

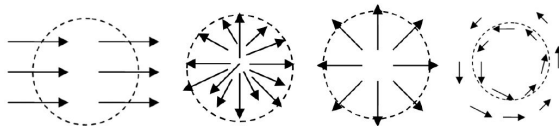
Activité 1 : description du champ des vitesses

Voici 4 écoulements :



Proposer une description « simple » du champ des vitesses dans ces 4 situations. On réfléchira donc à travailler dans un système de repérage adapté et on cherchera à évaluer les éventuelles invariances.

Les lignes de champ des vitesses de ces écoulements sont respectivement les suivantes :



1-En cartésien : $\vec{v} = v_0 \vec{u}_x$

2-En sphérique : $\vec{v} = v(r) \vec{u}_r$

3-En cylindrique : $\vec{v} = v(r) \vec{u}_r$

4-En cylindrique : $\vec{v} = v(r) \vec{u}_\theta$

Activité 2 : Calcul de débits

On considère deux écoulements dans une conduite cylindrique de rayon R d'axe z :

- Écoulement 1 : $v_z = v_0$ avec vitesse v_0 constante
- Écoulement 2 : $v_z = v_0(1 - \frac{r^2}{R^2})$ avec v_0 vitesse en $r = 0$

- 1) Calculer, pour chaque écoulement, le débit D_v volumique à travers une section droite de la canalisation
- 2) En déduire la vitesse moyenne $v_{moy} = \frac{D_v}{\pi R^2}$ pour chaque écoulement.

Si le champ des vitesses est uniforme alors le débit est évident (et ne nécessite pas de calculer la surface !!!!) : $D_v = v_0 \pi R^2$

Avec le profil Poiseuille, on a :

$$D_v = \iint_S v_0(1 - \frac{r^2}{R^2}) r dr d\theta$$

$$D_v = 2\pi v_0 \left[\frac{r^2}{2} - \frac{r^4}{4R^2} \right]_0^R = \frac{\pi v_0 R^2}{2}$$

Soit une vitesse moyenne donnée par $\frac{v_0}{2}$

Activité 3 : Problème de physique concernant l'écoulement incompressible d'air dans une conduite

On considère de l'air en écoulement stationnaire dans une conduite cylindrique de 50 cm de diamètre, à une pression de 1,5 bar et à une vitesse moyenne de 2 m.s⁻¹. On considère que la masse volumique ρ de l'air est uniforme. Cet air, à la température de 300K, peut être assimilé à un gaz parfait.

- a) Combien d'installations comme celle-ci permettent de respecter les normes en vigueur dans une cantine scolaire servant 400 repas ?
- b) Calculer le débit massique de l'installation complète.

L'article 64-2 révisé du 20 janvier 1983 prescrit les débits d'air neuf minimaux à introduire en cuisine collective selon le nombre de repas servis simultanément :

Office relais :	15 m ³ /h par repas.
Moins de 150 repas :	25 m ³ /h par repas.
Moins de 151 à 500 repas :	20 m ³ /h par repas avec un minimum de 3 750 m ³ /h.
Moins de 501 à 1 500 repas :	15 m ³ par repas avec un minimum de 10 000 m ³ /h.
Moins plus de 1 500 repas :	10 m ³ /h par repas : 10 m ³ /h avec un minimum de 22 500 m ³ /h.

Soit N le nombre d'installations, on a un débit volumique donné alors par : $D_v = N v_0 S$ et une consigne imposant $D_v = 400 \times \frac{20}{3600}$ on trouve $N = 6$

L'hypothèse incompressible permet de relier facilement le débit massique et volumique par : $D_m = \rho D_v$.

La masse volumique nous ait donnée par la loi des gaz parfait : $\rho = \frac{MP}{RT}$ on peut alors trouver le débit massique de 4kg/s

Activité 4 : Problème de physique

Dans une conduite de rayon R circule, de manière stationnaire, du pétrole avec un débit de 100L.s⁻¹. Le fluide passe ensuite dans une conduite de diamètre r . Calculer le rapport $\frac{R}{r}$ augmentant la vitesse de l'écoulement d'un facteur 4.

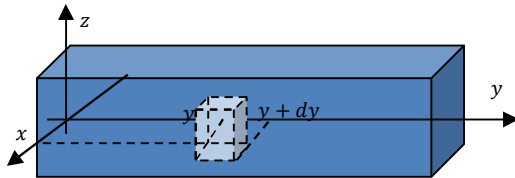
L'hypothèse incompressible (et homogène) est implicite pour ce fluide et sachant que l'écoulement est stationnaire, on a donc conservation du débit volumique :

$$v_1 S_1 = v_2 S_2 = D_v$$

Donc diviser par deux le rayon revient à multiplier par 4 la vitesse de l'écoulement

