

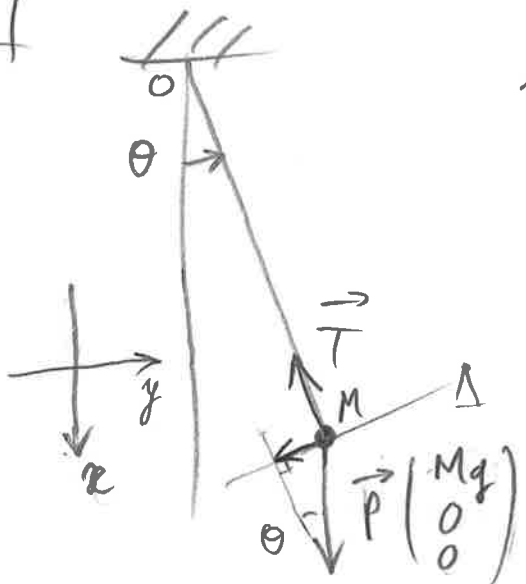
25/11/19

1

MQ72 - Examen

Corrigé

1.1



2 effets { le poids \vec{P}
 la tension \vec{T} de la barre OM

On projection sur l'axe $\Delta \perp OM$: $-Mg \sin \theta$

$\Sigma F = M \gamma_\theta$ dans cette direction,

$$\Sigma F = -Mg \sin \theta$$

$$\gamma_\theta = L \theta''$$

$$ML \theta'' + Mg \sin \theta = 0 \quad \text{avec } \sin \theta \approx \theta$$

$$\theta'' + \frac{g}{L} \theta = 0$$

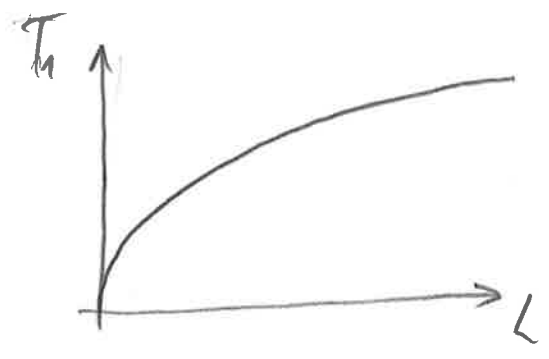
1.2 Solution: $\theta = \theta_{\max} \cos(\omega t + \varphi)$ avec $\omega = \sqrt{\frac{g}{L}}$

$$T_1 = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$$

1.3 Si $L \rightarrow +\infty$ $T_1 \rightarrow +\infty$

Si $L \rightarrow 0$ $T_1 \rightarrow 0$

($L=0$ n'est pas réalisable physiquement, car la masse ne peut pas être mathématiquement ponctuelle)



2.1

$$\{V\}_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ \theta' & 0 \end{pmatrix}$$

Le point 0 est immobile.

2.2

$$\begin{cases} \vec{S}_c = M \vec{V}_G \\ \vec{J}_0 = I_{Oz} \theta' \vec{k} \end{cases} \quad \vec{V}_G: \text{vitesse de } G, \text{ de module } L\dot{\theta} \text{ et dirigée tangentiellement.}$$

$$\vec{V}_G = L\theta' \begin{pmatrix} -\sin\theta \\ \cos\theta \\ 0 \end{pmatrix}$$

Donc: $\vec{OG} = L \begin{pmatrix} \cos\theta \\ \sin\theta \\ 0 \end{pmatrix}$ et $\vec{V}_G = \frac{d\vec{OG}}{dt}$

$$\{C\}_0 = \begin{pmatrix} -ML\theta' \sin\theta & 0 \\ ML\theta' \cos\theta & 0 \\ 0 & I_{Oz} \theta' \end{pmatrix}$$

2.3

$$\begin{cases} \vec{S}_d = M \frac{d\vec{V}_G}{dt} \\ \vec{J}_0 = I_{Oz} \theta'' \vec{k} \end{cases}$$

$$\{D\}_0 = \begin{pmatrix} -ML(\theta'' \sin\theta + \theta'^2 \cos\theta) & 0 \\ ML(\theta'' \cos\theta - \theta'^2 \sin\theta) & 0 \\ 0 & I_{Oz} \theta'' \end{pmatrix}$$

2.4

Effets appliqués: $\begin{cases} \text{Le poids } \vec{P} \text{ en } G. \\ \text{La réaction du pivot } \vec{R} \text{ en } O. \end{cases}$

$$\vec{P} = \begin{pmatrix} Mg \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \vec{R} = \begin{pmatrix} R_x \\ R_y \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\{T_{\rightarrow \text{glide}}\}_0 = \begin{pmatrix} Mg + R_x & 0 \\ R_y & 0 \\ 0 & -MgL \sin\theta \end{pmatrix}$$

2.5 $\{D\}_0 = \{T \rightarrow \text{slide}\}_0$

Seule l'égalité des moments est utile pour déterminer l'équation du mouvement.

