 - 48 + 8 - 36 + 32 - 6}{48} = \frac{32 - 10}{48}$$

$$= \frac{22}{48} = \frac{11}{24}$$

Température moyenne

$$u_m \pi R^2 (T_m - T_w) = 2\pi R^2 \frac{\mu u_m^2}{k} 2 u_m \left[\underbrace{\int_0^1 (1 - \eta^2) (1 - \eta^4) \eta d\eta}_{= \frac{10}{48}} \right]$$



$$- \frac{\beta}{8} \underbrace{\int_0^1 (1 - \eta^2) (3 - 4\eta^2 + \eta^4) \eta d\eta}_{= \frac{22}{48}}$$

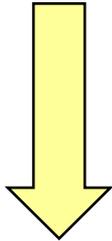
$$T_m - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \left[\frac{5}{6} - \frac{11}{48} \beta \right]$$

*Cup mixing
temperature*



Flux de chaleur à la paroi

$$T - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \left[\left(1 - \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right) - \frac{1}{8} \beta \left(3 - 4 \left(\frac{r}{R} \right)^2 + \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right) \right]$$



$$q_w = -k \left[\frac{\mu u_m^2}{k} \left[- \left(\frac{4r^3}{R^4} \right) \Big|_{r=R} - \frac{1}{8} \beta \left(-4 \left(\frac{2r}{R^2} \right) \Big|_{r=R} + \left(\frac{4r^3}{R^4} \right) \Big|_{r=R} \right) \right] \right]$$

$$q_w = -k \left[\frac{\mu u_m^2}{k} \left[-\frac{4}{R} - \frac{1}{8} \beta \left(-\frac{8}{R} + \frac{4}{R} \right) \right] \right]$$

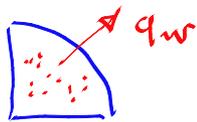
$$q_w = \frac{\mu u_m^2}{2R} (8 - \beta)$$

Flux de chaleur dissipé ?

$$q_w = \frac{\mu v_m^2}{2R} [\delta - \beta]$$

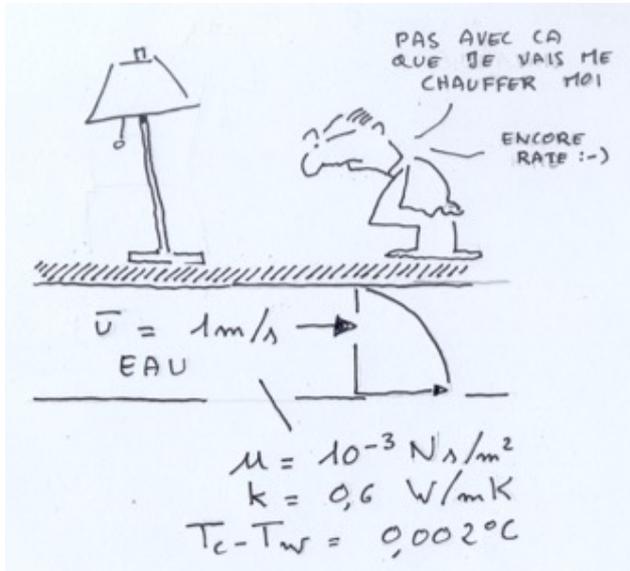
$$\boxed{\beta = 0}$$

$$q_w = \frac{4\mu v_m^2}{R}$$



POISSANCE
DISSIPÉE

$$\begin{aligned} &= 2\pi \int_0^R \mu (2v_m)^2 \left(\frac{2r}{R^2}\right)^2 r \, dr \\ &= 2\pi \frac{16\mu v_m^2}{R^4} \int_0^R r^3 \, dr \\ & \quad \left[\frac{r^4}{4} \right]_0^R = \frac{R^4}{4} \\ &= 2\pi R \underbrace{\frac{4\mu v_m^2}{R}}_{q_w} \end{aligned}$$



$$T - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \left(1 - \left(\frac{r}{R} \right)^4 \right)$$

$$q_w = -k \left. \frac{dT}{dr} \right|_{r=R} = 4 \frac{\mu u_m^2}{R} = 4k \frac{(T_c - T_w)}{R}$$

*C'est la chaleur générée par dissipation visqueuse
qui s'échappe par la paroi du tuyau !*

Flux de chaleur à la paroi

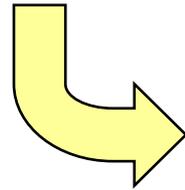
T_w constante

$$q_w = -k \left. \frac{dT}{dr} \right|_{r=R} = 4 \frac{\mu u_m^2}{R}$$

*Estimation du flux de chaleur à la paroi
par rapport aux effets de diffusion !*

$$T_m - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \frac{5}{6}$$

L'écart de température
caractéristique est pris avec
la température moyenne !



