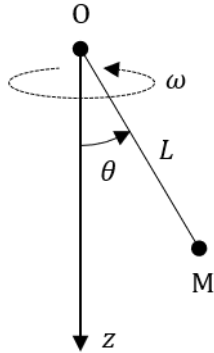


PENDULE EN ROTATION

On considère un pendule simple en rotation à la vitesse angulaire constante ω . Le fil inextensible a une longueur L , et le point matériel M possède une masse m . Après un régime transitoire que l'on ne cherchera pas à décrire, le pendule se stabilise à un angle θ constant.

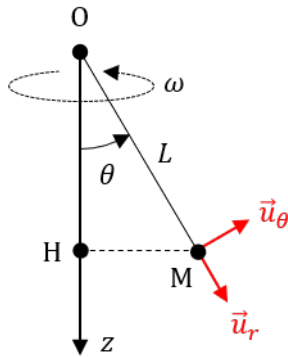


On se place dans le référentiel tournant non galiléen.

1) Exprimer θ en fonction de g , ω et L .

Correction

En régime permanent, la position de M est fixe dans le référentiel tournant : vitesse et accélération sont donc nulles.



Bilan des forces :

$$\begin{cases} \vec{P} = mg \vec{u}_z = mg [\cos(\theta) \vec{u}_r - \sin(\theta) \vec{u}_\theta] \\ \vec{T} = -T \vec{u}_r \\ \vec{f}_{ie} = m\omega^2 \overrightarrow{HM} = m\omega^2 L \sin(\theta) [\cos(\theta) \vec{u}_\theta + \sin(\theta) \vec{u}_r] \\ \vec{f}_{ic} = -2m\vec{\omega} \wedge \vec{v} = \vec{0} \end{cases}$$

Le PFD projeté selon \vec{u}_θ donne donc :

$$0 = -mg \sin(\theta) + m\omega^2 L \sin(\theta) \cos(\theta) \Rightarrow m\omega^2 L \sin(\theta) \times \left[\cos(\theta) - \frac{g}{\omega^2 L} \right] = 0$$

On en déduit donc :

$$\theta = \arccos\left(\frac{g}{\omega^2 L}\right)$$

2) En déduire que cela n'est possible que pour une valeur minimum de ω .

Correction

Cette solution ne peut exister que si

$$\frac{g}{\omega^2 L} < 1 \Rightarrow \omega > \sqrt{\frac{g}{L}}$$

Dans le cas contraire, il existe en réalité une autre solution au PFD écrit précédemment :

$$\sin(\theta) = 0 \Rightarrow \theta = 0$$