

Devoir Maison

1) \rightarrow Volume diminue \rightarrow Pression augmente
Dès que la pression P_{int} devient supérieure à P_a ,
la bille remonte et ainsi de suite
 \Rightarrow Oscillations.

2) Bille soumise à :

\rightarrow Force pressante extérieure : $\vec{F}_{ext} = P_a S \vec{k}$

\rightarrow Force pressante intérieure : $\vec{F}_{int} = -P_e S \vec{k}$.

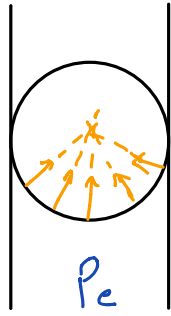
\rightarrow Poids de la bille : $\vec{P} = mg \vec{k}$.

Equilibre :

$$\vec{F}_{ext} + \vec{F}_{int} + \vec{P} = \vec{0}$$

Projetons sur \vec{k} : $\boxed{P_e = P_a + \frac{mg}{S}}$

NB: Calcul \vec{F} réel :



En coordonnées sphériques :

$$\vec{F}_{\text{int}} = \int_{\theta=\frac{\pi}{2}}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} P_e \times dS \vec{e}_r = \int_{\theta=\frac{\pi}{2}}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} P_e \times (r^2 \sin\theta d\theta d\varphi) \vec{e}_r$$

→ $F_{\text{int}} = \text{calcul de deuxième année} = P_e \times S \vec{e}_z$.

3) Principe fondamental de la dyn appliqué à la bille :

$$m \vec{a} = \vec{F}_{\text{ext}} + \vec{F}_{\text{int}} + \vec{P}$$

Mouvement unidirectionnel selon \vec{k} : $\vec{a} = \ddot{z} \vec{k}$.

Donc, en projetant sur \vec{k} :

$$m \ddot{z} = P_a S - P(z) S + mg$$

D'où, $\ddot{z} = \left[P_a - P(z) \right] \frac{S}{m} + g \Rightarrow \ddot{z} = \left[P_e - P(z) \right] \frac{S}{m}$ d'après c)

4) Ballon calorifugé : Évolution adiabatique }
de plus, Évolution quasi-statique réversible } → isentropique

Le gaz est un GP, on peut donc appliquer la loi de Laplace :

$$p(z)V(z)^\gamma = p_e V_0^\gamma$$

avec $V(z)$ le volume
du système
lorsque la bille est
en z .

$$V(z) = V_0 - S z \quad (V < V_0 \text{ si bille en dessous de la position d'eq})$$

$V > V_0$ si bille au-dessus de la position d'eq)

$$\text{Ainsi: } p(z) = p_e \left(\frac{V_0}{V_0 - S z} \right)^\gamma = p_e \left(\frac{1}{1 - \frac{S z}{V_0}} \right)^\gamma$$

5) L'équation du mouvement devient:

$$\ddot{z} = \left[p_e - p_e \left(\frac{1}{1 - \frac{S z}{V_0}} \right)^\gamma \right] \frac{S}{m} = \frac{p_e S}{m} \left[1 - \left(\frac{1}{1 - \frac{S z}{V_0}} \right)^\gamma \right]$$

6) $S z \ll V_0$ donc $\frac{V_0}{S z} \ll 1 \Rightarrow \ddot{z} = \frac{p_e S}{m} \left[1 - \left(1 + \frac{\gamma S z}{V_0} \right) \right]$

$$\text{D'où, } \ddot{z} + \frac{p_e S}{m} \times \left(\frac{\gamma S z}{V_0} \right) = 0$$

Posons $\omega_0 = S \sqrt{\frac{\rho_e \gamma}{m V_0}} \Rightarrow \ddot{z} + \omega_0^2 z = 0$

ED harmonique: solutions sinusoïdales.

$$z(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi). \text{ Mvt sinusoïdal.}$$

7) En mesurant la période du mouvement, on obtient γ :

$$T = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{S} \sqrt{\frac{m V_0}{\rho_e \gamma}}$$

Donc,

$$\gamma = 4\pi^2 \frac{m V_0}{\rho_e S^2 T^2}$$

- $[\gamma] = 1$ car $\gamma = \frac{C_p}{C_v}$.

- $[m V_0] = \Pi \cdot L^3$

- $[\rho_e] = M \cdot L^{-3} \cdot T^{-2}$

$$\hookrightarrow [\rho_e S^2 T^2] = \Pi L^3 = [m V_0]$$

On a bien $[\gamma] = 1 \checkmark$.