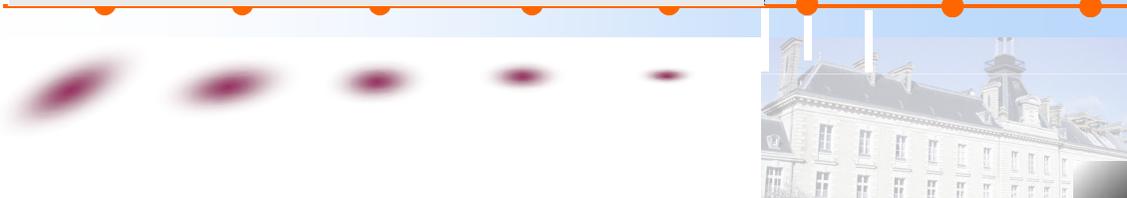
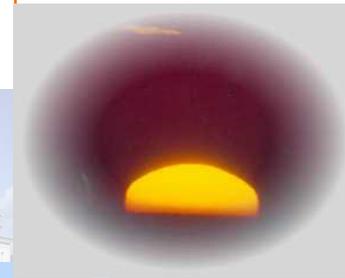




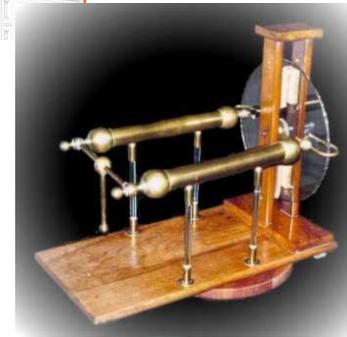
PCSI 1 (O.Granier)

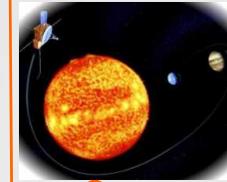
Lycée
Clemenceau



Théorème du moment cinétique

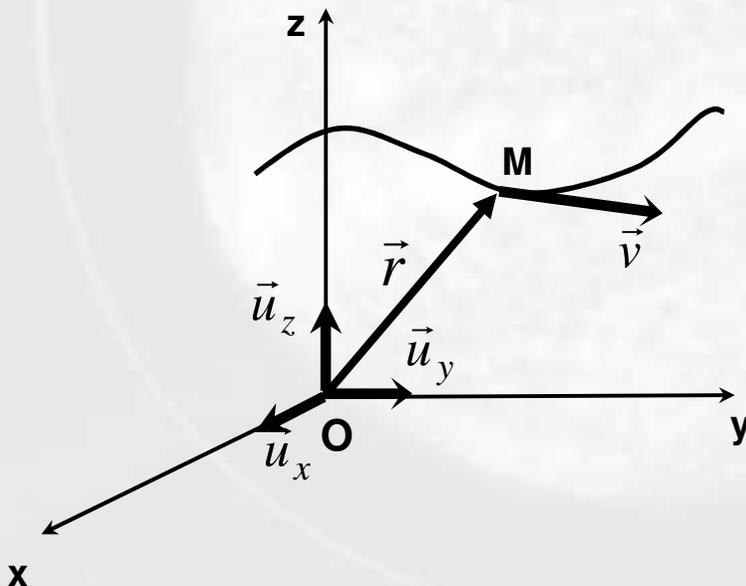
(mécanique du point matériel)





I - Moment cinétique d'un point matériel par rapport à un point :

Soit un point matériel $M(m)$, dans un référentiel galiléen (R) , de rayon vecteur $\vec{r} = \overrightarrow{OM}$ et de vitesse \vec{v} ; O est l'origine du repère $(Oxyz)$. Soit A un point quelconque, a priori mobile dans (R) .



Le **moment cinétique** du point M , par rapport au point A et exprimé dans (R) , est :

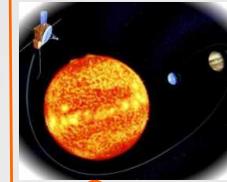
$$\vec{\sigma}_A = \overrightarrow{AM} \wedge m\vec{v}$$

Propriétés :

→ $\vec{\sigma}_A$ est perpendiculaire à \overrightarrow{AM} et \vec{v}

→ $|\vec{\sigma}_A| = mv(AM) \sin(\overrightarrow{AM}, \vec{v})$





→ Le moment cinétique dépend du point par rapport auquel on l'évalue :

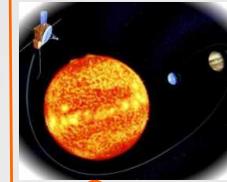
$$\vec{\sigma}_B = \overrightarrow{BM} \wedge m\vec{v} = (\overrightarrow{BA} + \overrightarrow{AM}) \wedge m\vec{v} = \vec{\sigma}_A + \overrightarrow{BA} \wedge m\vec{v}$$

Dans la suite, **A sera confondu avec l'origine O** du repère (et sera donc fixe dans (R)) :

$$\vec{\sigma}_O = \overrightarrow{OM} \wedge m\vec{v} = \vec{r} \wedge m\vec{v}$$

