

# Ecoulement dans les fluides parfaits - (partie 1)

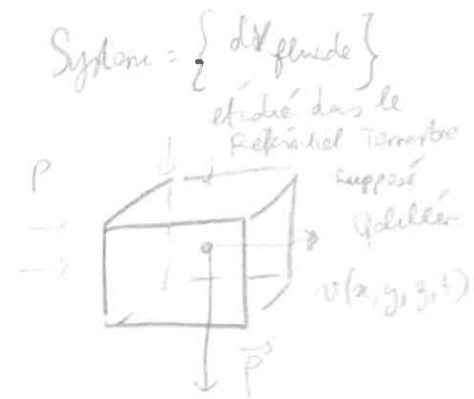
→ fluide parfait : fluide inviscid et irrotationnel ??

Equation de Navier-Stokes, générale

$$\rho \left( \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \nabla) \vec{v} \right) = \vec{f}_{ext}$$

$$\Rightarrow \rho \left( \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \nabla \left( \frac{v^2}{2} \right) + \nabla \wedge \vec{v} \wedge \vec{v} \right) = -\nabla(p) - \rho \vec{g} + \eta \Delta \vec{v}$$

$$\Rightarrow \rho \left( \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \nabla \left( \frac{v^2}{2} \right) + 2 \vec{\omega} \wedge \vec{v} \right) = -\nabla(p) - \nabla(\rho g \Delta h) + \eta \Delta \vec{v}$$



Pour un fluide parfait (inviscid)

$$\Rightarrow \rho \left( \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \nabla \left( \frac{v^2}{2} \right) + 2 \vec{\omega} \wedge \vec{v} \right) = -\nabla(p) - \nabla(\rho g h)$$



## Théorème de Bernoulli :

A partir de l'équation de Navier Stokes générale

$$\rho \left( \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \nabla) \vec{v} \right) = -\vec{\nabla}(P) - \vec{\nabla}(\rho g h) + \eta \Delta \vec{v}$$

$$\Rightarrow \rho \left( \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{\nabla} \left( \frac{v^2}{2} \right) + \underbrace{\vec{\nabla}(\rho v^2)}_{2\vec{w}} \wedge \vec{v} \right) = -\vec{\nabla}(P) - \vec{\nabla}(\rho g h) + \eta \Delta \vec{v}$$

Pour un fluide parfait  $\equiv$  fluide inviscide

$$\Rightarrow \rho \left( \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{\nabla} \left( \frac{v^2}{2} \right) + 2\vec{w} \wedge \vec{v} \right) = -\vec{\nabla}(P) - \vec{\nabla}(\rho g h)$$

Pour un fluide incompressible, parfait, uniforme, stationnaire, irrotational sans d'autres forces que la force de pression et le poids

(FUIPIUR<sup>3</sup>)

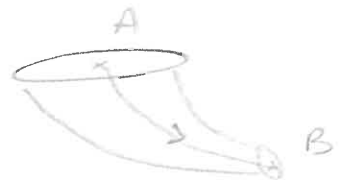
$$\Rightarrow \rho \left( \vec{\nabla} \left( \frac{v^2}{2} \right) \right) = -\vec{\nabla}(P) - \vec{\nabla}(\rho g h)$$

$$\Rightarrow \vec{\nabla} \left( \frac{\rho}{2} v^2 \right) + \vec{\nabla}(P) + \vec{\nabla}(\rho g h) = 0$$

$$\Rightarrow \vec{\nabla} \left( \frac{\rho}{2} v^2 + P + \rho g h \right) = 0$$

$\Rightarrow \frac{\rho}{2} v^2 + P + \rho g h = \text{Constante}$  le long de chaque ligne de champ potentielle par une série matérielle de fluide

$$\Rightarrow \frac{\rho}{2} v_A^2 + P_A + \rho g h_A = \frac{\rho}{2} v_B^2 + P_B + \rho g h_B$$





D'après Mike Pericciotti :

Définition du Débit de masse :

$$D_m = \iiint \frac{\partial \rho_m}{\partial t} dV = \iiint \frac{\partial \rho_m}{\partial t} d\vec{S} \cdot d\vec{r} = \iiint \partial \rho_m d\vec{S} \cdot \vec{v} = \iint \rho_m \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

En écoulement unidimensionnel :  $S$  est constante  $\Rightarrow D_m = \rho v S$

En régime permanent :  $\frac{dm}{dt} = 0 \Rightarrow \rho_e v_e S_e - \rho_s v_s S_s = 0 \Rightarrow \rho_e v_e S_e = \rho_s v_s S_s$

