

STABILISATEUR  
de  
CAMÉRA

1. /

2. J'isole E suivi des actions mécaniques extérieures suivantes :

- 1  $\rightarrow$  E
- pols  $\rightarrow$  E

a) J'écris le th. des moments en O et la projection sur  $\vec{Y}_0$ :

$$\underbrace{\vec{\tau}_{0,1 \rightarrow E} \cdot \vec{Y}_0}_{=0} + \vec{M}_{0,\text{pols} \rightarrow E} \cdot \vec{Y}_0 = \vec{\delta}_{0,E/0} \cdot \vec{Y}_0$$

$$\text{D}\ddot{\text{o}} : \vec{\delta}_{0,E/0} \cdot \vec{Y}_0 = \vec{\delta}_{G_C,E/0} \cdot \vec{Y}_0 + (\vec{r}_{G_C} \times \vec{R}_{E/0}) \cdot \vec{Y}_0$$

$$\text{et } \vec{\delta}_{G_C,E/0} \cdot \vec{Y}_0 = \frac{d}{dt} (\vec{r}_{G_C,E/0})_0 \cdot \vec{Y}_0 + (m_c \cdot \vec{J}_{G_C/0} \wedge \vec{J}_{G_C E/0}) \cdot \vec{b}$$

$$= \frac{d}{dt} (\vec{r}_{G_C,E/0} \cdot \vec{Y}_0)$$

$\Rightarrow$  con in vitesse

$$\text{avec } \vec{r}_{G_C,E/0} \cdot \vec{Y}_0 = (\underbrace{\vec{r}_{G_C}(E)}_{=0 \text{ car E est un modélisé par un point matériel situ\'e en } G_C} \cdot \vec{R}_{E/0}) \cdot \vec{Y}_0 + (m_c \cdot \cancel{\vec{G}_C} \cdot \vec{J}_{G_C E/0}) \cdot \vec{b}$$

$=0 \text{ car E est un modélisé par un point matériel situ\'e en } G_C$

$$\text{donc } \vec{\delta}_{G_C,E/0} \cdot \vec{Y}_0 = 0$$

$$\text{On a aussi: } \vec{R}_{E/0} = m_c \cdot \frac{d}{dt} (\vec{r}_{G_C E/0})_0$$

$$\text{avec } \vec{J}_{G_C E/0} = \vec{J}_{0,E/0} + \vec{G}_C \times \vec{R}_{E/0} = -L_c \cdot \vec{z}_2 \wedge (\dot{\varphi} \cdot \vec{Y}_0)$$

$$\vec{J}_{G_C E/0} = L_c \cdot \dot{\varphi} \cdot \vec{z}_2$$

$$\text{Et } \left. \frac{d \vec{x}_2}{dt} \right|_0 = \left. \frac{d \vec{x}_2}{dt} \right|_2 + \underbrace{\vec{R}_{E/0}}_{\dot{\varphi} \cdot \vec{Y}_0} \wedge \vec{x}_2 = -\dot{\varphi} \cdot \vec{z}_2$$

$$\text{Donc } \overrightarrow{R\Gamma}_{E10} = m_c \cdot L_c \cdot \ddot{\varphi} \cdot \vec{x}_2 - m_c \cdot L_c \cdot \dot{\varphi}^2 \cdot \vec{z}_2$$

$$\text{Donc } \overrightarrow{S}_{0,E10} \cdot \vec{y}_0 = (L_c \cdot \vec{z}_2 \wedge (m_c \cdot L_c \cdot \ddot{\varphi} \cdot \vec{x}_2 - m_c \cdot L_c \cdot \dot{\varphi}^2 \cdot \vec{z}_2)) \cdot \vec{y}_{02}$$

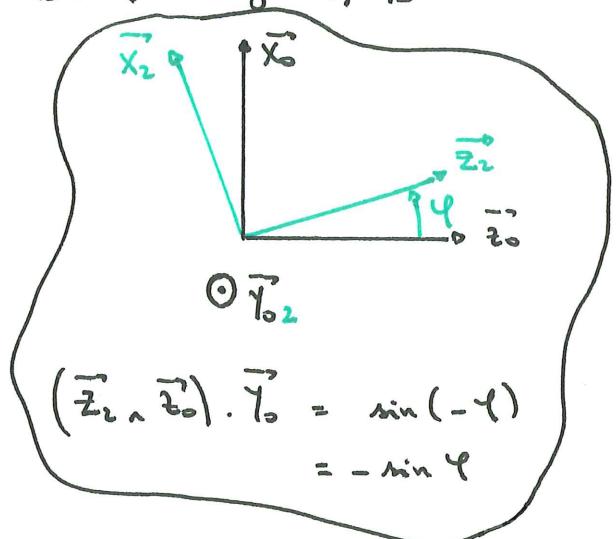
D'où  $\parallel \overrightarrow{S}_{0,E10} \cdot \vec{y}_0 = m_c \cdot L_c^2 \cdot \ddot{\varphi}$

$$\begin{aligned} \text{Et } \overrightarrow{n}_{0,\text{pds} \rightarrow E} \cdot \vec{y}_0 &= \cancel{m_{\text{pds} \rightarrow E} \cdot \vec{y}_0} + (\overrightarrow{Og_c} \wedge (-m_c \cdot g \cdot \vec{z}_0)) \cdot \vec{y}_0 \\ &= m_c \cdot g \cdot L_c \cdot \sin \varphi \end{aligned}$$

