

Modèle de l'écoulement parfait d'un fluide

Niveau: CPGE, 2A

Prérequis:

- Hydrostatique.
- Fluide réel
- Equation N-S
- Nombre de Reynolds
- Couche limite.

Bibliographie:

- Dened, Physique PC-PC*
- Ellipse, " "
- Amiroudine, Dened, Méca. des fluides

I/ Ecoulement parfait

1) Définitions

Fluide parfait: Pas de viscosité, $\eta = 0$

↳ Pas de phénomène de dissipation, diffusion transformation réversible et adiabatique \rightarrow isentropique.

↳ Modèle

Écoulement parfait: Un fluide réel se comporte comme un fluide parfait

2) Domaine de validité

Loin de la couche limite d'épaisseur δ , située autour des obstacles du flot: $\delta \propto \frac{1}{Re}$

Dans cette couche limite, pour un écoulement parallèle:

$(\vec{v} \cdot \vec{\nabla}) \vec{v} = v_x \frac{\partial v_x}{\partial x} = 0$ (cisaillement selon y)

donc:

$$\rho \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = -\vec{\nabla} p + \eta \Delta \vec{v}$$

et le problème est invariant par translation selon x et z donc $P \perp x, z$: $P(H) = P(y_H)$

donc $-\frac{\partial p}{\partial x} \vec{e}_x = \vec{0}$

$\rightarrow \left[\rho \frac{\partial v_x}{\partial t} = \eta \frac{\partial^2 v_x}{\partial y^2} \right]$

$\delta \propto \frac{1}{\sqrt{Re}} \rightarrow \delta \propto \sqrt{\frac{\eta L}{\rho v}}$

$(Re = \frac{\rho v L}{\eta})$

$\propto \sqrt{\frac{v L}{Re}}$

\rightarrow Modèle de l'écoulement parfait dans les écoulements turbulents où $Re \gg 1 \Rightarrow \delta \ll 1$.

2) Equation d'Euler

Navier - Stokes: (que incompress. car $\eta \Delta \vec{v}$)

$$\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \vec{\nabla}) \vec{v} = -\frac{\vec{\nabla} p}{\rho} + \vec{g} + \eta \Delta \vec{v} + \vec{f}_m$$

$\eta = 0$

\Rightarrow Equation d'Euler: (~ 1757)

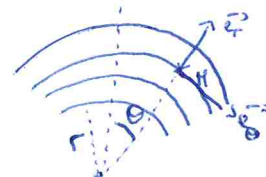
$$\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \vec{\nabla}) \vec{v} = -\frac{\vec{\nabla} p}{\rho} + \vec{g} + \vec{f}_m$$

Comp. et incomp.

où $\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \vec{\nabla}) \vec{v} + \vec{g} \text{ grad} \left(\frac{v^2}{2} \right) = \dots$

3) Conséquence: Effet Coanda

f_m nulle (g négligé)



$\vec{v} = v(r) \vec{e}_\theta$ car sym.

$(\vec{v} \cdot \vec{\nabla}) \vec{v} = v(r) \times \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} (v(r) \vec{e}_\theta)$

$= \frac{v^2(r)}{r} \frac{\partial \vec{e}_\theta}{\partial \theta} = \frac{v^2(r)}{r} \frac{\partial \vec{e}_\theta}{\partial t} \frac{dt}{d\theta}$

$= -\vec{e}_r \times \frac{1}{r}$

$= -\frac{v^2(r)}{r} \vec{e}_r$

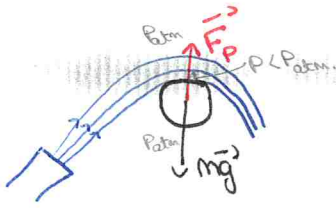
Donc, selon \vec{e}_r :

$-\frac{v^2}{r} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial r} \Rightarrow \frac{\partial p}{\partial r} = \frac{\rho v^2}{r} > 0$

P est une fct croissante de r



Ex: Balle de Ping-pong
reste piégée sous le flux d'air d'un
sèche cheveux



II / Le théorème de Bernoulli

1) Démonstration du théorème

Ecoulement parfait, stat, incomp., homogène, $f_m \neq g$ nulles.