Cas unidimensionnel et permanent :  $D_m = \rho v S$

Débit en Volume : (CAS TRÈS PARTICULIER)

$$\iiint \left( \frac{\partial \rho v}{\partial t} \right) dV = \iint C \cdot \vec{v} \cdot d\vec{S} = \int \vec{v} \cdot d\vec{S}$$



LE DÉBIT NECESSITE

DES DENSITÉS VOLUMIQUES

(= DES QUANTITÉS MICROSCOPIQUES)

Généralisation à tous les débits :

Soit  $\delta x$  une quantité emportée par un volume  $d\tau^3$

$D_x = \frac{\delta x}{dt}$  quantité qui traverse une section  $S$

$\Rightarrow \delta_m = \rho x d\tau^3$  (définition d'une densité volumique)

et  $\frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{v}$

$$\Rightarrow D_x = \iint \frac{\partial \rho x}{\partial t} d\tau^3 \cdot \vec{v} \cdot d\vec{S} = \iiint \frac{\partial \rho x}{\partial t} d\vec{r} \cdot d\vec{S} = \iiint \partial \rho x \vec{v} \cdot d\vec{S} = \iint \rho x \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

Ex : si  $x$  est une quantité de mouvement (une densité volumique de quantité de mouvement) :

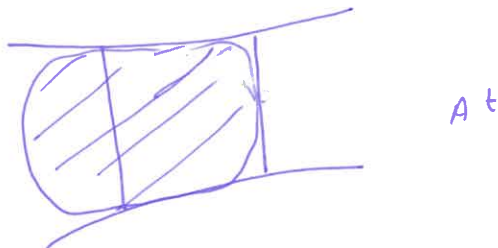
$$\vec{D}_x = \iint \rho \vec{v} \cdot \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

# Bilans en systèmes ouverts :

## - Bilan de masse

$$m_s(t) = m_z(t) + \delta m_e$$

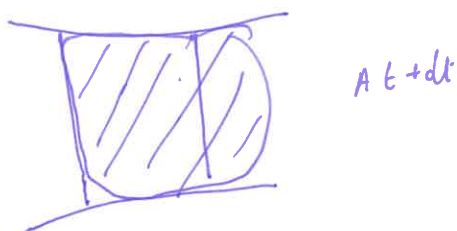
$$m_s(t+dt) = m_z(t+dt) + \delta m_s$$



$\Sigma$  de volume  $V$

$$\Rightarrow m_s(t+dt) - m_s(t) = m_z(t+dt) - m_z(t) + \delta m_s - \delta m_e$$

$$\Rightarrow \frac{dm_s(t)}{dt} = \frac{dm_z(t)}{dt} + \frac{\delta m_s}{dt} - \frac{\delta m_e}{dt}$$



$$\Rightarrow \frac{dm_z(t)}{dt} = \left( \frac{dm_s(t)}{dt} \right) + \frac{\delta m_s}{dt} - \frac{\delta m_e}{dt}$$

$\hookrightarrow$  Terme source ou terme puit de masse ( $= 0$ )

$\frac{\delta m}{dt}$  : Débit macroscopique exprimé en terme microscopique !!!

$$\frac{\delta m}{dt} = \iint \rho_m \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

$$\Rightarrow \frac{dm_z}{dt} = D_{m_e}(t) - D_{m_s}(t)$$

- Bilan de quantité de mouvement:

$$\vec{P}_\varphi(t) = \vec{P}_z(t) + \delta \vec{P}_{\text{entrée}}$$

$$P_\varphi(t+dt) = P_z(t+dt) + \delta P_{\text{sortie}}$$

$$\Rightarrow \frac{dP_\varphi(t)}{dt} = \frac{dP_z(t)}{dt} + \frac{\delta P_s}{dt} - \frac{\delta P_e}{dt}$$

$$\Rightarrow \frac{dP_z}{dt} = \left( \frac{dP_\varphi(t)}{dt} \right) + \frac{\delta P_e}{dt} - \frac{\delta P_s}{dt}$$

TERME SOURCE OU TERME PUIT, DANS LE CAS D'UNE QUANTITÉ DE MOUVEMENT, IL S'AGIT DU THÉORÈME DU CENTRE D'INERTIE  $\left( \frac{dP_\varphi(t)}{dt} \right) = \sum \vec{F}_{\text{ext}}$

$$\Rightarrow \frac{dP_z}{dt} = \sum \vec{F}_{\text{ext}} + \vec{D}_{P_e} - \vec{D}_{P_s}$$