$$Nu = 4 \frac{\mu u_m^2}{R} \frac{k}{\mu u_m^2} \frac{6}{5} \frac{2R}{k} = \frac{48}{5} = 9.6$$

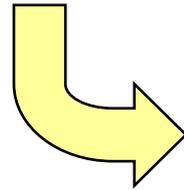
T_w constante
Nombre de Nusselt

$$q_w = \frac{\mu u_m^2}{2R} (8 - \beta)$$

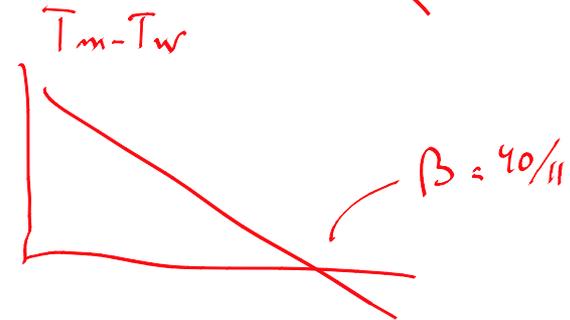
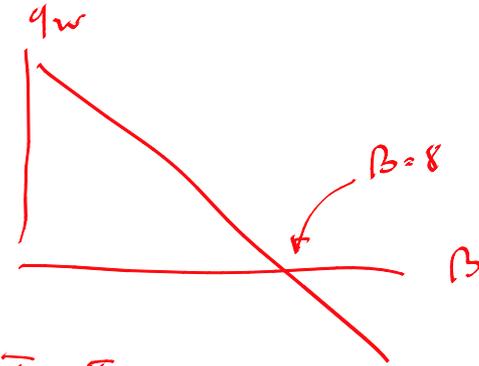
Estimation du flux de chaleur à la paroi par rapport aux effets de diffusion !

$$T_m - T_w = \frac{\mu u_m^2}{k} \left[\frac{5}{6} - \frac{11}{48} \beta \right]$$

L'écart de température caractéristique est pris avec la température moyenne !

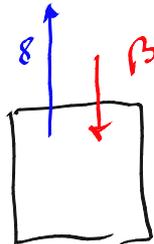
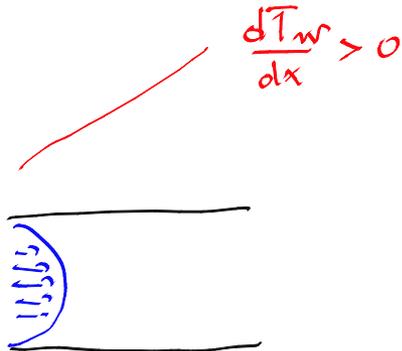
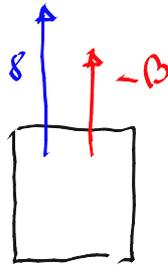
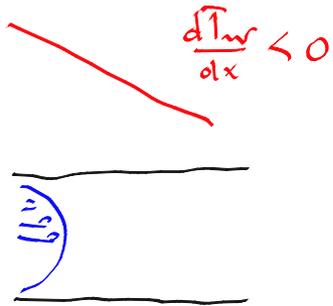


