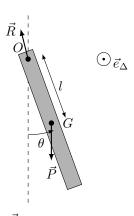
## DM4: Pendule pesant - corrigé



- 1. Les forces appliquées au solide sont : le poids  $\vec{P}=m\vec{g}$  appliqué au centre de gravité et la réaction de l'axe  $\vec{R}$ .
- 2. On oriente l'axe  $\Delta$  selon  $\vec{e}_{\Delta}.$  Le TMC projeté sur l'axe  $\Delta$  donne :

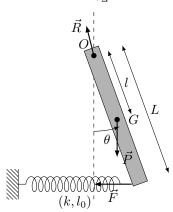
$$\frac{\mathrm{d}L_{\Delta}}{\mathrm{d}t} = \mathcal{M}_{\Delta}(\vec{P}) + \mathcal{M}_{\Delta}(\vec{R}) = -mgl\sin\theta + 0$$

Avec  $L_{\Delta} = J_{\Delta}\dot{\theta}$  on obtient finalement  $J_{\Delta}\ddot{\theta} + mgl\sin\theta = 0$ 

3. Lorsque  $\theta \ll 1$ ,  $\sin \theta \simeq \theta$  et l'équation précédente devient

$$J_{\Delta}\ddot{\theta} + mgl\theta = 0$$

La solution générale de cette équation différentielle est  $\theta(t) = A\cos(\omega_0 t + \varphi)$ . Les conditions initiales donnent  $A = \theta_0$  et  $\varphi = 0$ . Donc finalement  $\theta(t) = \theta_0\cos(\omega_0 t)$  avec  $\omega_0^2 = \frac{mgl}{J_\Delta}$ .



- 4. Voir schéma ci-dessus, on ajoute la force  $\vec{F}$  de rappel du ressort.
- 5. On applique le TMC projeté sur l'axe  $\Delta$ , il faut ajouter le moment par rapport à  $\Delta$  de la force  $\vec{F}$ , on obtient :

$$J_{\Delta}\ddot{\theta} = -mgl\sin\theta - FL\cos(\theta) = -mgl\sin\theta - kL^{2}\sin\theta\cos\theta.$$

6. Pour des angles  $\theta \ll 1$ , on a  $\sin \theta \simeq \theta$  et  $\cos \theta \simeq 1$ . L'équation différentielle ci-dessus devient :

$$J_{\Delta}\ddot{\theta} + (mgl + kL^2)\theta = 0.$$

La pulsation des oscillations devient  $\omega_0^2 = \frac{mgl + kL^2}{J_{\Delta}}$ , elle est donc supérieure à la pulsation obtenue dans la partie précédente (comme on devait s'y attendre).

- 7. L'énergie potentielle élastique du ressort est  $E_p = \frac{1}{2}k(l-l_0)^2$ . Donc  $E_p = \frac{1}{2}kL^2\sin^2\theta$ .
- 8. L'énergie mécanique totale du pendule est égale la somme de son énergie cinétique (Ec) et des énergies potentielles élastiques (Epe) et de pesenteur (Epp):

$$E_m(\theta) = \underbrace{\frac{1}{2}J_{\Delta}\dot{\theta}^2}_{Ec} \underbrace{-mgl\cos\theta}_{Epp} + \underbrace{\frac{1}{2}kL^2\sin^2(\theta)}_{Epe}$$

9. Il n'y a pas de frottements donc l'énergie mécanique est conservée lors du mouvement. On en déduit que  $\frac{\mathrm{d}\,E_m}{\mathrm{d}\,t}=0$  et donc :

$$J_{\Delta}\dot{\theta}\ddot{\theta} + mgl\dot{\theta}\sin\theta + kL^2\cos\theta\dot{\theta} = 0.$$

En simplifiant par  $\dot{\theta}$  on retrouve bien l'équation différentielle trouvée plus tôt.