

LP 32: Viscosité

Niveau: Supérieur

Prérequis: - statique des fluides: modèle du fluide continu, équation locale de la statique des fluides, densité volumique des forces

- cinématique des fluides: champ de vitesse, relation de Bernoulli et conservation de masse.

- Phénomène de transport: diffusion.

- Electrocinétique.

Intro péda: → 2^e année de BCST

→ Plutôt fait en fin d'année. Après des cours sur la statique des fluides et sur la cinématique des fluides parfaits

→ Prerequis:

→ Equation de NS pas enseignée ⇒ champ de vitesse donné.

Objectifs: étude des propriétés des fluides visqueux grâce à 2 exemples d'échellement.

TD: échellement de Couette cylindrique

TP: Vase de Mariotte.

Intro: → Seulement fluide parfait jusqu'à maintenant
⇒ pas prise en compte des phénomènes dissipatifs.

→ Mais ce n'est qu'un modèle

→ Vidéo écoulement de Poiseuille (bien décrite sa vidéo)

⇒ vitesse non homogène

Objectifs: * Identifier les propriétés d'un fluide visqueux.

* Comparer l'écoulement d'un fluide visqueux à des phénomènes de transport.

1 - Mise en avant de la viscosité

A) Champ de vitesse dans l'écoulement de Couette

→ Présentation de l'écoulement et évolution dans le temps

⇒ écoulement stationnaire

→ Hypothèse fluide parfait : Bernoulli ⇒ $v = \text{cste}$

Pas compatible avec le profil.

→ Détermination du champ de vitesse : $v_x(z) = \frac{V}{e} z$

Tr: Comment expliquer l'inhomogénéité?

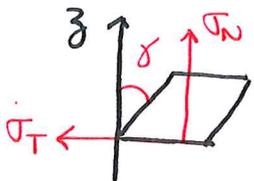
B) Caractéristiques des fluides réels.

→ Mouvement et vitesse imposée par les plaques.

Expérience: Couette cylindrique ⇒ écoulement renversable.

→ conditions aux limites : $\vec{v}_{\text{fluide}} = \vec{v}_{\text{paroi}}$

→ Au niveau de la particule fluide:



Taux de cisaillement : $|\dot{\gamma}| = \left| \frac{\partial v}{\partial z} \right|$

ici, $\dot{\gamma} = V/e$

Contrainte tangentielle σ_T

Pour un fluide newtonien : écoulement plan, laminaire et permanent :

$$\sigma_T = -\eta \frac{\partial v}{\partial z}$$

η : viscosité dynamique en Pa.s
ou en poiseuille Pl.

viscosité cinématique : $\nu = \frac{\eta}{\rho}$; $[\nu] = m^2 s^{-1}$

\Rightarrow même diffusion

\rightarrow Ordre de grandeur

dimension que

\rightarrow Analogie avec la diffusion :

$$F_{\text{visc}} = -\eta \frac{\partial v}{\partial z} S$$

$$\Phi_{\text{th}} = -\alpha \frac{dT}{dz} S$$

Tr : Une plaque en mouvement impose une vitesse au fluide mais comment ça se passe dans un tuyau où les parois sont fixes ?

II - Écoulement de Poiseuille

\rightarrow Retour sur la vidéo

\Rightarrow il faut appliquer une différence de pression

\rightarrow Slides avec schéma de l'écoulement

\rightarrow Analyse des symétries : révolution autour de Ox $\Rightarrow \phi$

$$\text{div } \vec{v} = 0 \Rightarrow \nabla \cdot \vec{v} = 0 \Rightarrow \vec{v} = v_x(r) \vec{u}_x = \frac{1}{4\eta} \frac{\Delta P}{l} a^2 \left(1 - \frac{r^2}{a^2}\right)$$

\rightarrow calcul de D_v : $D_v = \iint_S \vec{v} \cdot d\vec{S} = \frac{\pi}{8\eta} \frac{\Delta P}{l} a^4$

Loi de Poiseuille (1844)

Expérience : Relation $D_v = f(a^4)$ et calcul de η

Analogie avec la conduction électrique:

$$\begin{array}{ccc} I & \longleftrightarrow & D_v \\ \Delta U & \longleftrightarrow & \Delta P \\ R = \frac{\Delta U}{I} & \longleftrightarrow & R_h = \frac{\Delta P}{D_v} = \frac{8\eta l}{\pi a^4} \end{array}$$

Conclusion: \rightarrow viscosité dû à une inhomogénéité de vitesse

Ouverture: Reynolds pour différencier les types d'écoulement et quantifier le rapport entre phénomène convectif et diffusif.

