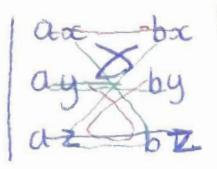


Chapitre 4 : Théorème du moment cinétique

* Rappel du produit vectoriel : $\vec{a} \wedge \vec{b}$

- direction \perp à \vec{a} et à \vec{b}
- sens : progression d'un tournevis
- Module : $|\vec{a} \wedge \vec{b}| = \|\vec{a}\| \|\vec{b}\| \sin(\vec{a}, \vec{b})$



$$(aybz - azby)ux + (axbz - azbx)uy + (axby - aybx)uz$$

- $\vec{a} \parallel \vec{b} \Leftrightarrow \vec{a} \wedge \vec{b} = 0$
- $\vec{a} \perp \vec{b} \Leftrightarrow |\vec{a} \wedge \vec{b}| = \|\vec{a}\| \|\vec{b}\|$

* Moment d'une Force \vec{F}

en un point O : $M_{\vec{F}/O} = \vec{OM} \wedge \vec{F}$

par rapport à un axe Δ : $M_{\vec{F}/\Delta} = M_{\vec{F}/O} \cdot \vec{u}_\Delta$

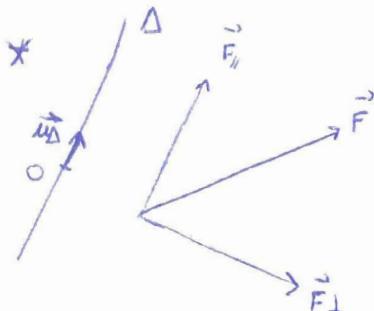
en coordonné polaire :

$$\vec{OM} = \vec{OH} + \vec{HM} = Huz + zuz$$

$$\vec{F} = F_r \vec{ur} + f_{\theta} \vec{u\theta} + f_z \vec{uz}$$

$$M_{\vec{F}/O} = \vec{OM} \wedge \vec{F} = (-z f_\theta) \vec{ur} - (M f_z - z f_\theta) \vec{u\theta} + M f_r \vec{uz}$$

$$M_{\vec{F}/Oz} = M_{\vec{F}/O} \cdot u_z = M f_o$$



$$\vec{F} = \vec{F}_{\parallel} + \vec{F}_{\perp}$$

$$\hookrightarrow M_{\vec{F}/\Delta} = (\vec{OM} \cdot \vec{F}) \cdot u_\Delta = (\underbrace{\vec{OM} \cdot \vec{F}_{\parallel}}_{=0} + \vec{OM} \cdot \vec{F}_{\perp}) \cdot u_\Delta = (OM_F_{\perp}) \cdot \vec{u}_\Delta$$

- * Si $\vec{F} \perp \Delta$: $M_{\vec{F}/\Delta} = OM_F \cdot \vec{F} = \|\vec{OM}\| \|\vec{F}\| \text{ (car } OM_F = \sqrt{OM^2 + F^2})$
- si $M_{\vec{F}/\Delta} > 0$ cād que \vec{F} tend à faire tourner M dans le sens \oplus de rotation
- si $M_{\vec{F}/\Delta} < 0$ cād que \vec{F} tend à faire tourner M dans le sens \ominus contraine.

* Moment cinétique dans un Rg

La quantité de mouvement "p" est définie par $p = m \cdot v$

- Moment cinétique de $M \gamma/O$: $L_{\gamma/O} = \vec{OM} \wedge \vec{P}$
- Si L est constante et \perp un plan on dit que le mv de M est un mv plan.
- Moment cinétique γ à une axe Δ

$$L_{\gamma/\Delta} = L_{\gamma/O} \wedge \vec{u}_\Delta$$

Cas d'un mt circulaire:

$$\begin{aligned} L_{z,0} &= \vec{OM} \wedge m\vec{v} \\ &= R\vec{u}_r \wedge m\vec{v} u_0 \\ &= mR\vec{v} \cdot \vec{u}_z \quad (\text{car } \vec{u}_r \wedge \vec{u}_0 = \vec{u}_z) \end{aligned}$$

or $\vec{v} = R\vec{\theta}$

$$L_{z,0} = mR^2\vec{\theta} \cdot \vec{u}_z$$



Theorème du moment cinétique

$$* \frac{dL_{z,0}}{dt} = m_{fz,0} = \vec{OM} \wedge \vec{F}$$

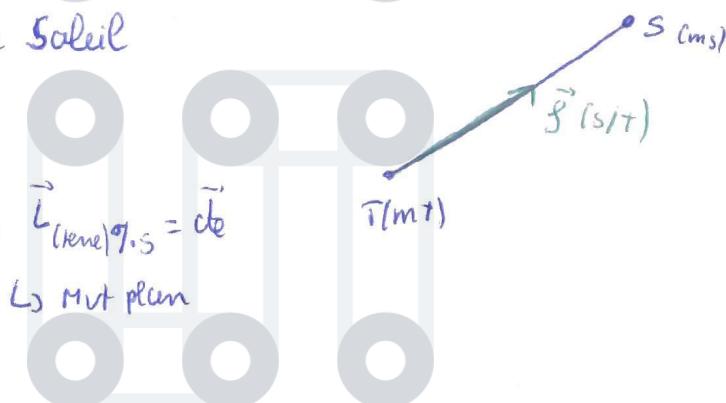
$$\text{Dernière: } \frac{dL_z}{dt} = m_{fz,0}$$

→ D'après le théorème du moment cinétique, si $m_{fz,0}$ ou $m_{fz,0} = \vec{0}$ alors L_z ou $L_{z,0} = \vec{0}$ \Rightarrow Mt plan de M

Application

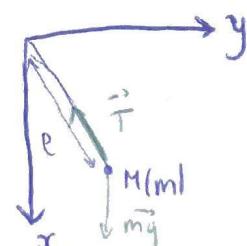
a) Mt de la Terre autour du Soleil

$$\begin{aligned} \vec{f}_{S \rightarrow T} &= \pm \frac{Gm_S m_T}{r^2} \vec{u} \\ M_{fz,S \rightarrow T, S} &= \vec{s} \cdot \vec{f} = \vec{0} \quad \Rightarrow \vec{L}_{(Terre) \wedge z, S} = \vec{0} \\ &\text{car } \vec{s} \parallel \vec{f} \end{aligned}$$



b) Cas du pendule simple.

$$\begin{aligned} M_{fz,0} &= \vec{OM} \wedge (\vec{T} + \vec{mg}) \\ &= \vec{OM} \wedge \vec{T} + \vec{OM} \wedge \vec{mg} = -R \sin \theta \cdot mg \cdot \vec{u}_z \end{aligned}$$



$$L_{z,0} = \vec{OM} \wedge m\vec{v} = l\vec{u}_r \wedge m l \vec{\theta} \cdot \vec{u}_0 = m l^2 \vec{\theta} \cdot \vec{u}_z$$

$$\frac{dL_{z,0}}{dt} = m l^2 \vec{\theta} \cdot \vec{u}_z = -l \sin \theta \cdot mg \vec{u}_z$$

$$\Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{g}{l} \sin \theta = 0$$