Rotationnel

Irrrotationnel, (1738)

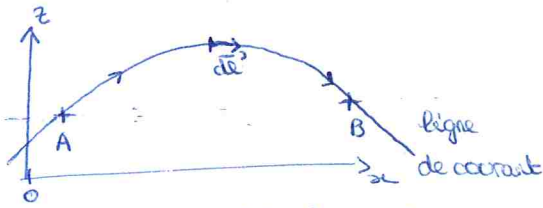
$$\frac{P}{\rho} + \frac{v^2}{2} + gz = \text{cte}$$

Le long d'une ligne
de courant

$$\frac{P}{\rho} + \frac{v^2}{2} + gz = \text{cte}$$

(assez direct, on ne démontre pas
ici)

si $\oint \vec{v} \cdot d\vec{r} = 0 \Rightarrow \frac{P}{\rho} + \frac{v^2}{2} - gz = \text{cte}$



Par définition: $(\vec{rot} \vec{v}) \cdot d\vec{r} = 0$ et $\vec{g} = -g \vec{e}_z$

Donc Euler:

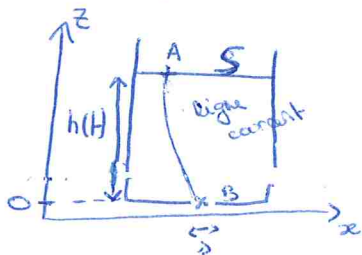
$$g \vec{grad} \left(\frac{P}{\rho} + \frac{v^2}{2} + gz \right) = -(\vec{rot} \vec{v}) \cdot d\vec{r}$$

Irrrotationnel: $\vec{rot} \vec{v} = 0$ donc $\frac{P}{\rho} + \frac{v^2}{2} + gz = \text{cte}$, et le fluide

Rotationnel: $\int_A^B d \left(\frac{P}{\rho} + \frac{v^2}{2} + gz \right) = 0$

Donc: $\frac{P(B)}{\rho} + \frac{v_B^2}{2} + gz_B = \frac{P(A)}{\rho} + \frac{v_A^2}{2} + gz_A \rightarrow \frac{P}{\rho} + \frac{v^2}{2} + gz$ conservé le long d'une ligne
de courant

2) Vidange d'un réservoir: Formule de Toricelli



Fluide "parfait", incomp.: $\frac{v_A^2}{2} + \frac{P_A}{\rho} + gh = \frac{v_B^2}{2} + \frac{P_B}{\rho}$

$S \ll S_0$

$P_A = P_0$ surf. libre

$P_B = P_0 \rightarrow //$ et pas \approx

Conservation débit: $v_A S = v_B S_0 \Rightarrow S \ll S_0 \Rightarrow v_B \gg v_A$

donc

$\frac{v_A^2}{2}$ négligeable dvt $\frac{v_B^2}{2} \Rightarrow v_B^2 \approx 2gh(h)$

Temps de vidange:

$v_A = -\frac{dh}{dt}$ donc $v_B = v_A S = 0 \sqrt{2gh(h)} S = -\frac{dh(h)}{dt} S$

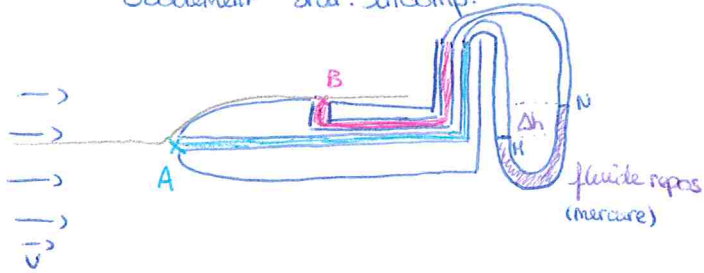
$\frac{dh}{dt} + \frac{S}{S_0} \sqrt{2gh} = 0 \quad \sqrt{2gh(h)} S dt = -dh S$

$\int_0^{T_f} \sqrt{2gh} dt = -S \int_{h_0}^0 \frac{dh}{\sqrt{2gh}} = \frac{2S}{\sqrt{2g}} \sqrt{h_0}$

$T_f = \sqrt{\frac{2h_0}{g}} \frac{S}{S_0} \rightarrow$ vérifier loi

3) Tube de Pitot

Ecoulement stat. incomp.



Bernoulli sur — :

$$\frac{P_A}{\rho} + \frac{v_A^2}{2} + g z_A = \frac{P_B}{\rho} + \frac{v_B^2}{2} + g z_B$$

hyp: $v_A = 0$ car point d'arrêt
 $z_A - z_B \ll 1$

$$\Rightarrow \frac{P_A - P_B}{\rho} = \frac{v_B^2}{2} \Rightarrow \boxed{P_A - P_B = \frac{\rho}{2} v_B^2}$$

$$P_H = P_A \text{ et } P_N = P_B$$

mercure au repos: $P_H + \rho_{Hg} g z_H = P_N + \rho_{Hg} g z_N$

$$\Rightarrow \frac{\rho}{2} v_B^2 = \rho_{Hg} g \times \underbrace{(z_N - z_H)}_{\Delta h} \Rightarrow \boxed{v_B = \sqrt{\frac{\rho_{Hg} \times 2g \Delta h}{\rho}}}$$

Col: Limites → Ecoulement de Poiseuille, perte de charge.