$$Nu = \frac{(8 - \beta)}{\left(\frac{5}{6} - \frac{11}{48} \beta\right)}$$

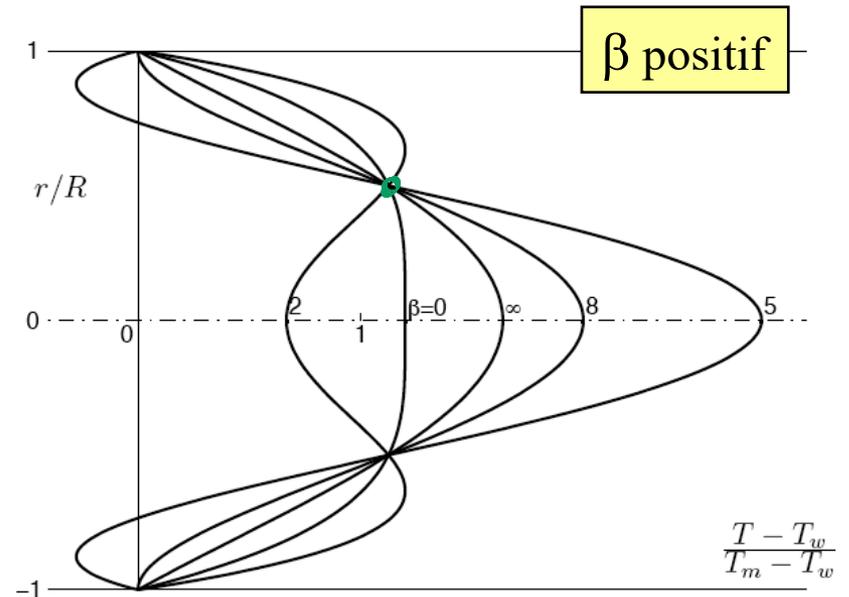
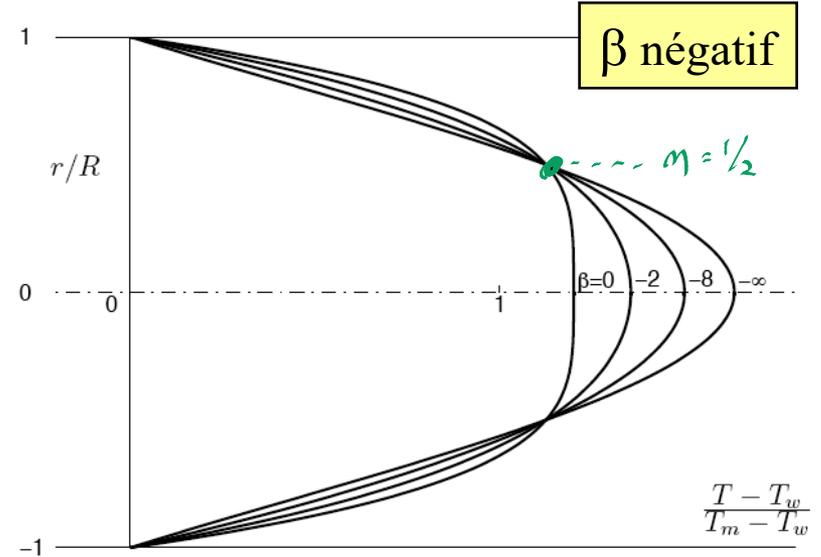


T_w linéaire
Nombre de Nusselt

Comprendre la solution analytique !



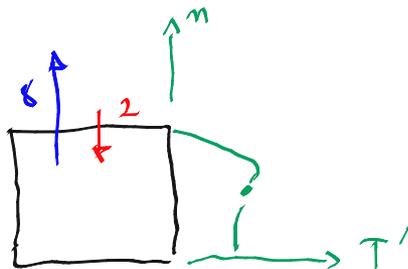
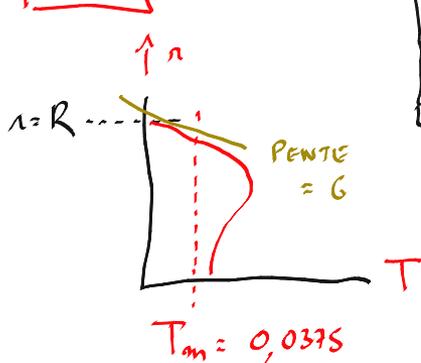
$$q_w = \underbrace{\dots}_{=1} (8 - \beta)$$



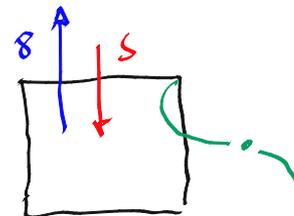
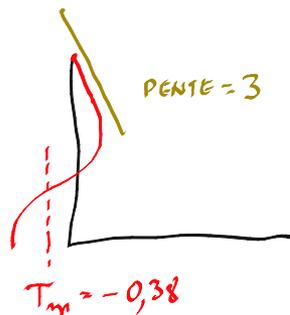
$$T' = T/T_m$$

$$T_w = 0 \quad (-)$$

$$\beta = 2$$

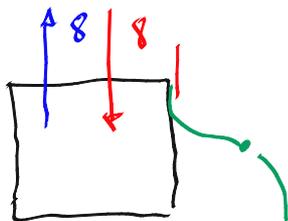
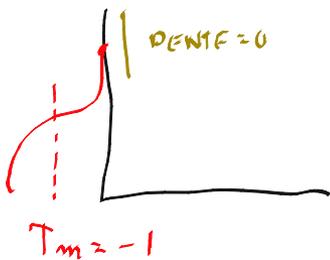


$$\beta = 5$$

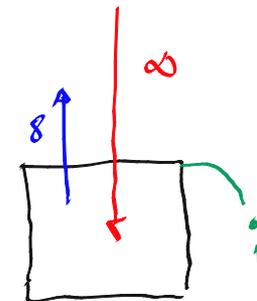
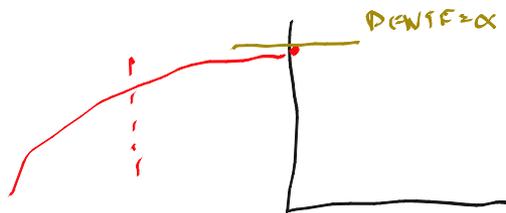


