

## Écoulement conservatif

### Écoulement conservatif (sans production de fluide)

Faisons le bilan des masses :

Masse totale sortant de la surface S par unité de temps:

$$\iint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = \iiint_{\tau} \operatorname{div} \vec{j} d\tau$$

Dans l'élément de volume  $d\tau$  et pendant le temps  $dt$ , la variation de masse est égale à :

$$[\rho(x, y, z, t + dt) - \rho(x, y, z, t)]d\tau = \frac{\partial \rho}{\partial t} dt d\tau$$

Dans le volume  $\tau$  et pendant l'unité de temps, il s'accumule :

$$\iiint_{\tau} \frac{\partial \rho}{\partial t} d\tau$$

Donc au total :

$$\iiint_{\tau} (\operatorname{div} \vec{j} + \frac{\partial \rho}{\partial t}) d\tau = 0 \quad \forall d\tau$$

**Cette équation représente la forme globale ou intégrale du principe de conservation de la masse**

On considère que dans le volume V il n'y a pas de discontinuité et que l'élément de volume est quelconque, on peut donc écrire :

$$\operatorname{div} \vec{j} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

**Cette équation représente la forme locale du principe de conservation de la masse.**

### **Equation locale et régime permanent**

#### **Régime permanent**

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0 \text{ d'où } \operatorname{div}(\rho \vec{v}) = 0$$

L'équation obtenue indique que le flux de  $\rho \cdot v$  à travers une surface fermée est nul

$$\iiint_{\tau} \operatorname{div}(\rho \vec{v}) d\tau = \iint_S \rho \vec{v} d\vec{S} = 0$$

**Cette équation signifie donc la conservation du débit massique.**

## Cas du fluide incompressible

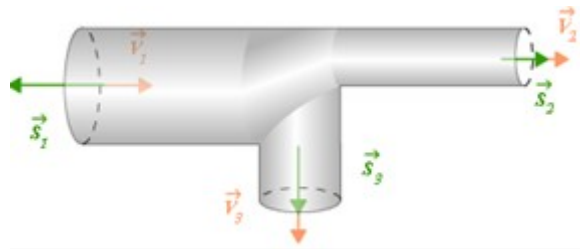
$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0 \quad \text{et} \quad \rho = \text{cst}$$

$$\text{div} \vec{v} = 0$$

Donc le flux de la vitesse à travers une surface fermée est nul

$$\iiint_{\tau} \text{div} \vec{v} \, d\tau = \iint_{\mathcal{S}} \vec{v} \cdot \vec{dS} = 0$$

**L'équation représente la conservation du débit en volume pour un fluide incompressible**



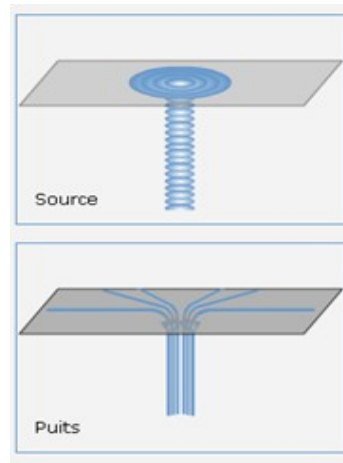
## Écoulement avec production de masse

### Equation de conservation de la masse avec production de masse dans l'écoulement

Il suffit d'ajouter le terme de production de masse dans l'équation bilan pour obtenir l'équation locale :

$$\operatorname{div} \rho \vec{v} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = \rho q'$$

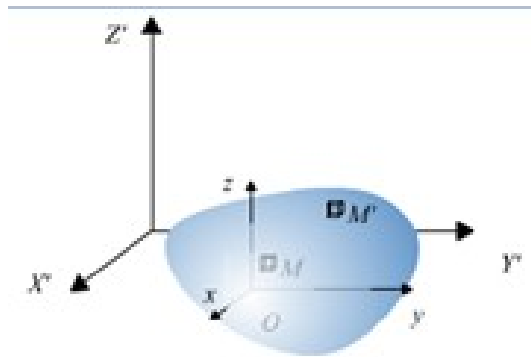
Dans cette équation,  $q'$  représente débit massique de production (en  $s^{-1}$ )  $q' > 0$ , représente une source et  $q' < 0$  un puits.



## Champ des vitesses

Cas du solide parfait (indéformable) - rappels

$$\vec{V}'_M = \vec{V}_M + \vec{\omega} \wedge \overrightarrow{MM'}$$



$\vec{\omega}$  Est le vecteur rotation et :

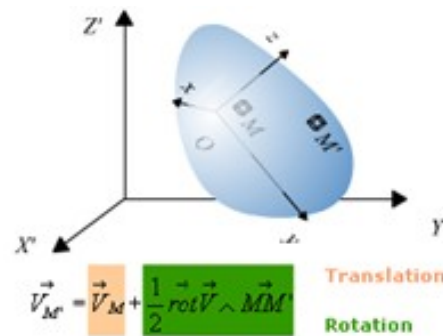
$$\vec{V}_M = \vec{\omega} \wedge \vec{OM}$$

En calculant  $\overrightarrow{rot} \vec{V}_M$ , on peut écrire  $\vec{V}'_M$  sous la forme

$$\vec{V}'_M = \vec{V}_M + 1/2 \overrightarrow{rot} \vec{V} \wedge \vec{MM}'$$

### Interprétation physique

Le premier terme de l'expression de la vitesse représente une translation et le deuxième une rotation du solide.



