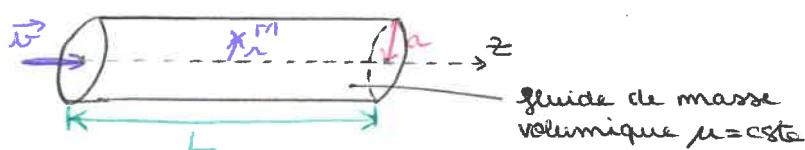


Ex 1. TD 11

LARGEAU Garance
BRECHBIEHL Emma
BLONDEL Agathe



écoulement stationnaire

fluide de masse volumique $\mu = \text{cste}$

1) les coordonnées cylindriques (r, θ, z) sont le plus appropriés
le champ des vitesses suit la direction \vec{u}_z ,
Il dépend uniquement des paramètres sur r et z car invariance
par rapport à l'angle θ . / de l'écoulement

$$\vec{v} = v(r, z) \vec{u}_z /$$

Or le fluide a une masse volumique constante et nous avons un écoulement stationnaire donc $\text{div}(\mu \vec{v}) = 0$ donc $\mu \text{div}(\vec{v}) = 0$
 $\Rightarrow \text{div}(\vec{v}) = 0$ /

en coordonnées cylindriques : $\boxed{\text{div}(\mu \vec{v}) = \frac{\mu}{r} \frac{\partial(v_r)}{\partial r} + \frac{\mu}{r} \frac{\partial(v_\theta)}{\partial \theta} + \mu \frac{\partial(v_z)}{\partial z} = 0}$
 $\alpha N_r = 0$ et $N_\theta = 0$ donc $\text{div}(\mu \vec{v}) = \mu \frac{\partial(v_z)}{\partial z} = 0$

2) On a : $v(r) = k(a^2 - r^2)$ $\Rightarrow \vec{v}$ est indépendant de z $\vec{v} = v(r) \vec{u}_z$

Donc v ne dépend pas de r ~~et n'a pas de composante sur z~~ donc $\frac{\partial(v_z)}{\partial z} = 0$

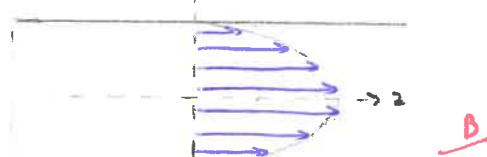
Donc $\boxed{\text{div}(\mu \vec{v}) = \frac{\mu}{r} \frac{\partial(v_r)}{\partial r} = 0}$

Oui c'est cohérent car nous avons un écoulement stationnaire

$$\vec{v}(r) = v_r(r, \theta, z) \vec{u}_r + v_\theta(r, \theta, z) \vec{u}_\theta + v_z(r, \theta, z) \vec{u}_z$$

l'dc $v_r(r, \theta, z) = 0$ et $v_\theta(r, \theta, z) = 0$ car \vec{v} est colinéaire à \vec{u}_z

3) $v = k(a^2 - r^2)$ $[m.s^{-1}] = k [m^2]$ donc $\boxed{[k] = m^{-2}.s^{-1}}$



profil des vitesses

$$\vec{v} = v \vec{u}_z \text{ donc } d\vec{s} = ds \vec{u}_z = r dr d\theta \vec{u}_z$$

4) $Dm = \iint \mu \vec{v} \cdot d\vec{s} = \iint \mu k(a^2 - r^2) r dr d\theta$

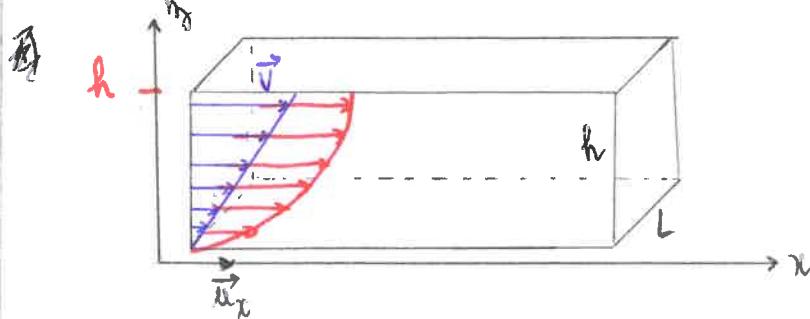
$$= \mu k \int_0^a (a^2 r - r^3) dr \int_0^{2\pi} d\theta = \mu k \left[a^2 \frac{r^2}{2} - \frac{r^4}{4} \right]_0^a \times 2\pi$$

$$\boxed{Dm = \frac{\mu k a^4 \pi}{2}} = \frac{[\text{kg}.m^{-3}.m^{-2}.s^{-1}.m^4]}{2} = [\text{kg}.s^{-1}] \rightarrow \text{la relation est bien homogène}$$