ADIABATIQUE

$$\beta = 8$$



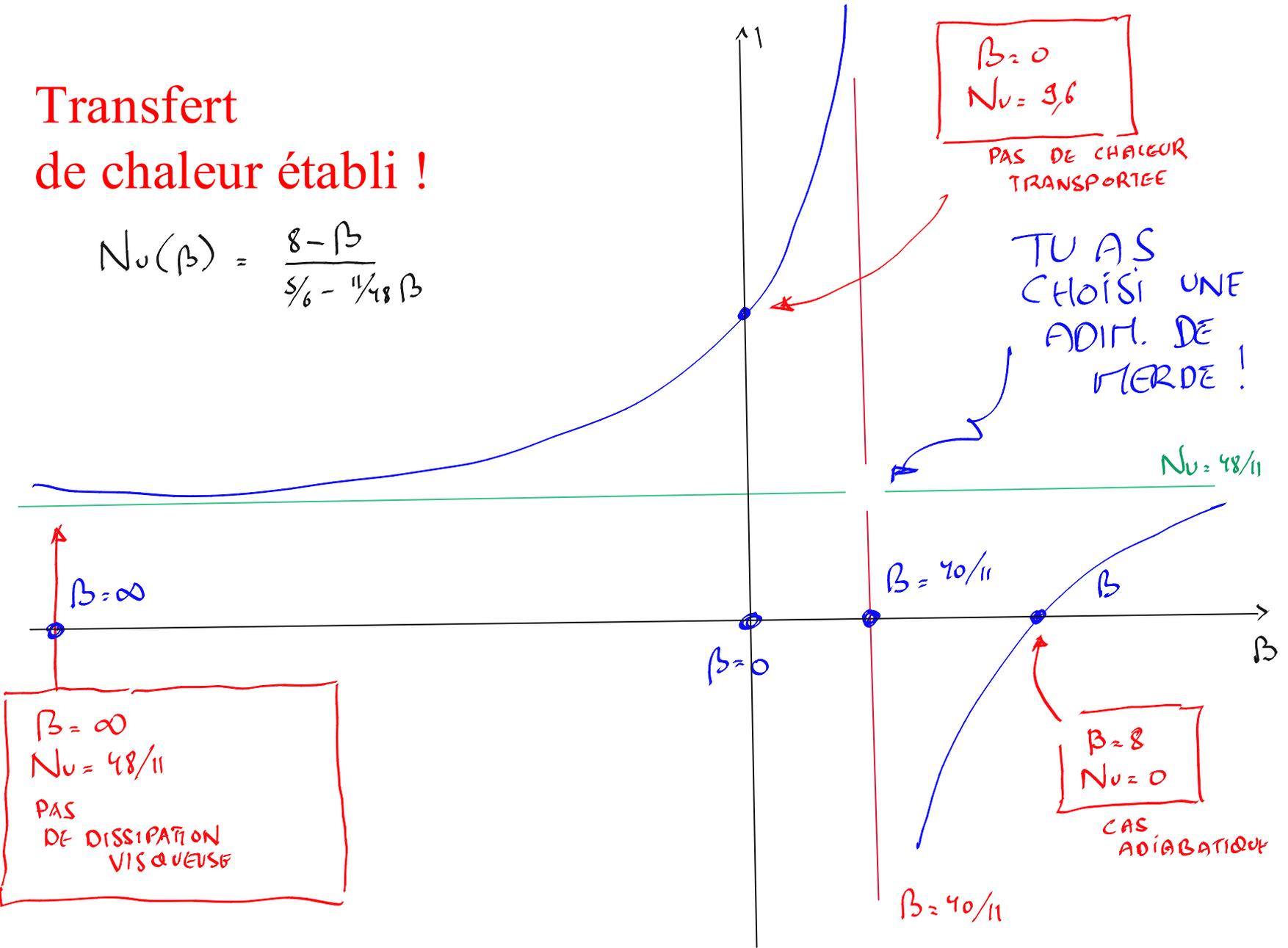
$$\beta = \infty$$



$$T_m = \left\{ \begin{matrix} 3 \\ 1 \end{matrix} \right\} \left[\frac{S}{6} - \frac{11}{48} \beta \right]$$

Transfert de chaleur établi !

$$Nu(\beta) = \frac{8 - \beta}{\frac{5}{6} - \frac{1}{48}\beta}$$



Ecart de température

$$(T_m - T_w) \frac{k}{\mu u_m^2}$$



Pas de dissipation visqueuse

T_w constante

Cas adiabatique

$$q_w \frac{2R}{\mu u_m^2}$$

Flux pariétal

Un petit graphe récapitulatif !

Adimensionnalisation inadéquate !