Le terme  $\frac{1}{2} \text{rot} \vec{V}_M = \vec{\omega}$  où  $\vec{\omega}$  est le vecteur rotation.

### cas du fluide – Vecteur tourbillon et tenseur des taux de déformation

Soit un élément de volume  $dt$  et deux points  $M$  et  $M'$  infiniment voisins. Dans le repère  $O, x, y, z$  les coordonnées de  $M$  et  $M'$  sont :

$M(x, y, z)$  et  $M'(x+dx, y+dy, z+dz)$

### Expression de la vitesse

Les coordonnées de la vitesse sont :

$$\begin{array}{l} \vec{V}_M(u(x, y, z), v(x, y, z), w(x, y, z)) \\ \vec{V}'_M \left| \begin{array}{l} u(x + dx, y + dy, z + dz) \\ v(x + dx, y + dy, z + dz) \\ w(x + dx, y + dy, z + dz) \end{array} \right. \end{array}$$

Nous allons simplement exprimer les coordonnées de la vitesse en  $M'$  en utilisant la formule des accroissements finis. Par exemple pour la composante suivant  $x$  :

$$u(x + dx, y + dy, z + dz, t) = u(x, y, z, t) + \frac{\partial u}{\partial x} dx + \frac{\partial u}{\partial y} dy + \frac{\partial u}{\partial z} dz$$

$$v_i(M') = v_i(M) + \sum_{j=1}^3 \frac{\partial v_i}{\partial x_j} dx_j$$

$v_i$  représente une composante de la vitesse au point  $M'$  Sous forme vectorielle, on peut écrire :

$$\vec{V}'_M = \vec{V}_M + (\overrightarrow{MM'} \cdot \vec{\nabla}) \vec{V}_M$$

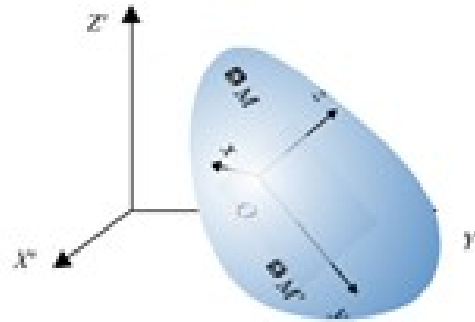
Pour comparer l'expression précédente avec celle du fluide parfait et mettre en évidence la signification des différents termes, développons et calculons

$$\overrightarrow{\text{grad}}(\vec{V} \cdot \overrightarrow{MM'}) = (\overrightarrow{MM'} \cdot \vec{\nabla}) \vec{V} + (\vec{V} \cdot \vec{\nabla}) \overrightarrow{MM'} + \overrightarrow{MM'} \wedge \text{rot} \vec{V} + \vec{V} \wedge \text{rot} \overrightarrow{MM'}$$

On obtient donc :



## Tenseur des taux de déformation



$$\overline{\overline{D}} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial x} & \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} & \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z} \\ \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} & \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial y} & \frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \\ \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z} & \frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} & \frac{\partial w}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial z} \end{bmatrix} \text{ Tenseur symétrique}$$

Pour mettre en évidence la signification physique des différents termes, écrivons la vitesse sous la forme :

$$\vec{V}'_M = \vec{V}_M + \vec{\omega} \wedge \overrightarrow{MM'} + \overline{\overline{D}} \overrightarrow{MM'}$$

Remarque : si  $\overline{\overline{D}} = 0$ , le taux de déformation est nul et l'on se ramène au cas du solide parfait indéformable (ou au cas d'un milieu déformable en équilibre absolu relatif)

### Voyons le sens physique des différents termes

$\overrightarrow{V_M}$ : Représente une translation d'ensemble de l'élément de volume

$\overline{\overline{DMM'}}$  représente la déformation de l'élément de volume

$\vec{\omega} \wedge \overrightarrow{MM'}$ : est le moment par rapport à M' du vecteur  $1/2 \overrightarrow{rotV_M}$ ; c'est la répartition des vitesses lors d'une rotation en bloc de l'élément de volume autour d'un axe passant par M

$\vec{\omega} \wedge \overrightarrow{MM'}$ : est le moment par rapport à M' du vecteur  $1/2 \overrightarrow{rotV_M}$ ; c'est la répartition des vitesses lors d'une rotation en bloc de l'élément de volume autour d'un axe passant par M