Biblio: Grécias BCPST 2 (2012)

Physique PC IPC* (TEC & DOC)

Toute la thermo, méca flu. et ondes méca.
(Dunod)

Fruchart.

Prérequis : - Statique des fluides : modèle du fluide continu, équation locale de la statique des fluides, densité volumique des forces.

- Cinématique des fluides : champs de vitesse, relation de Bernoulli et conservation de masse

- Phénomène de transport : diffusion

- Electrocinétique : loi d'Ohm.

Intro péda : → 2^e année de BCPST

→ déjà fait l'étude des fluides parfaits.

Le cours vient à la suite

→ Equation de Navier Stokes pas enseignée

donc champ de vitesse donné sauf dans des cas très simples (couette plan)

→ cours introductif sur la viscosité en identifiant les propriétés des fluides newtoniens

Objectifs : étude de 2 exemples pour étudier les grandeurs intervenant dans un écoulement de fluide réel

2

Intro: Jusqu'à présent seulement fluide
~~réel~~ parfait étudié. On suppose qu'aucun
phénomène dissipatif n'ont lieu au sein
du fluide \Rightarrow ce n'est qu'un modèle

video de l'écoulement *

expérience coette cylindrique

\Rightarrow vitesse inhomogène et imposée par le
mouvement des plaques.

observations non compatibles avec ce modèle
de fluides parfait.

Objectifs :

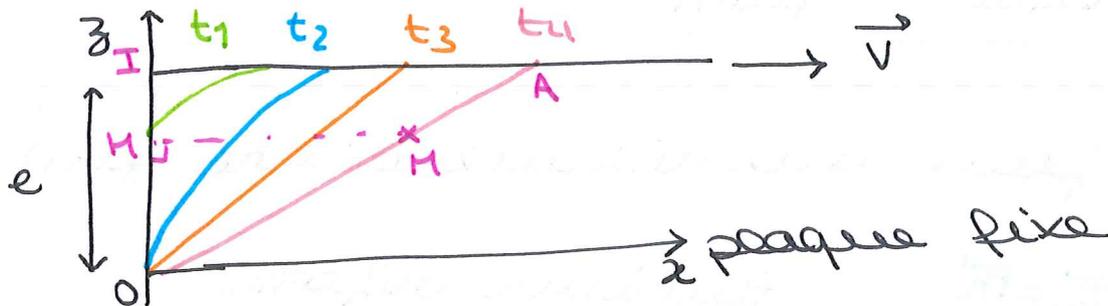
* Identifier les propriétés d'un fluide
réel (visqueux)

* Comparer l'écoulement d'un fluide
visqueux à des phénomènes de transport.

I - Mise en avant de la viscosité

A) Champ de vitesse dans l'écoulement de Couette

→ Présentation de l'écoulement



Pour $t > t_3$: écoulement stationnaire.

→ Hypothèse fluide parfait :

$$\text{Bernoulli} \Rightarrow \frac{1}{2} v^2 + \rho g z + P = \text{cste}$$

$$P = P_0 - \rho g z \quad \text{donc} \quad \frac{1}{2} v^2 = \text{cste} \Leftrightarrow v = \text{cste.}$$

\Rightarrow hypothèse est faussée.

→ Détermination du champ de vitesse :

plaque infinie selon Oy et $Oxz \Rightarrow \vec{v} = v_x(z) \vec{u}_x$

$$HM = v_x(z) t \quad \text{et} \quad IA = vt$$

$$\text{Thalès} : \frac{HM}{IA} = \frac{z}{e} \quad (\Rightarrow) \quad v_x(z) = \frac{z}{e} v$$

\Rightarrow écoulement dit laminaire car des tranches de fluides glissent les unes sur les autres sans se mélanger

Tr : comment expliquer cette inhomogénéité?

B) caractéristiques des fluides réels. 4

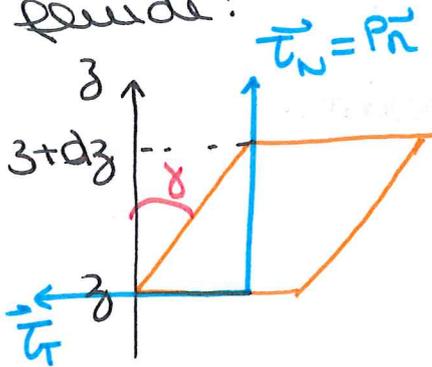
→ vitesse aux niveaux des plaques constantes et imposée par le mouvement des plaques.