5) $\bar{v}_{\text{moy}} = \frac{Dm}{\mu S} = \frac{\mu k a^4 \pi}{\mu 2\pi a^2} = \frac{ka^2}{2} / B$

TD M : Exercice 2

BARRY Yann ; BOIZLOT Raphaël ; CAPON Romain



eau de masse volumique μ

1) Le champ des vitesses est donné par $\vec{v}(z) = az(z-h) \hat{u}_x$

* L'écoulement est stationnaire car la vitesse ne dépend pas du temps.

* L'écoulement n'est pas uniforme car $v(z)$ n'est pas une fonction affine. **constante**

* On donne le vecteur densité de courant de masse :

$$\vec{j}_m = \mu \vec{v}(z)$$

2) (voir schéma) $\left\{ \begin{array}{l} \text{A) } v(z) \text{ est une fonction parabolique !} \\ v(0)=0 \quad v(h) = ah(-h) = ah^2 \rightarrow \max \text{ de } v(z) \end{array} \right.$

\vec{v} doit être strictement positive donc a l'est aussi car $az^2 > -ah^2$

On effectue une analyse dimensionnelle :

$$[\|\vec{v}(z)\|] = [az(z-h)]$$

$$\Leftrightarrow [a] = \frac{[\vec{v}(z)]}{[z(z-h)]} = \frac{m \cdot s^{-1}}{m^2} = m^{-1} \cdot s^{-1}$$

un vecteur ne peut pas être positif ou négatif
il est colinéaire à $+ \frac{\hat{u}_x}{\mu z}$
 $\text{ou} - \frac{\hat{u}_x}{\mu z}$

$a < 0$ car $v(h) = -ah^2 > 0$

vous ne pouvez pas
comparer 2 grandeurs
qui n'ont pas la
même dimension

3) On calcule le débit massique D_m avec la relation :

$$D_m = \iint_S \mu \vec{v} \cdot d\vec{s} = \mu \iint (az^2 - 2azh) dy dz = \mu \int_0^L dy \int_0^h (az^2 - 2azh) dz$$

$$-\mu L \left(a \frac{h^3}{3} - 2a \frac{h^3}{2} \right) = -2\mu L a \frac{h^3}{3}$$

$$D_m > 0 \Rightarrow a < 0$$

$$\begin{aligned} \vec{v} &= v(z) \hat{u}_x \\ \text{donc } d\vec{s} &= dS \hat{u}_x \\ &= dy dz \hat{u}_x \end{aligned}$$

On en déduit la vitesse débitante v_{moy} :

$$v_{moy} = \frac{D_m}{\mu S} = \frac{-2\mu L a \frac{h^3}{3}}{\mu k h} = -\frac{2}{3} \frac{h^2}{m^2} a / m^{-1} \cdot s^{-1}$$

$\Rightarrow m \cdot s^{-1}$ donc la relation est homogène.

et $\underline{a < 0}$

Groupe 5 : Ex III, TD n°11

$$1) v_x(x, z, t) = a \left(h(x, t) \cdot z - \frac{z^2}{2} \right)$$

$m \cdot s^{-1}$ m^2

$$\text{Donc } [a] = \frac{m \cdot s^{-1}}{m^2} = m^{-1} \cdot s^{-1}$$

Certaines grandeurs comme le champ des vitesses et l'épaisseur $h(x, t)$ dépendent du temps donc l'écoulement n'est pas stationnaire.

$\bar{j}_m^*(M, t) = \mu(M, t) \bar{v}^*(M, t)$ le vecteur densité de courant de masse.

