

Moment cinétique d'un système matériel

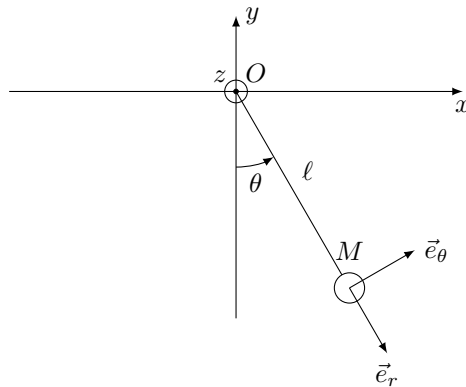
SAVOIR-FAIRE

Savoir-faire 1 - Savoir calculer le moment cinétique d'un point

Le moment cinétique du point M par rapport au point O $\vec{\mathcal{L}}_O(M)$ est donné par :

$$\vec{\mathcal{L}}_O(M) = \vec{OM} \wedge \vec{p}(M) \quad \text{avec } \vec{p}(M) \text{ le vecteur quantité de mouvement du point } M$$

Faisons un petit schéma dans lequel on place le repère cartésien $(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$ et le repère cylindrique associé à M $(O, \vec{e}_r, \vec{e}_\theta, \vec{e}_z)$:



Le mouvement est circulaire, la vitesse du point M est donc donnée par $\vec{M} = \ell \dot{\theta} \vec{e}_\theta$. De plus, $\vec{OM} = \ell \vec{e}_r$. On obtient donc :

$$\vec{\mathcal{L}}_O(M) = \ell \vec{e}_r \wedge m \ell \dot{\theta} \vec{e}_\theta = m \ell^2 \dot{\theta} \vec{e}_r \wedge \vec{e}_\theta = m \ell^2 \dot{\theta} \vec{e}_z$$

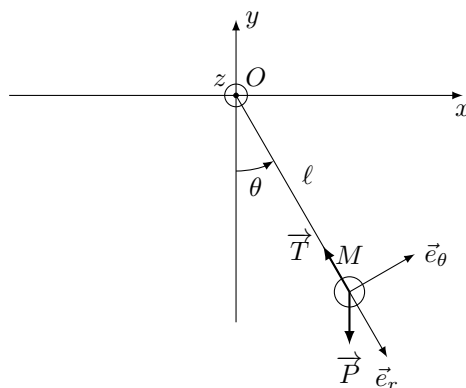
Par définition, le moment cinétique du point M par rapport à son axe de rotation (O_z) est donné par :

$$\mathcal{L}_{(O_z)}(M) = \vec{\mathcal{L}}_O(M) \cdot \vec{e}_z = m \ell^2 \dot{\theta}$$

Savoir-faire 2 - Savoir calculer le moment d'une force

Commençons par un bilan des forces appuyé sur le schéma précédent !

- Poids : $\vec{P} = m\vec{g} = -mg\vec{e}_y$
- Tension du fil : $\vec{T} = -T\vec{e}_r$



Les moments de ces forces par rapport à O est donné par :

- $\mathcal{M}_O(\vec{P}) = \vec{OM} \wedge \vec{P} = \ell \vec{e}_r \wedge (-mg)\vec{e}_y$
- $\mathcal{M}_O(\vec{T}) = \vec{OM} \wedge \vec{T} = \ell \vec{e}_r \wedge (-T)\vec{e}_r = \vec{0}$

Il nous faut donc faire cette désormais classique projection de \vec{e}_y sur \vec{e}_r et \vec{e}_θ , ce qui donne :

$$\vec{e}_y = -\cos\theta\vec{e}_r + \sin\theta\vec{e}_\theta$$

Ainsi :

$$\overrightarrow{\mathcal{M}}_O(\vec{P}) = -mgl \sin\theta \vec{e}_z \quad \text{et} \quad \overrightarrow{\mathcal{M}}_O(\vec{T}) = \vec{0}$$

Pour obtenir les moments de ces forces par rapport à l'axe de rotation du pendule, il suffit de projeter sur cet axe !

$$\mathcal{M}_{(O_z)}(\vec{P}) = -mgl \sin\theta \quad \text{et} \quad \mathcal{M}_{(O_z)}(\vec{T}) = 0$$

Savoir-faire 3 - Appliquer le théorème du moment cinétique

On est dans un référentiel galiléen, on peut donc appliquer le théorème du moment cinétique au point M par rapport à l'axe (O_z) :

$$\frac{d\mathcal{L}_{(O_z)}(M)}{dt} = \mathcal{M}_{(O_z)}(\vec{P}) + \mathcal{M}_{(O_z)}(\vec{T})$$

Soit, d'après les résultats des questions précédentes :

$$\frac{d\ell^2\dot{\theta}}{dt} = -mgl \sin\theta + 0$$

On obtient ainsi l'équation du mouvement du pendule qu'on commence à connaître :

$$\ell\ddot{\theta} + mg \sin\theta = 0$$

Savoir-faire 4 - Appliquer le TMC à un solide

Le système étudié est le pendule pesant étudié dans un référentiel terrestre, celui du laboratoire. On le considère galiléen.

Les actions subies par le pendule pesant sont :

- L'action de la pesanteur appliquée en G .
- L'action de la liaison pivot appliquée en O .

Le moment selon (O_z) de l'action de la liaison pivot est nul par définition. Intéressons nous alors à l'action de la pesanteur.

Elle est modélisée par une force appelée le poids et le moment de cette action par rapport à l'axe (O_z) correspond au moment du poids subi par un pendule simple de longueur d . Soit, d'après les SF précédents :

$$\mathcal{M}_{(O_z)}(\vec{P}) = -mgd \sin\theta$$

Le moment cinétique du pendule par rapport à cet axe est donné par $\mathcal{L}_{(O_z)} = J\dot{\theta}$.

Nous étant placés dans un référentiel d'étude galiléen, on peut appliquer le théorème du moment cinétique au pendule :

$$\frac{d\mathcal{L}_{(O_z)}}{dt} = \mathcal{M}_{(O_z)}(\vec{P})$$

On obtient ainsi l'équation du mouvement suivante :

$$J\ddot{\theta} + mgd \sin\theta = 0$$

Savoir-faire 5 - Raisonner avec les énergies

L'énergie cinétique du pendule est donnée par : $\mathcal{E}_c = \frac{1}{2}J\dot{\theta}^2$.

La puissance de l'action de pesanteur (la seule travaillant) est : $\mathcal{P}(\vec{P}) = \mathcal{M}_{(O_z)}(\vec{P}) \cdot \dot{\theta}$.

Le pendule pesant est étudié dans un référentiel galiléen, on peut donc lui appliquer le théorème de l'énergie cinétique sous forme différentielle :

$$\frac{d\mathcal{E}_c}{dt} = \mathcal{P}(\vec{P})$$

On obtient ainsi :

$$\frac{d\left(\frac{1}{2}J\dot{\theta}^2\right)}{dt} = -mgd \sin \theta \cdot \dot{\theta}$$

D'où :

$$\frac{1}{2}J2\dot{\theta}\ddot{\theta} = -mgd \sin \theta \cdot \dot{\theta}$$

On obtient donc bien l'équation du mouvement précédente :

$$\boxed{J\ddot{\theta} + mgd \sin \theta = 0}$$