

Chapitre 4

Dynamique des fluides parfaits incompressibles

I Equation d'Euler

L'écoulement du fluide parfait est gouverné par les équations d'Euler obtenues en appliquant la relation fondamentale de la dynamique :

$$\rho \frac{d\vec{V}}{dt} = -\overrightarrow{grad} p + \rho \vec{g}$$

Où $\frac{dV}{dt}$ est la dérivée particulière ou matérielle : $\frac{d}{dt} = \frac{\partial}{\partial t} + [\vec{V} \cdot \overrightarrow{grad}]$

$$\text{D'où } \rho \left[\frac{\partial \vec{V}}{\partial t} + (\vec{V} \cdot \overrightarrow{grad}) \vec{V} \right] = -\overrightarrow{grad} p + \rho \vec{g} \quad (1)$$

Avec $\vec{V}(u \ v \ w)$ et $\overrightarrow{grad} \left(\frac{\partial}{\partial x} \ \frac{\partial}{\partial y} \ \frac{\partial}{\partial z} \right)$

Projection

$$\rho \left[\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \right] = -\frac{\partial p}{\partial x} + 0$$

$$\rho \left[\frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \right] = -\frac{\partial p}{\partial y} + 0$$

$$\rho \left[\frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \right] = -\frac{\partial p}{\partial z} - \rho g$$

II Equation de Bernoulli

On considère l'écoulement stationnaire d'un fluide parfait incompressible :

$$\rho [(\vec{V} \cdot \overrightarrow{grad}) \vec{V}] = -\overrightarrow{grad} p + \rho \vec{g}$$

Comme $\vec{g} = -g \vec{e}_z$ alors on peut écrire : $-\rho \vec{g} = -\overrightarrow{grad}(\rho g z)$

Par ailleurs l'égalité vectorielle suivante est toujours vérifiée :

$$(\overrightarrow{V grad}) \vec{V} = \frac{1}{2} \overrightarrow{grad}(\vec{V} \cdot \vec{V}) - \vec{V} \wedge (\overrightarrow{grad} \wedge \vec{V})$$

Par conséquent : $\rho (\overrightarrow{V grad}) \vec{V} = -\overrightarrow{grad} p + \rho \vec{g}$

$$\frac{1}{2} \rho \overrightarrow{grad}(\vec{V} \cdot \vec{V}) - \rho \vec{V} \wedge (\overrightarrow{grad} \wedge \vec{V}) = -\overrightarrow{grad} p - \overrightarrow{grad}(\rho g z)$$

$$\overrightarrow{grad} \left(\frac{1}{2} \rho V^2 \right) + \overrightarrow{grad} p + \overrightarrow{grad}(\rho g z) = \rho \vec{V} \wedge (\overrightarrow{grad} \wedge \vec{V})$$

$$\overrightarrow{\text{grad}} \left(\frac{1}{2} \rho V^2 + p + \rho g z \right) = \rho V \wedge (\overrightarrow{\text{grad}} \wedge \vec{V})$$

L'écoulement est irrotationnel : $\vec{\Omega} = \vec{0}$ *par conséquent*

$$\overrightarrow{\text{grad}} \left(\frac{1}{2} \rho V^2 + p + \rho g z \right) = \vec{0}$$

Donc : $\frac{1}{2} \rho V^2 + p + \rho g z = \text{constante}$ *C'est la relation de Bernoulli*

En tout point de l'écoulement irrotationnel

III-Interprétation de l'équation de Bernoulli

a) Interprétation en énergie

Multiplions tous les termes de l'équation de Bernoulli par un volume V :

$$p \cdot V + \rho g z \cdot V + \frac{1}{2} \rho v^2 \cdot V = \text{cte} \cdot V$$

$p \cdot V$: Travail des forces de pressions : énergie potentielle due aux forces de pression.

$\rho g z \cdot V = mgz$: énergie potentielle due aux forces de pesanteur.

$\frac{1}{2} \rho v^2 \cdot V = \frac{1}{2} m v^2$: énergie cinétique.

