

Partie I - Circulation sanguine

- Volume sanguin = 5L
 - Particule de fluide = élément de volume de fluide de taille mésoscopique (1mm^3 à $1\mu\text{m}^3$)
 - Fluide incompressible = de masse volumique constante (indépendante de la pression)
 - Ecoulement incompressible = pour lequel $\text{div}(\vec{v}) = 0$
 - Ecoulement laminaire : particules de fluide gardant longtemps leur individualité, lignes de courant de forme stable pendant assez longtemps
 - Ecoulement turbulent : fluctuations rapides du champ des vitesses, lignes de courant non stables dans le temps
 - Nombre de Reynolds $R_e = \frac{\text{transfert convectif}}{\text{transfert diffusif}}$ de quantité de mouvement

Pour $R_e < R_{ec}$ écoulement laminaire, pour $R_e > R_{ec}$ écoulement turbulent.

- Fluide incompressible donc $\text{div}(\vec{v}) = 0 = \frac{\partial v_z}{\partial z} \Rightarrow v_z$ est indépendante de z .
Symétrie cylindrique : invariance par rotation autour de Oz donc v_z ne dépend pas de θ .
Donc v_z ne dépend que de r .

- Si on néglige la pesanteur, en régime permanent, l'équation de Navier-Stokes devient :

$$\rho(\vec{v} \cdot \vec{\text{grad}})\vec{v} = -\vec{\text{grad}} p + \eta \Delta \vec{v}$$

Or $(\vec{v} \cdot \vec{\text{grad}})\vec{v} = v_z \frac{\partial \vec{v}}{\partial z} = 0$ car v_z est indépendante de z , d'où $\vec{\text{grad}} p = \eta \Delta \vec{v}$

En projection :

Sur \vec{u}_r $\frac{\partial p}{\partial r} = 0$: p ne dépend que de z et pas de r .

Sur \vec{u}_z $\frac{dp}{dz} = \eta \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dv}{dr} \right)$

Le premier terme ne dépend que de z , le second que de r donc ces termes sont égaux à une même constante k . On peut donc écrire :

$$\frac{dp}{dz} = k \text{ et } \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dv}{dr} \right) = \frac{k}{\eta}$$

- $\frac{dp}{dz} = k = \frac{P_e - P_s}{L} = - \frac{\Delta P}{L}$

On intègre une fois $\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dv_z}{dr} \right) = \frac{k}{\eta}$ ce qui donne $r \frac{dv_z}{dr} = \frac{k}{2\eta} r^2 + A$

En $r=0$, $\frac{dv_z}{dr}$ reste finie donc $A = 0$. On intègre une seconde fois : $v_z = \frac{k}{4\eta} r^2 + B$

La condition aux limites en $v(r=R) = 0$ (principe d'adhérence) donne B d'où

$$v_z(r) = \frac{k}{4\eta} (r^2 - R^2) = \frac{P_s - P_e}{4\eta L} (R^2 - r^2)$$

- $Q = \int \int \vec{v} \cdot d\vec{S} = \int_0^R v_z(r) 2\pi r dr = \frac{\pi R^4 \Delta P}{8\eta L}$

On obtient bien $Q = \frac{\Delta P}{R_H}$ avec $R_H = \frac{8\eta L}{\pi R^4}$

Unité : $M.L^{-1}.T^{-1}.L/L^4 = M.T^{-1}.L^{-4}$

- n dépend de l'organe car

- les vaisseaux sanguins sont élastiques donc le rayon varie et la pression va dépendre de ce rayon.
- le sang n'est pas un fluide newtonien.

- $\langle v_z \rangle = \frac{Q}{\pi R^2} = \frac{R^2 \Delta P}{8\eta L}$ A.N. $\langle v_z \rangle = 2,77\text{mm}.s^{-1}$

$R_e = \frac{\rho v_z R}{\eta} = 5.10^{-3} \ll 2000$ donc l'écoulement est laminaire.

- Pour une artère, $\langle v \rangle = 2,6\text{m}.s^{-1}$ donc $Q = \pi R^2 \langle v \rangle = 0,033\text{L}.s^{-1}$

$\Delta P = \frac{8\eta L}{R^2} \langle v \rangle = 2,34.10^3\text{Pa}$ et $R_e = 2340$: le régime est turbulent.

- $\lambda = c/f = 0,375\text{mm} = 375\mu\text{m} \gg r$. L'onde est diffractée par les globules rouges.