Si le **mouvement de M est plan**, on peut utiliser les coordonnées polaires :

$$\vec{\sigma}_O = \vec{r} \wedge m\vec{v} = \vec{r} \wedge m(\dot{r} \vec{u}_r + r\dot{\theta} \vec{u}_\theta) = mr^2\dot{\theta} \vec{u}_z \quad (\text{Avec } \vec{u}_z = \vec{u}_r \wedge \vec{u}_\theta)$$



II - Théorème du moment cinétique :

Le point M est soumis à des forces de résultante \vec{f} . Evaluons la dérivée temporelle du moment cinétique de M par rapport à O :

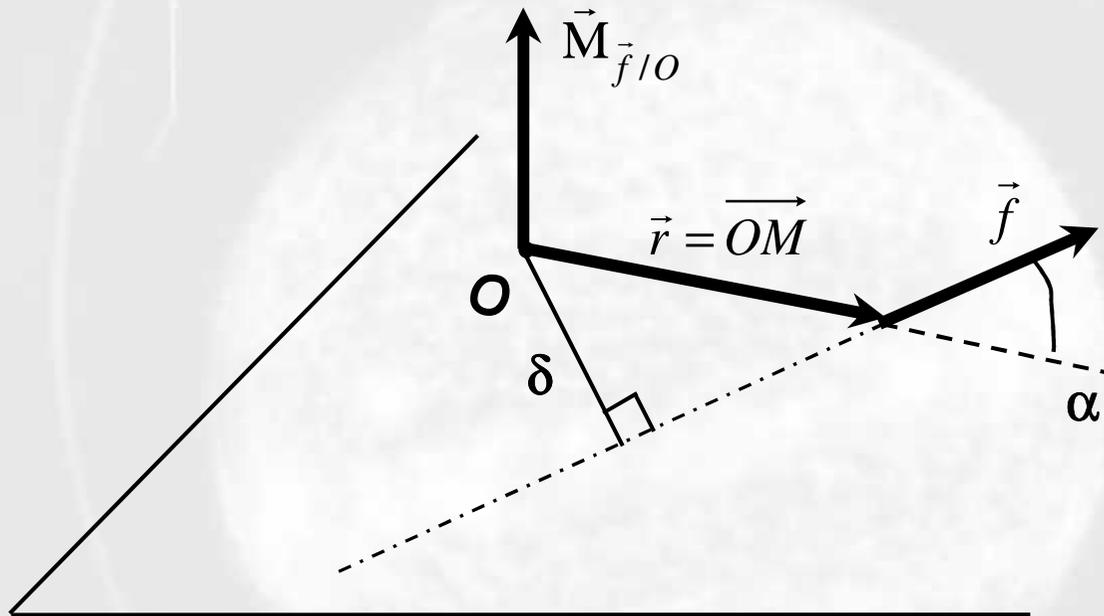
$$\frac{d\vec{\sigma}_O}{dt} = \frac{d}{dt} (\vec{r} \wedge m\vec{v}) = \underbrace{\frac{d\vec{r}}{dt}}_{\vec{v}} \wedge m\vec{v} + \vec{r} \wedge m \underbrace{\frac{d\vec{v}}{dt}}_{\vec{f}}$$

$$\frac{d\vec{\sigma}_O}{dt} = \vec{r} \wedge \vec{f} = \overrightarrow{OM} \wedge \vec{f} = \vec{M}_{\vec{f}/O}$$

Énoncé du théorème du moment cinétique : « La dérivée du moment cinétique d'un point matériel par rapport à un point fixe O d'un référentiel galiléen (R) est égale au moment par rapport à ce même point O des forces qui s'appliquent sur lui. »



Interprétation du moment des forces par rapport à O :



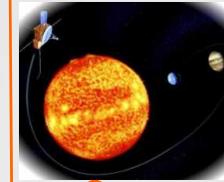
$$\vec{M}_{\vec{f}/O} = \vec{OM} \wedge \vec{f}$$

$$|\vec{M}_{\vec{f}/O}| = rf \sin \alpha = r\delta$$

δ est appelé « bras de levier » de la force \vec{f} . C'est la distance entre la droite d'action de la force et le point O .

