

Fluide

TD 5 : Conservation de la masse - réponses

1 Les savoir-faire

Savoir calculer un débit

Exercice 1 : Débit massique

$$D_m(t) = \iint \rho \vec{v} \cdot d\vec{S} = \iint \rho v dS = \iint \rho \frac{C}{2\pi R} dS = \iint = \rho C H.$$

Exercice 2 : Débit d'énergie cinétique

Voir le chapitre de cours correspondant pour les détails.

1. $D_V = vS$.
2. $D_{Ec} = \frac{1}{2} \rho v^2 D_V = \frac{1}{2} \rho v^3 S$.
3. $P = \frac{1}{4} \rho v^3 S$ A.N.
4. A.N.

Savoir effectuer un bilan massique en régime permanent

Exercice 3 : Écoulement dans une tuyère 1

En régime permanent, $\rho_1 v_1 S_1 = \rho_2 v_2 S_2$. Pour un gaz parfait $P = \rho \frac{RT}{M}$ d'où $P_1 v_1 S_1 = P_2 v_2 S_2$ pour un écoulement isotherme d'où $v_1 = v_2 \frac{P_2}{P_1} \frac{d^2}{9d^2} = 0,67 \text{ m s}^{-1}$.

Exercice 4 : Écoulement dans une tuyère 2

Pour un écoulement incompressible, la masse de fluide contenue dans la tuyère est constante et le taux de variation de la masse dans la tuyère est donc nulle. Puisque $\frac{dm}{dt} = -\oint \rho \vec{v} \cdot d\vec{S}$ nous avons donc $\oint \rho \vec{v} \cdot d\vec{S} = 0$ d'où $\oint \vec{v} \cdot d\vec{S} = 0$ puisque ρ est constant pour un écoulement incompressible. Or $\oint \vec{v} \cdot d\vec{S} = \iint_{S_1} \vec{v} \cdot d\vec{S}_1 + \iint_{S_{lat}} \vec{v} \cdot d\vec{S}_{lat} + \iint_{S_2} \vec{v} \cdot d\vec{S}_2 = 0$ or $\vec{v} \cdot d\vec{S}_{lat} = 0$, $\vec{v} \cdot d\vec{S}_1 = -v dS_1$ et $\vec{v} \cdot d\vec{S}_2 = v dS_2$ d'où $v_1 S_1 = v_2 S_2$.

Savoir effectuer un bilan sur un système ouvert

Exercice 5 : Écoulement sur un plan incliné

1. Nous faisons un bilan sur un système ouvert de largeur infinitésimal dx pour obtenir $\rho L dx e(x, t + dt) - \rho L dx e(x, t) = \rho D_V(x, t) dt - \rho D_V(x + dx, t) dt$ d'où $L \frac{\partial e}{\partial t} = -\frac{\partial D_V}{\partial x} = -L \frac{g \sin \alpha}{3\nu} \frac{\partial e^3}{\partial x}$ d'où $\frac{\partial e}{\partial t} = -\frac{g \sin \alpha e^2}{\nu} \frac{\partial e}{\partial x}$
2. La bosse se raidit.

Savoir retrouver l'équation locale de conservation de la masse

Exercice 6 : Équation locale de conservation de la masse

1. Voir cours.
2. Voir cours.
3. Voir cours.

2 La mise en œuvre

Exercice 7 : Débit volumique

1. La vitesse est max au centre de la conduite d'où $v_{max} = \frac{\Delta p e^2}{8\eta L}$.
2. Profil parabolique.
3. Dans le cas $b \leq e/2$: $D_V = \frac{l\Delta P}{8\eta L} 2b(e^2 - \frac{4}{3}b^2)$. Dans le cas $b \geq e/2$: $D_V = \frac{l\Delta p e^3}{12\eta L}$.

Exercice 8 : Jet d'eau

1. On utilise le théorème de l'énergie mécanique pour obtenir $v = \sqrt{2gh}$ d'où $v = 189 \text{ km h}^{-1}$.
2. frottements de l'air sur les gouttes d'eau.
3. $D_V = v\pi R^2 = 1 \text{ m}^3 \text{ s}^{-1}$.

Exercice 9 : Vidange d'un réservoir

1. Question de mécanique
2. On prend un système fixe : $\frac{dm}{dt} = -D_{m,sortant}$ (il n'y a pas de masse entrante). d'où $\rho S \frac{dH}{dt} = -\rho s \sqrt{2gh}$ or $dH = dh$ d'où $\frac{dh}{\sqrt{h}} = -\frac{s}{S} \sqrt{2g} dt$ soit $\int_h^0 \frac{dh}{\sqrt{h}} = -\frac{s}{S} \sqrt{2g} \int_0^t dt$. On obtient $t = \sqrt{\frac{2h}{g}} \frac{S}{s}$.
3. $t = \sqrt{\frac{2 \times 0,4}{9,8}} \frac{10^4}{1} \sim 30 \text{ min}$.

Exercice 10 : Écoulement incompressible d'un fluide

1. $v_3 = \frac{v_1 + v_2}{2}$
2. $v_3 = \frac{3v_1}{4}$.

3 La mise en œuvre niveau 2

Exercice 11 : Avis de recherche : composante manquante

$$v_y = -3axy - by^2z + f(x, z).$$

Exercice 12 : Équation locale de conservation de la masse

1. $\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div}(\rho \vec{v}) = 0$.
2. L'équation précédente se réécrit $\frac{\partial \rho}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \vec{\nabla})\rho + \rho \text{div } \vec{v} = 0$. On introduit la dérivée particulaire pour en déduire que $\frac{D\rho}{Dt} = -\rho \text{div } \vec{v}$.
3. $\rho = \text{cst}$ pour un écoulement incompressible donc $\text{div } \vec{v} = 0$.

Exercice 13 : Compression d'un mélange air-combustible

1. $v = Az + B$ puisque la vitesse varie linéairement entre $z = 0$ et $z = L$. La vitesse du gaz est égale à la vitesse du piston en $z = L$ et est nulle en $z = 0$. Nous avons donc $B = 0$ et $v(z = L) = -v_p \hat{u}_z$ d'où $B = -\frac{v_p}{L}$. Nous obtenons donc $v = -v_p \frac{z}{L} \hat{u}_z$.
2. L'équation $\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\text{div}(\rho \vec{v})$ donne $\frac{\partial \rho}{\partial t} = \rho \frac{v_p}{L}$ d'où $\rho = \rho_0 e^{\frac{v_p}{L}t}$.

Exercice 14 : Écoulement tourbillonnaire incompressible à deux dimensions

L'écoulement est incompressible donc $\text{div } \vec{v} = 0$ d'où $\frac{1}{r} \frac{\partial(rv_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial v_\theta}{\partial \theta} = 0$ d'où $\frac{v_r}{r} + \frac{\partial v_r}{\partial r} = 0$. Nous obtenons ainsi $v_r = \frac{r}{r_0} v_{r_0}$.

Exercice 15 : Incompressibilité d'un écoulement à deux dimensions non stationnaire

Nous avons bien $\text{div } \vec{v} = 0$. L'écoulement est donc incompressible.

Exercice 16 : Équation de conservation de la masse dans un tuyau de section variable

On fait un bilan sur un système ouvert pour obtenir $\rho(x, t+dt)S(x, t+dt)dx - \rho(x, t)S(x, t)dx = u(x, t)S(x, t)\rho(x, t)dt - u(x+dx, t)S(x+dx, t)\rho(x+dx, t)dt$ d'où $\frac{\partial(\rho S)}{\partial t} = -\frac{\partial(\rho u S)}{\partial x}$.