- La sonde est fixe donc $f' = f|1 - \beta_r \cos \theta_r| = f(1 - \frac{v_r}{c} \cos \alpha)$

Le globule rouge réémet f'' : $f'' = \frac{f'}{(1 + \frac{v_r}{c} \cos \alpha)} = f \frac{1 - \frac{v_r}{c} \cos \alpha}{1 + \frac{v_r}{c} \cos \alpha}$

Pour $v_r \ll c$, au premier ordre, on peut écrire $f'' \simeq f(1 - 2\frac{v_r}{c} \cos \alpha)$ et $\Delta f = 2f\frac{v_r}{c} \cos \alpha$

D'où $v = -\frac{c}{2 \cos \alpha} \frac{\Delta f}{f} = 0,65 m.s^{-1}$

11. On peut écrire $v = v_{max}(1 - r^2/R^2) = \frac{c}{2 \cos \alpha} \frac{\Delta f}{f}$

Donc $-df'' \cdot \frac{c}{2 \cos \alpha} = \frac{v_{max}}{R^2} 2\pi r dr$

L'intensité est proportionnelle à dn : $dI = I_o dn = n_o I_o \frac{2\pi r dr}{\pi R^2}$

D'où $dI = -n_o I_o \frac{c}{2\pi f v_{max} \cos \alpha} df''$. On a un spectre linéaire.

12. La grandeur caractéristique de la diffusion sans dimension est $\frac{L^2}{Dt}$. On peut donc définir le temps de diffusion par $t = L^2/D$

En prenant une épaisseur des tissus de 10cm, on obtient en gros $t = 10^7 s = 2800h = 4mois$

Le sang transporte l'oxygène par adsorption sur l'hémoglobine.

13. $\delta t_s = \pi R_{alv}/v = 0,314s$

temps de diffusion : $t = t_{air} + t_{aq} = 2R_{alv}^2/D_{air} + R_{cap}^2/D_{eau} = 0,1s < \delta t_s$. L'échange a le temps de s'établir.

14. γ en $(mol.m^{-2}.s^{-1})/(mol.m^{-3})$ donc en $m.s^{-1}$

Conservation de la matière en régime stationnaire :

$C_c(z)\pi R^2 dt - C_c(z + dz)\pi R^2 dt = 2\pi R \gamma dz (C_c - C_{org}) dt$ d'où

$$\frac{dC_c}{dz} = -(C_c - C_{org}) \frac{2\gamma}{vR}$$

15. Si $C_{org} = K = \text{constante}$, on obtient $C_c(z) = K + (C_c(0) - K)e^{-z/L_o}$

On veut $|\frac{C_c(L) - K}{C_c(0) - K}| > 30\%$ donc $L < L_o \ln(1/0,3) \Rightarrow \gamma < \frac{Rv}{2L} \ln(1/0,3)$

A.N. $\gamma_{max} = 1,68.10^{-5} m.s^{-1}$

Partie II - Technique exploratrice

16. • Equation d'Euler : $(\mu_o + \delta\mu)(\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \vec{grad})\vec{v}) = (\mu_o + \delta\mu)\vec{g} - \vec{grad}(P_o + p)$

Or à l'équilibre $\mu_o \vec{g} - \vec{grad}P_o = \vec{0}$ et les termes $\delta\mu \frac{\partial \vec{v}}{\partial t}$ et $(\vec{v} \cdot \vec{grad})\vec{v}$ sont des ordres 2.

Il reste au premier ordre : $\mu_o \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = \delta\mu \vec{g} - \vec{grad}(p)$ (1)

• Conservation de la masse (au premier ordre) : $\mu_o \text{div } \vec{v} + \frac{\partial \mu}{\partial t} = 0$ (2)

• Compressibilité isentropique : $\chi_s = \frac{1}{\mu_o} \frac{\partial \mu}{\partial P}$ (3)

17. On néglige $\delta\mu \vec{g}$ devant $\vec{grad}(p)$ donc en prenant la divergence de (1), on a

$\text{div}(\mu_o \frac{\partial \vec{v}}{\partial t}) = -\Delta p = \mu_o \frac{\partial}{\partial t} \text{div}(\vec{v}) = \frac{\partial}{\partial t} (-\frac{\partial \mu}{\partial t})$

(3) donne $\frac{\partial \mu}{\partial t} = \mu_o \chi_s \frac{\partial p}{\partial t}$. D'où

$$\Delta p - \mu_o \chi_s \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = 0$$