L'écoulement est incompressible donc $\rho = \text{constante}$ et $\operatorname{div}(\mu \bar{v}^*) = \mu \operatorname{div}(\bar{v}^*)$

$$\text{Or, ici, } \operatorname{div}(\bar{v}^*) = \frac{\partial v_x(x, z, t)}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} \left[a(h(x, t) \cdot z - \frac{z^2}{2}) \right] = az \frac{\partial}{\partial x} h(x, t)$$

$$\text{Ainsi, } \operatorname{div}(\bar{j}_m^*) = \mu \operatorname{div}(\bar{v}^*) = \mu az \frac{\partial}{\partial x} h(x, t)$$

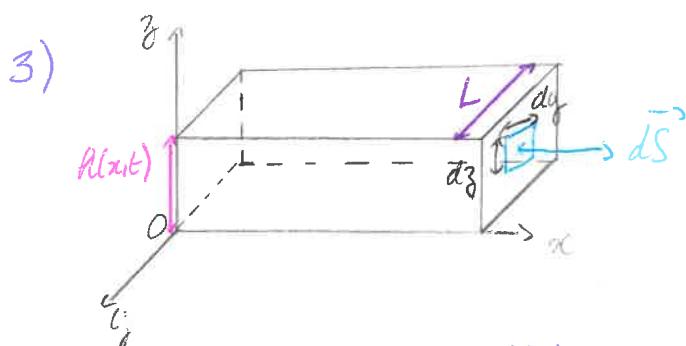
$$2) \operatorname{div}(\bar{v}^*(M, t)) = 0 \Leftrightarrow \frac{\partial v_x(x, z, t)}{\partial x} = 0 \Leftrightarrow \frac{\partial}{\partial x} \left[a(h(x, t)z - \frac{z^2}{2}) \right] = 0$$

$$\Leftrightarrow \frac{\partial}{\partial x} (ah(x, t)z) - \frac{\partial}{\partial x} (az^2) = 0$$

$$\Leftrightarrow az \frac{\partial}{\partial x} h(x, t) = 0 \Leftrightarrow \frac{\partial h(x, t)}{\partial x} = 0$$

Ainsi, $h(x, t) = \text{constante} \rightarrow$ ne dépend pas de x $\underline{h(t)}$

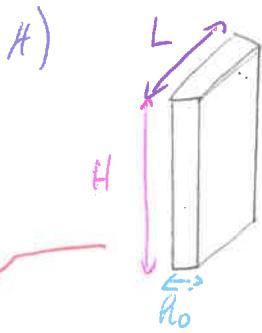
La goutte est donc un paré. \rightarrow dont l'épaisseur $h(t)$ diminue au cours du temps lorsque la goutte s'étale



$$\begin{aligned} D_m &= \underset{\text{à travers la couche}}{\phi} (\mu \bar{v}^*) = \iint_S \mu \bar{v}^*(x, z, t) d\bar{S} \\ &= \mu \iint_S v(x, z, t) \bar{u}_x dS \bar{u}_x \\ &= \mu a \iint_S \left(ah(x, t)z - \frac{z^2}{2} \right) dy dz \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{Donc } D_m &= \mu a \left[\int_0^L dy \int_0^{h(x, t)} \left(ah(x, t)z - \frac{z^2}{2} \right) dz \right] \\ &= \mu a L \left[h(x, t) \int_0^{h(x, t)} z dz - \int_0^{h(x, t)} \frac{z^2}{2} dz \right] \\ &= \mu a L \left[h \times \frac{h^2}{2} - \frac{h^3}{6} \right] \end{aligned}$$

$$\text{Ainsi, } D_m = \mu a L \frac{2h^3(x, t)}{6} = \frac{\mu a L h^3(t)}{3}$$



$$\Delta_m = \frac{m}{T} = \frac{\mu H_0 \rho_0 L}{T} \Leftrightarrow T = \frac{\mu H_0 \rho_0 L}{\Delta_m}$$

$$\text{Gr}, \quad \Delta_m = \mu a L \frac{2 R_0^3}{6}$$

$$\text{Donc } T = \frac{6 \mu H_0 \rho_0 L}{\mu a L 2 R_0^3} = \frac{6 H_0}{a 2 R_0^2}$$

AN: $T = \frac{6 \times 10 \cdot 10^{-2}}{10^7 \times 2 \times (0,5 \cdot 10^{-3})^2} = 0,12 \text{ s}$

durée de vie du film d'eau = durée mise pour passer de la position verticale à la position horizontale

