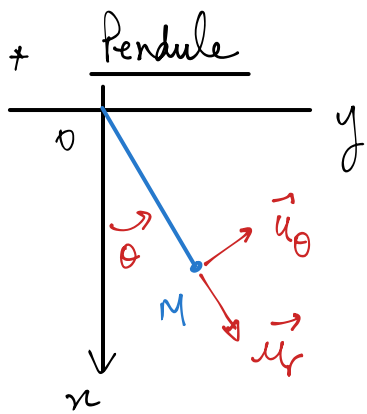


**MECANIQUE DU POINT**

→ exemples classiques dans R galiléen



$$\vec{OM} = l \vec{u}_r$$

$$\vec{v} = l \dot{\theta} \vec{u}_\theta$$

$$\vec{a} = l \ddot{\theta} \vec{u}_\theta - l \dot{\theta}^2 \vec{u}_r$$

Rappel:  $\frac{d\vec{u}_r}{dt} = \dot{\theta} \vec{u}_\theta$

$\frac{d\vec{u}_\theta}{dt} = -\dot{\theta} \vec{u}_r$

Bdf: • poids  $\vec{P} = m g \vec{u}_x = m g \cos \theta \vec{u}_r - m g \sin \theta \vec{u}_\theta$

• tension du fil  $\vec{T} = -T \vec{u}_r$

PFD

$$m \vec{a} = \vec{F}$$

$$\begin{cases} m l \ddot{\theta} = -m g \sin \theta \\ -m l \dot{\theta}^2 = -T \end{cases}$$

permettent de trouver l'expression de la tension T

Th. énergie mécanique

$$\mathcal{E}_c = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2$$

$$\mathcal{E}_p = -m g l \cos \theta$$

$$\frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 - m g l \cos \theta = \mathcal{E}_m = \text{cte}$$

$$\frac{d\mathcal{E}_m}{dt} = 0$$

$$\Rightarrow m l^2 \ddot{\theta} \dot{\theta} + m g l \dot{\theta} \sin \theta = 0$$

Th. du moment cinétique

$$\vec{L}_O = \vec{OM} \wedge m \vec{v}$$

$$= m l^2 \dot{\theta} \vec{u}_z$$

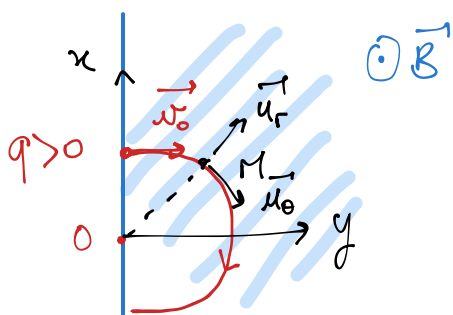
$$\mathcal{H}_O(\vec{P}) = -m g l \sin \theta \vec{u}_z$$

$$\mathcal{H}_O(\vec{T}) = 0$$

$$\Rightarrow m l^2 \ddot{\theta} = -m g l \sin \theta$$

équation du mouvement

\* Particule de charge q qui entre avec une vitesse  $\vec{v}_0$  dans une zone



où règne le champ magnétique  $\vec{B}_0$  uniforme

$$\vec{F} = q \vec{v} \wedge \vec{B} \text{ force de Lorentz}$$

$\mathcal{P} = \vec{F} \cdot \vec{v} = 0$  : la force ne travaille pas →  $\|\vec{v}\|$  est constante → le mouvement est circulaire

$$\vec{OM} = R \vec{u}_r$$

$$\vec{v} = R \dot{\theta} \vec{u}_\theta \Rightarrow \vec{v} = v(t) \vec{u}_\theta$$

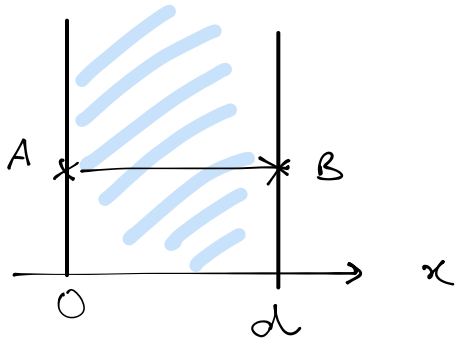
$$\vec{a} = R \ddot{\theta} \vec{u}_\theta - R \dot{\theta}^2 \vec{u}_r \Rightarrow \vec{a} = \frac{dv}{dt} \vec{u}_\theta - \frac{v^2}{R} \vec{u}_r$$

$$\vec{F} = q v \vec{u}_\theta \wedge (-B_0 \vec{u}_z) \rightarrow \vec{F} = -q v B \vec{u}_r$$

PFD en projection sur  $\vec{u}_r$ :  $-m \frac{v^2}{R} = -q v B \Rightarrow$

$$\boxed{R = \frac{m v}{q B}}$$

\* Freinage Système de masse  $m$ , entre avec une vitesse  $\vec{v}_0 = v_0 \vec{u}_x$  dans une zone de largeur  $d$  où il subit une force  $\vec{F} = -F_0 \vec{u}_x$



À quelle condition sur  $d$  peut-il traverser ?

→ il traverse si sa vitesse en  $x=d$  :  $v_x \geq 0$

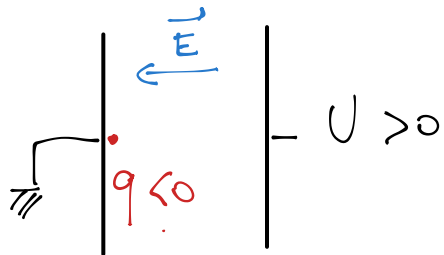
Théorème de l'énergie cinétique :  $\Delta E_c = W_{AB}(\vec{F})$

$$E_c(B) - E_c(A) = -F_0 d$$

0 dans le cas limite

$$d_{\max} = \frac{1}{2} \frac{m v_0^2}{F_0}$$

\* Charge  $q$  accélérée par une différence de potentiel



$\vec{E}$  : uniforme (condensateur) et orienté dans le sens des potentiels décroissants

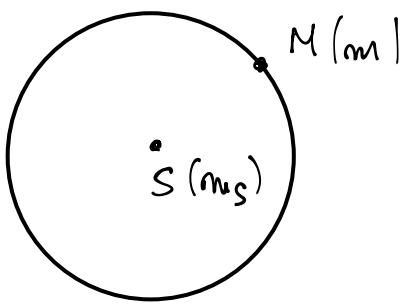
⇒ Théorème de l'énergie mécanique

$$E_{c,i} + E_{p,i} = E_{c,f} + E_{p,f}$$

$$0 + q \times 0 = \frac{1}{2} m v_f^2 + qU$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2} m v_f^2 = -qU \quad (>0)$$

\* Planète en mouvement circulaire autour du Soleil



$$\vec{a} = -\frac{v^2}{R} \vec{u}_r \quad (\text{mouvement circulaire uniforme})$$

$$\text{PFD:} \quad -m \frac{v^2}{R} = -G \frac{m m_s}{R^2}$$

$$\Rightarrow v^2 = \frac{G m_s}{R}$$



$$E_c = \frac{1}{2} G \frac{m m_s}{R} = -\frac{E_p}{2}$$

$$\left( \frac{2\pi R}{T} \right)^2 = \frac{G m_s}{R}$$

$$\rightarrow E_m = -\frac{1}{2} \frac{G m m_s}{R}$$

$$\rightarrow \frac{R^3}{T^2} = \frac{G m_s}{4\pi^2} \quad \text{loi de KEPLER}$$

ces deux résultats se transposent au mouvement elliptique en remplaçant  $R$  par  $a =$  demi-grand axe