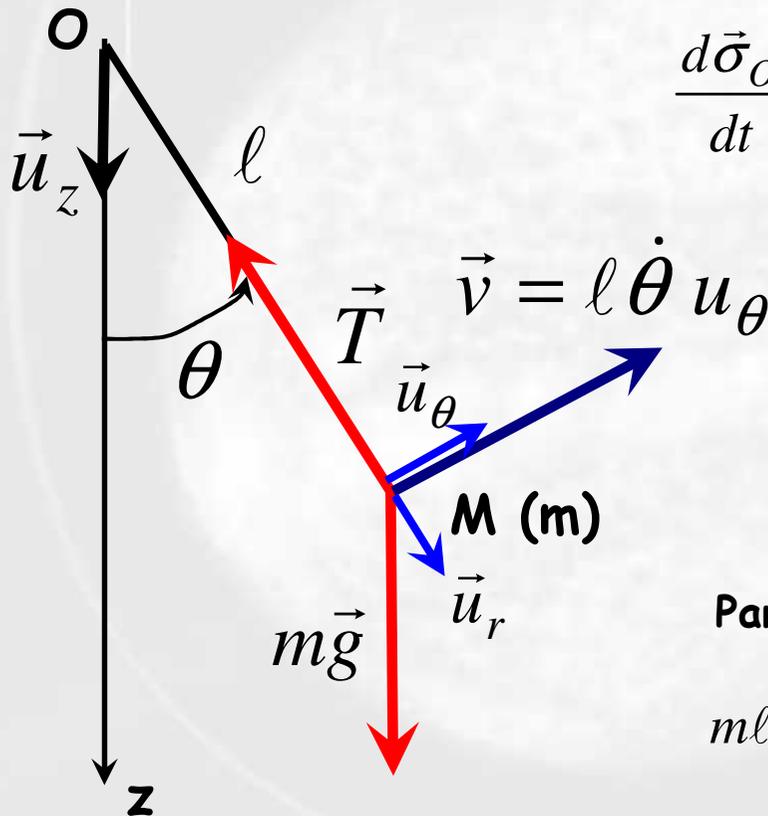
Le **théorème du moment cinétique** fournit, pour une masse ponctuelle, une autre méthode pour obtenir des résultats accessibles par le PFD.





III - Un 1^{er} exemple de résolution ; étude du pendule simple

- 1 - En l'absence de frottements :



$$\frac{d\vec{\sigma}_O}{dt} = \overrightarrow{OM} \wedge (\vec{T} + m\vec{g}) = \overrightarrow{OM} \wedge m\vec{g} \quad (\text{car } \vec{T} \parallel \overrightarrow{OM})$$

$$\rightarrow \vec{\sigma}_O = ml^2 \dot{\theta} \vec{u}_z \quad ; \quad \frac{d\vec{\sigma}_O}{dt} = ml^2 \ddot{\theta} \vec{u}_z$$

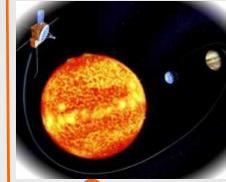
$$\rightarrow \overrightarrow{OM} \wedge m\vec{g} = l \vec{u}_r \wedge mg(\cos \theta \vec{u}_r - \sin \theta \vec{u}_\theta)$$

$$\overrightarrow{OM} \wedge m\vec{g} = -mgl \sin \theta \vec{u}_z$$

Par conséquent :

$$ml^2 \ddot{\theta} \vec{u}_z = -mgl \sin \theta \vec{u}_z \quad \text{soit} \quad \ddot{\theta} + \frac{g}{l} \sin \theta = 0$$





III - Un 1^{er} exemple de résolution ; étude du pendule simple

▪ 2 - En présence de frottements fluides :

Il faut prendre en compte le moment de la force de frottements fluides par rapport à O :

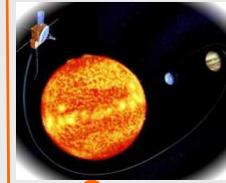
$$\overrightarrow{OM} \wedge (-hm\vec{v}) = \ell \vec{u}_r \wedge (-hml\dot{\theta} \vec{u}_\theta) = -hml^2 \vec{u}_z$$

Le théorème du moment cinétique donne alors :

$$ml^2\ddot{\theta} \vec{u}_z = -mgl \sin \theta \vec{u}_z - hml^2 \vec{u}_z$$

Soit l'expression canonique traditionnelle :

$$\ddot{\theta} + h\dot{\theta} + \frac{g}{\ell} \sin \theta = \ddot{\theta} + 2\sigma\omega_0\dot{\theta} + \omega_0^2 \sin \theta = 0$$



IV - Exercices

- 1 - Météorite :
- 2 - Un satellite :

$$\sigma_O(S) = mv(S)CS = 6,8 \cdot 10^{13} \text{ kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-1} \quad (OS \sin \alpha = CS)$$

Conservation du moment cinétique :

$$\sigma_O(A) = m(OA)v_A = \sigma_O(P) = m(OP)v_P = \sigma_O(S)$$

$$v_A = 5,9 \cdot 10^3 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1} \quad ; \quad v_P = 36 \cdot 10^3 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}$$

- 3 - Le toboggan :

Equation différentielle du mouvement : $\ddot{\theta} - \frac{g}{r} \cos \theta = 0$

Expression de la vitesse : $v = r\dot{\theta} = \sqrt{2gr(\sin \theta - \sin \theta_0)}$

Vitesse maximale : $v(\theta = \pi/2) = \sqrt{2gr(1 - \sin \theta_0)} = 6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = 21,7 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}$