Conditions aux limites:

$$\underline{\vec{v}_{\text{fluide}} = \vec{v}_{\text{paroi}}}$$

→ on se place aux niveaux d'une particule

fluide:



Particule déformée

Taux de cisaillement (appelé aussi taux de déformation):

$$|\dot{\gamma}| = \left| \frac{d\gamma}{dt} \right|$$

$$\text{Or } \gamma \approx \tan \delta = \frac{(v_x(z+dz) - v_x(z))t}{z+dz - z} = \frac{dv_x}{dz} t$$

$\delta \ll 1$

$$\text{Donc } |\dot{\gamma}| = \left| \frac{dv_x}{dz} \right|$$

$$\text{Pour l'écoulement: } |\dot{\gamma}| = \frac{v}{e}$$

$$\text{contrainte: } \vec{\tau} = \frac{dF}{ds} \vec{s}; \quad [\tau] = [P]$$

$$\vec{\tau} = \vec{\tau}_N + \vec{\tau}_T$$

$= \vec{0}$ pour un fluide parfait.

→ Def: fluide newtonien si pour une écoulement permanent laminaire plan, sa contrainte tangentielle est proportionnelle au gradient

$$\text{de vitesse: } \tau_T = -\eta \frac{dv}{dz}$$

dynamique

↳ viscosité η en Pa.s (Poiseuille (P))

Pour un liquide:

η augmente lorsque P augmente
— \downarrow — \uparrow —

Pour un gaz:

$\eta \nearrow$ lorsque T augmente

η dépend très peu de P .

→ viscosité cinématique: $\nu = \frac{\eta}{\rho}$

$[\nu] = \text{m}^2 \text{s}^{-2}$ (Même dimension que
coeff de diffusion)

ordre de grandeur.

Analogie avec la diffusion:

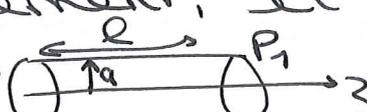
$$\phi_{th} = -\alpha \frac{dT}{dz} S \quad F_{vis} = -\eta \frac{dv}{dz} S$$

Tr: une plaque en mouvement impose une vitesse au fluide. Comment ça se passe quand les parois sont fixes comme dans le cas d'un tuyau.

II - Écoulement de Poiseuille.

A) Détermination du débit volumique

Retour sur la vidéo \Rightarrow pour mettre le fluide en mouvement, il faut appliquer

DP. Schéma!  $DP = P_0 - P_1 > 0$

Analyse des symétries: symétrie de révolution donc ϕ

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

Fluide incompressible et écoulement stationnaire $\Rightarrow \text{div } \vec{v} = 0$ donc $\frac{\partial v_z}{\partial z} = 0$

$$\text{Donc } \vec{v} = v_z(r) \vec{u}_z$$

Champ de vitesse: $\vec{v} \in \frac{1}{4\eta} \frac{DP a^2}{l} \left(1 - \frac{r^2}{a^2} \right)$

$$\tau = -\eta \frac{dv}{dr} = \frac{DP}{2l} r$$

$$\begin{aligned}
 D_v &= \iint_S \vec{v} \cdot d\vec{S} = \int_0^a v(r) \times 2\pi r dr \\
 &= \int_0^a \frac{\pi}{2\eta} \frac{DP}{l} a^2 \left(r - \frac{r^3}{a^2} \right) dr \\
 &= \int \frac{\pi}{2\eta} \frac{DP}{l} \int_0^a \left(a^2 r - r^3 \right) dr
 \end{aligned}$$

Donc $D_v = \frac{\pi}{8\eta} \frac{DP}{l} a^4 \Rightarrow \text{prop } \bar{a}^3$
 $\Rightarrow \text{prop } \bar{a}^4$

Loi de Poiseuille (1841)

Expérience: Relation $D_v = f(a^4)$

Tr: On va voir que ce phénomène est analogue à la conduction électrique

B) Analogie avec la conduction électrique.

$$\begin{array}{l}
 I \leftrightarrow D_v \\
 DV \leftrightarrow DP
 \end{array}
 \quad \int \Rightarrow R_h = \frac{DP}{D_v}$$

Dans ce cas $R_h = \frac{8\eta l}{\pi a^4}$

Donc si des tuyaux sont en série: $R_h^{\text{eq}} = \sum_i R_{hi}$
 // $\frac{1}{R_h} = \sum_i \frac{1}{R_{hi}}$

CCL: \rightarrow viscosité ~~du~~ à une inhomogénéité de vitesse et tend à s'homogénéiser

ouverture: Reynolds nous permet de différencier les 2 modèles selon la vitesse.