Les autres équations permettraient de calculer R_x et R_y

$I_{O_3} \theta'' = -MgL \sin \theta$

Si $\sin \theta \approx \theta$ $\theta'' + \frac{MgL}{I_{O_3}} \theta = 0$

2.6 Solution: $\theta = \theta_{max} \cos(\omega t + \varphi)$ avec $\omega = \sqrt{\frac{MgL}{I_{O_3}}}$

$T_2 = 2\pi \sqrt{\frac{I_{O_3}}{MgL}}$

3.1 $m = \iiint_{\text{sphère}} \rho \, dv$

Coordonnées sphériques: $dv = r^2 \cos \varphi \, dr \, d\theta \, d\varphi$

$m = \rho \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \varphi \, d\varphi \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^R r^2 \, dr$

$m = \rho \times 2 \times 2\pi \times \frac{R^3}{3}$

$m = \frac{4}{3} \pi \rho R^3$

3.2

$$I_{\text{centre}} = \iiint_{\text{sphère}} \rho r^2 dv$$

$$I_{\text{centre}} = \rho \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \varphi d\varphi \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^R r^4 dr$$

$$I_{\text{centre}} = \rho \times 2 \times 2\pi \times \frac{R^5}{5}$$

$$I_{\text{centre}} = \frac{4}{5} \pi \rho R^5$$

ρ s'exprime en fonction de la masse m : $\rho = \frac{3m}{4\pi R^3}$

$$I_{\text{centre}} = \frac{3}{5} m R^2$$

3.3

Compte tenu des symétries de la sphère : $I_{\text{Plan}} = \frac{1}{3} I_{\text{centre}}$

$$I_{\text{Plan}} = \frac{1}{5} m R^2$$

3.4

Compte tenu des symétries : $I_{\text{Axe}} = 2 I_{\text{Plan}}$

$$I_{\text{Axe}} = \frac{2}{5} m R^2$$

3.5

Théorème de Huygens pour chacune des sphères.

$$I_{Gz} = 2 (I_{\text{Axe}} + m R^2)$$

$$I_{Gz} = \frac{14}{5} m R^2$$

4.1 Huygens : $I_{O_3} = I_{G_3} + 2mL^2$

$$I_{O_3} = 2m \left(\frac{7}{5} R^2 + L^2 \right)$$

$$T_3 = 2\pi \sqrt{\frac{7R^2 + 5L^2}{5Lg}}$$

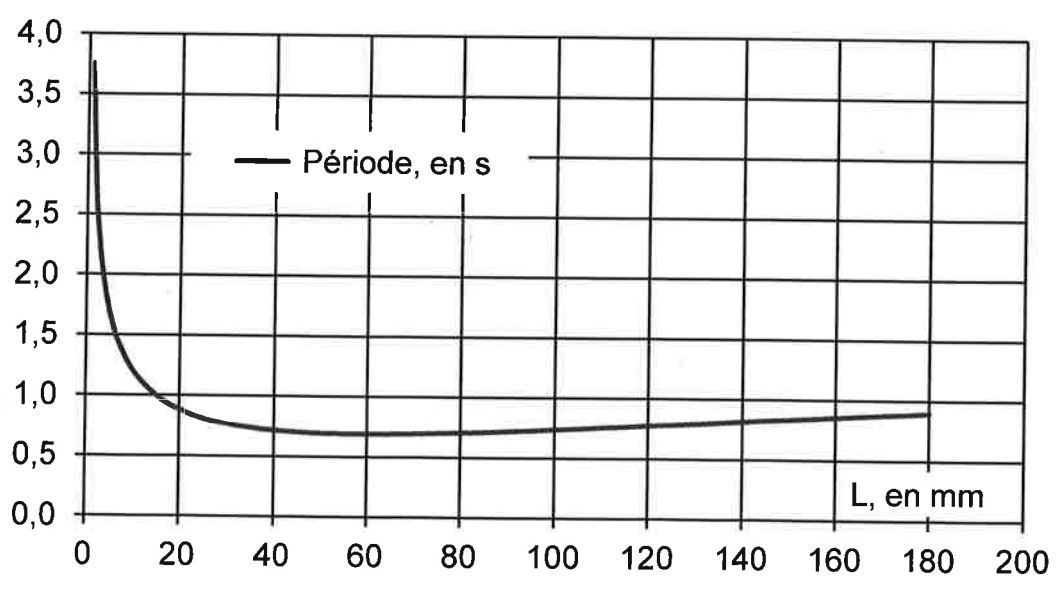
4.2 Il ne se passe rien, le slide reste immobile, l'équilibre est indifférent,

Une fois le slide libéré : $\begin{cases} \sum \vec{F} = \vec{0} \\ \sum \vec{M}_{/O} = \vec{0} \end{cases}$

D'après l'expression de T_3 : si $L \rightarrow +\infty$, $T_3 \rightarrow +\infty$

Période $\infty =$ immobilité.

4.3



Si $L \rightarrow +\infty$, $T_3 \rightarrow +\infty$ (le comportement se rapproche de celui du pendule simple)
 Si $L \rightarrow 0$, $T_3 \rightarrow +\infty$

4.4 Voir le graphique

$$T_3 \text{ minimale si } \frac{dT_3}{dL} = 0, \text{ ou si } \frac{d}{dL} \left(\frac{7R^2 + 5L^2}{L} \right) = 0$$

$$\frac{1}{L^2} [10L \times L_0 - (7R^2 + 5L^2)] = 0$$

$$5L_0^2 - 7R^2 = 0$$

$$L_0 = R \sqrt{\frac{7}{5}}$$

$$4.5 \quad T_{3 \min} = 2\pi \sqrt{\frac{7R^2 + 5R^2 \frac{7}{5}}{5gR\sqrt{\frac{7}{5}}}}$$

$$T_{3 \min} = 2\pi \sqrt{\frac{2R}{g}} \sqrt[4]{\frac{7}{5}}$$

$$4.6 \quad \underline{\underline{L_0 = 59,2 \text{ mm}}}$$

$$\underline{\underline{T_{3 \min} = 0,690 \text{ s}}}$$