$\text{Cte} \cdot V = E_m$: énergie totale : énergie mécanique

Par conséquent : $p + \rho g z + \frac{1}{2} \rho v^2 = \frac{E_m}{V}$

Correspond à une énergie mécanique par unité de volume

L'énergie mécanique reste constante le long d'une ligne de courant ; il n'y a pas de dissipation d'énergie.

b) Interprétation en pression

$$p + \rho g z + \frac{1}{2} \rho v^2 = \frac{E_m}{V}$$

p : pression statique

$p + \rho g z = p^*$: pression motrice ; elle génère le mouvement

$\frac{1}{2} \rho v^2$: pression cinétique ; elle résulte du mouvement.

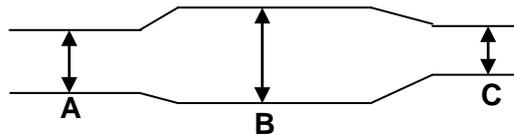
$$p + \rho g z + \frac{1}{2} \rho v^2 = p_t \quad : \text{pression totale (ou charge totale)}$$

La pression ou la charge reste constante le long d'une même ligne de courant ; pas de perte de charge dans l'écoulement d'un fluide parfait.

IV-Applications

a) Phénomène de Venturi – Mesure de débit

On considère une conduite le long de laquelle a été placé un rétrécissement :



p_A , p_B et p_C sont les prises de pression aux points A, B et C

on applique la relation de Bernoulli sur la ligne de courant qui passe par A, B et C :

$$p_A + \rho g z_A + \frac{1}{2} \rho v_A^2 = p_B + \rho g z_B + \frac{1}{2} \rho v_B^2 = p_C + \rho g z_C + \frac{1}{2} \rho v_C^2$$

$$\text{Or } z_A = z_B = z_C = 0$$

$$p_{atm} + \rho g z_{A'} + \frac{1}{2} \rho v_A^2 = p_{atm} + \rho g z_{B'} + \frac{1}{2} \rho v_B^2 = p_{atm} + \rho g z_{C'} + \frac{1}{2} \rho v_C^2$$

$$\rho g z_{A'} + \frac{1}{2} \rho v_A^2 = \rho g z_{B'} + \frac{1}{2} \rho v_B^2 = \rho g z_{C'} + \frac{1}{2} \rho v_C^2$$

$$z_{A'} + \frac{1}{2} \frac{v_A^2}{g} = z_{B'} + \frac{1}{2} \frac{v_B^2}{g} = z_{C'} + \frac{1}{2} \frac{v_C^2}{g}$$

On sait par ailleurs que le débit volumique est conservé :

$$q_v = S_A V_A = S_B V_B = S_C V_C$$

$$\text{Remarquons que : } S_A > S_B \Rightarrow V_A < V_B \Rightarrow z_{A'} > z_{B'}$$

Rétrécissement Accélération dépression

Et que si $S_A = S_C$ alors $V_A = V_C$ et $z_{A'} = z_{C'}$

$$z_{A'} + \frac{1}{2} \frac{V_A^2}{g} = z_{B'} + \frac{1}{2} \frac{V_B^2}{g} \Rightarrow \Delta z = z_{A'} - z_{B'} = \frac{1}{2g} (V_B^2 - V_A^2)$$

$$S_A V_A = S_B V_B \Rightarrow V_B = V_A \frac{S_A}{S_B}$$

$$\text{Donc } \Delta Z = \frac{1}{2g} V_A^2 \left(\frac{S_A^2}{S_B^2} - 1 \right) \quad \text{SOIT } V_A = \sqrt{\frac{2g\Delta Z}{\left(\frac{S_A}{S_B}\right)^2 - 1}}$$

$$\text{Et le débit dans la conduite : } q_V = S_A \sqrt{\frac{2g\Delta Z}{S_A/S_B^2 - 1}}$$

b) Ecoulement par un orifice – Formule de Toricelli

Voir Exercices résolus