La célérité est $c_o = \frac{1}{\sqrt{\mu_o \chi_s}}$

18. Avec $\underline{p}(x, t) = p_m e^{j(kx - \omega t)}$, (1) devient $-jk \underline{p} \underline{v}_x = -\mu_o j \omega \underline{v} \underline{v}_x$. Or $k = \omega/c_o$

On définit l'impédance acoustique : $Z = \frac{p(x, t)}{v(x, t)} = \mu_o c_o$

19. $I = \langle p(x, t) v(x, t) \rangle = \frac{p_m^2}{2Z} = \frac{p_m^2}{2\mu_o c_o}$

D'après (2) $j\omega \delta \underline{\mu} = \mu_o j k \underline{v}$ donc $\delta \mu_m = p_m / c_o^2$

$$\frac{g \delta \mu_m}{||\vec{grad} p||} = \frac{g p_m / c_o^2}{k p_m} = \frac{g}{c_o \omega}$$

20. $p_m = \sqrt{2\mu_o c_o I} = 17,15 Pa$, $p_m/P_o = 1,7.10^{-4} \ll 1$

• $\frac{v_m}{c_o} = \frac{p_m}{\mu_o c_o^2} = 7,9.10^{-9} \ll 1$

• $\delta\mu_m = \frac{p_m}{c_o^2} = 7,9.10^{-6} kg.m^{-3}$, $\frac{\delta\mu_m}{\mu_o} = 7,9.10^{-9} \ll 1$. On remarque que $p_m/P_o = \delta\mu_m/\mu_o$

• $\chi_s = \frac{1}{\mu_o c_o^2} = 4,6.10^{-10} Pa^{-1}$

• $g\delta\mu_m = 7,9.10^{-8} kg.m^2.s^{-2}$ et $\|\vec{grad}p\|_m = kp_m = \omega p_m/c_o = 21980 kg.m^2.s^{-2} \gg g\delta\mu_m$
Toutes les hypothèses sont bien vérifiées.

21. $l = t_A c_{eau}$ et $t_p = \frac{l-\delta}{c_{eau}} + \frac{\delta}{c_{os}} = t_A + \delta\left(\frac{1}{c_{os}} - \frac{1}{c_{eau}}\right)$

$\tau = t_A - t_p = \delta\left(\frac{1}{c_{eau}} - \frac{1}{c_{os}}\right)$ d'où $c_{os} = \frac{c_{eau}}{1 - \tau c_{eau}/\delta} = 1574,5 m.s^{-1}$

22. $I_R = T^2 I_E e^{-\alpha\delta} = T^2 I_E e^{-Vf\delta}$

23. La relation précédente s'écrit $\ln\left(\frac{I_R}{I_E}\right) = 2\ln(T) - Vf\delta$. Par régression linéaire, $\ln\left(\frac{I_R}{I_E}\right)$ est bien une droite en fonction de f dont la pente donne $V = 174,2.10^{-6} s.m^{-1}$ (le second point n'est pas aligné avec les autres...)

24. On admet $Z_{os} = C_{os}\mu_{os}$ bien que l'os ne soit pas un fluide.

On obtient avec l'ordonnée à l'origine de la droite précédente $2\ln(T) = -0,148$ donc

$$T = 0,929 = \frac{4Z_{os}Z_{eau}}{(Z_{os} + Z_{eau})^2}$$

On résout cette équation du second degré en Z_{os} .

On obtient $\mu_{os} = 1614 kg.m^{-3}$ ou $\mu_{os} = 539 kg.m^{-3}$. Manifestement la première valeur est la bonne et correspond à un sujet atteint de perte de densité osseuse.

$$\ln(T) = \ln(4) + \ln(Z_{os}) + \ln(Z_{eau}) - 2\ln(Z_{os} + Z_{eau})$$

D'où $\frac{\Delta T}{T} = \left|\frac{Z_{eau} - Z_{os}}{Z_{eau} + Z_{os}}\right| \frac{\Delta Z_{os}}{Z_{os}} = \left|\frac{Z_{eau} - Z_{os}}{Z_{eau} + Z_{os}}\right| \frac{\Delta\mu_{os}}{\mu_{os}}$

Alors $\frac{\Delta\mu_{os}}{\mu_{os}\Delta T} = \frac{(Z_{eau} + Z_{os})^3}{4Z_{eau}Z_{os}(Z_{os} - Z_{eau})} = 3130$