UN DÉBIT CORRESPOND BIEN À UNE VARIATION PAR RAPPORT AU TEMPS

$$Q_z = \frac{\delta z}{dt}$$

← Quantité macroscopique

$$\iint_{\sigma} \rho \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

↑  
Quantité microscopique

⚠ ⚠ ⚠ UN DÉBIT FAIT LE LIEN ENTRE UNE QUANTITÉ MACROSCOPIQUE ET UNE QUANTITÉ MICROSCOPIQUE

- Bilan d'énergie

$$E_{M\varphi}(t) = E_{Mz}(t) + \delta E_{Me}$$

$$E_{M\varphi}(t+dt) = E_{Mz}(t+dt) + \delta E_{Ms}$$

$$\Rightarrow \frac{dE_{M\varphi}(t)}{dt} = \frac{dE_{Mz}(t)}{dt} + \frac{\delta E_{Ms}}{dt} - \frac{\delta E_{Me}}{dt}$$

TERME SOURCE  
OU TERME PUIT

$$\Rightarrow \frac{dE_{Mz}}{dt} = \frac{dE_{M\varphi}}{dt} + \frac{\delta E_{Me}}{dt} - \frac{\delta E_{Ms}}{dt}$$

TERME SOURCE  
OU TERME PUIT

"

Puissance perdue ou gagnée

intervenants par le système:

$P_{diminée} + P_w$  (APPELÉES AINSI PERTE DE CHARGE)

$$\Rightarrow \frac{dE_{Mz}}{dt} = D E_{Me} - D E_{Ms} + P_{diminée} + P_w$$

Débit d'énergie mécanique :

$$DE_m = \iint \rho_{em} \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

$$= \iint \left( \frac{1}{2} \rho v^2 + \rho g h \right) \vec{v} \cdot d\vec{S}$$

Pour un écoulement unidimensionnel ( $\iint d\vec{S} = S$ ) et uniforme ( $v$  identique sur toute la section) et pour un fluide incompressible ( $\rho_e = \rho_s = \rho$ )  
 D'après Mike Ponette, il faut que l'écoulement soit uniforme

$$\Rightarrow DE_m = \left[ \frac{1}{2} v^2 + \rho g h \right] \left( \iint \rho \vec{v} \cdot d\vec{S} \right)_{D_m}$$

$$= D_m \left[ \frac{1}{2} v^2 + g h \right]$$

$$= D_v \left[ \frac{1}{2} \rho v^2 + \rho g h \right]$$

$$\Rightarrow \frac{dE_m}{dt} = D_{m_e} \left[ \frac{1}{2} v_e^2 + g h_e \right] - D_{m_s} \left[ \frac{1}{2} v_s^2 + g h_s \right] + P_{dissipée} + P_w$$

En régime stationnaire :  $\frac{dE_m}{dt} = 0$

$$\Rightarrow D_{m_s} \left[ \frac{1}{2} v_s^2 + g h_s \right] - D_{m_e} \left[ \frac{1}{2} v_e^2 + g h_e \right] = P_{dissipée} + P_w$$

Dans les conditions d'application du théorème de Bernoulli

$$\Rightarrow D_{m_s} \left[ \frac{1}{2} v_s^2 + g h_s \right] = D_{m_e} \left[ \frac{1}{2} v_e^2 + g h_e \right]$$

$$\equiv \underbrace{D_{v_s}}_{\substack{1 \\ 1}} \left[ \frac{1}{2} \rho v_s^2 + \rho g h_s \right] = \underbrace{D_{v_e}}_{\substack{1 \\ 1}} \left[ \frac{1}{2} \rho v_e^2 + \rho g h_e \right]$$

On retrouve ainsi le théorème de Bernoulli par un bilan dans un système ouvert d'énergie mécanique avec en premier du débit mécanique

Comparaison des 2 méthodes pour obtenir le théorème de Bernoulli :

- méthode à partir de l'équation de Navier Stokes : très longue fait apparaître toutes les conditions nécessaires à la formule de Bernoulli
- méthode à partir du bilan en système ouvert d'énergie mécanique : permet d'obtenir une version de Bernoulli étendue avec perte de charge :

$$\underbrace{\frac{Dv_e}{1}}_{1} \left[ \frac{\rho_e}{2} v_e^2 + \rho_e g h_e \right] - \underbrace{\frac{Dv_s}{1}}_{1} \left[ \frac{\rho_s}{2} v_s^2 + \rho_s g h_s \right] =$$

$\underbrace{P_{\text{dissipée}} + P_w}_{\text{Perte de charge!!!}}$