Activité 5 : Bilan local de la masse

On considère un écoulement unidirectionnel, dans une canalisation de section rectangulaire. Cet écoulement est caractérisé par son vecteur densité de flux de masse $\vec{j} = j_y(x, y, z, t)\vec{u}_y$ en repérage cartésien. Dans la suite, nous allons étudier un élément de volume mésoscopique $dV = dx dy dz$



- 1) Exprimer, en utilisant le vecteur \vec{j} , la masse élémentaire $\delta m_e > 0$ qui rentre dans le volume mésoscopique dV à travers la surface $d\vec{S}_e = dS\vec{u}_y$ de côté y pendant l'intervalle de temps dt .
- 2) Exprimer, en utilisant \vec{j} , la masse élémentaire $\delta m_s < 0$ qui sort du volume mésoscopique dV à travers la surface $d\vec{S}_s = -dS\vec{u}_y$ de côté $y + dy$ pendant l'intervalle de temps dt .
- 3) Effectuer un bilan local de masse sur l'élément de volume dV dessiné ci-dessus et montrer que : $\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\frac{\partial j_x}{\partial y}$.

On souhaite généraliser le résultat précédent pour une écoulement quelconque :

- 4) Que devient le bilan précédent si $\vec{j} = \begin{pmatrix} j_x(x, y, z, t) \\ j_y(x, y, z, t) \\ j_z(x, y, z, t) \end{pmatrix}$?

On définit l'opérateur divergent d'un champ de vecteur \vec{a} par $div \vec{a}(M) = \frac{\partial a_x}{\partial x} + \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z}$.

- 5) En déduire que $\frac{\partial \rho}{\partial t} = -div \vec{j}$ (équation appelée équation locale de conservation de la masse).
- 6) Adapter l'écriture de la relation précédente dans le cas d'un écoulement stationnaire d'un fluide incompressible.

On donne le théorème d'Ostrogorski pour un champ de vecteur \vec{a} (volume V délimité par une surface S fermée)

$$\oint_S \vec{a} \cdot d\vec{S}_{ext} = \iiint_V div \vec{a} dV$$

- 7) Montrer alors que l'analyse locale qui vient d'être effectuée en régime stationnaire aboutit également à un débit volumique identique pour toute section droite de la canalisation.

$$\begin{aligned} dm(M, t + dt) - dm(M, t) &= j_y(x, y, z, t) dS_e dt \\ &\quad - j_y(x, y + dy, z, t) dS_s dt \end{aligned}$$

$$\frac{\partial dm}{\partial t} dt = -\frac{\partial j_y}{\partial y} dV dt$$

Donc :

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\frac{\partial j_y}{\partial y}$$

Dans le cas d'un écoulement quelconque :

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\frac{\partial j_x}{\partial z} - \frac{\partial j_y}{\partial y} - \frac{\partial j_z}{\partial x}$$

On retrouve l'expression de l'opérateur divergent :

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = -div \vec{j}$$

Dans le cas d'un écoulement stationnaire ($\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$) d'un fluide incompressible ($div \vec{j} = \rho_0 div \vec{v}$) :

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

On dit alors que \vec{v} est à flux conservative car :

$$\iiint_V div \vec{v} \cdot dV = 0 \Leftrightarrow \oint \vec{v} \cdot d\vec{S}_{ext} = 0 \Leftrightarrow |D_{v,e}| = D_{v,s}$$

Activité 6 : Ecoulement source

On appelle source, un tuyau filiforme (de section négligeable), rectiligne (confondu avec l'axe Oz des coordonnées cylindriques), supposé infini et alimenté en eau (de masse volumique ρ_0 uniforme). Ce tuyau percé est alors responsable d'un écoulement radial de la forme $v_r(r, \theta, z, t)$ en repérage cylindrique.

On suppose l'écoulement stationnaire, à symétrie cylindrique.

Montrer, en utilisant toutes les hypothèses, que $v_r(r) = \frac{K}{r}$ où K est une constante.

On donne l'expression de l'opérateur divergent en repérage cylindrique :

$$div \vec{a}(M) = \frac{1}{r} \frac{\partial r a_r}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial a_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial a_z}{\partial z}$$

Détaillons les conséquences de chaque hypothèse :

- Champ radial : $\vec{v} = \begin{pmatrix} v_r(r, \theta, z, t) \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$
- Stationnaire : $v_r(r, \theta, z)$
- La symétrie cylindrique entraîne alors que $v_r(r)$

- Incompressible et de masse volumique ρ_0 : d'après l'équation de conservation la vitesse est à flux conservatif et $\text{div}\vec{v} = 0$ donc $\frac{1}{r}\frac{\partial rv_r}{\partial r} = 0$ soit $v_r = \frac{K}{r}$. On peut retrouver ce résultat en faisant un bilan local de flux $d\phi = v(r+dr)(r+dr)d\theta dz - v(r)r d\theta dz = \frac{\partial rv}{\partial r} dr d\theta dz = 0$