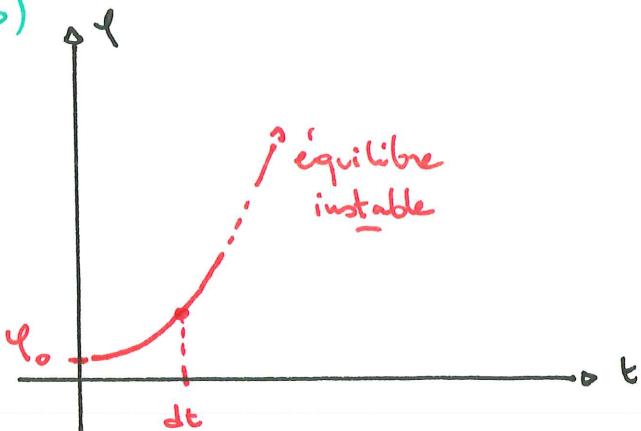
On a donc :

$$m_c \cdot g \cdot L_c \cdot \sin \varphi = m_c \cdot L_c^2 \cdot \ddot{\varphi}$$

$$\text{Donc } \boxed{\ddot{\varphi} - \frac{g}{L_c} \cdot \sin \varphi = 0}$$



b)



À l'instant initial :  $\varphi(0) = \varphi_0$  ( $\varphi_0 > 0$ )  
 $\dot{\varphi}(0) = 0$

$$\text{Donc } \ddot{\varphi}(0) > 0 \quad (\text{si } L_c > 0)$$

$$\text{Donc } \dot{\varphi}(0 + dt) > 0$$

$$\text{et } \varphi(0 + dt) > \varphi_0.$$

Si  $\varphi(dt) > \varphi_0$  alors  $\ddot{\varphi}(dt) > \ddot{\varphi}(0)$

Donc le pendule s'écarte de plus en plus de sa position d'équilibre !

c) On parle alors d'équilibre instable.

d) Il faudrait que  $\ddot{\varphi}(0) < 0$  si  $\varphi_0 > 0$  et donc que  $L_c < 0$ . cela signifie que le centre de gravité est situé sous l'axe de la pivot pour avoir un équilibre stable. Dis autrement :  $\overrightarrow{Og_c} \cdot \vec{z}_2 < 0$ .

3. Soit  $G$  le centre de gravité de l'ensemble.

On peut écrire :

$$\vec{OG} = \frac{1}{m_c + m_{cp}} \cdot (m_c \cdot \vec{OG}_c + m_{cp} \cdot \vec{OG}_{cp})$$

$$= \frac{1}{m_c + m_{cp}} \cdot (m_c \cdot L_c - m_{cp} \cdot L_{cp}) \cdot \vec{z}_2$$

L'équilibre sera stable si  $\vec{OG} \cdot \vec{z}_2 < 0$  et donc si :

$$\underline{m_c \cdot L_c - m_{cp} \cdot L_{cp} < 0}$$

4. J'isole l'ensemble  $E'$  soumis aux actions mécaniques extérieures suivantes :

- 1  $\rightarrow E'$
- pas  $\rightarrow E'$

J'écris le th. des moments en O et en projection sur  $\vec{y}_0$ .

$$\bar{M}_o(1 \rightarrow E') \cdot \vec{y}_0 + \bar{M}_o(\text{pas} \rightarrow E') \cdot \vec{y}_0 = \bar{s}_o(E'/O) \cdot \vec{y}_0$$

Où :  $\bar{M}_o(1 \rightarrow E') \cdot \vec{y}_0 = - f_i \cdot \vec{v}$

$$\begin{aligned} \bar{M}_o(\text{pas} \rightarrow E') \cdot \vec{y}_0 &= \cancel{\bar{M}_g(\text{pas} \rightarrow E')} \cdot \vec{y}_0 + (\vec{OG} \wedge (- (m_c + m_{cp}) \cdot g \cdot \vec{z}_0)) \cdot \vec{y}_0 \\ &= \left[ \cancel{\frac{1}{m_c + m_{cp}}} \cdot (m_c \cdot L_c - m_{cp} \cdot L_{cp}) \cdot \vec{z}_2 \wedge (- (m_c + m_{cp}) \cdot g \cdot \vec{z}_0) \right] \cdot \vec{y}_0 \\ &= (m_c \cdot L_c - m_{cp} \cdot L_{cp}) \cdot g \cdot \sin \varphi \\ &= - \underbrace{(m_{cp} \cdot L_{cp} - m_c \cdot L_c)}_{\text{Rmq: } > 0 \text{ si équilibre stable}} \cdot g \cdot \sin \varphi \end{aligned}$$

Rmq:  $> 0$  si équilibre stable

$$\bar{s}_o(E'/O) \cdot \vec{y}_0 = \bar{s}_o(O/O) \cdot \vec{y}_0 + \bar{s}_o(cp/O) \cdot \vec{y}_0$$

Où  $\bar{s}_o(O/O) \cdot \vec{y}_0 = \underbrace{\bar{s}_{Gc}(c/O) \cdot \vec{y}_0}_{\text{comète}} + (\vec{OG}_c \wedge \underbrace{\bar{R}_d(c/O)}_{\text{vente-poids}}) \cdot \vec{y}_0$

$= 0$  : on calcule que  
q.s.a.

ici  $\vec{J}_{Gc c/O}$  a changé !

Calculons  $\vec{J}_{Gc c/O} = \vec{J}_{Gc c/1} + \underbrace{\vec{J}_{Gc c/1/O}}_{V \cdot \vec{x}_0}$

$$\begin{aligned} \text{Et } \vec{J}_{G_{cyclo}} &= \vec{J}_{decel} + \vec{G}_c \wedge \vec{\omega}_{cyclo} \\ &= -L_c \cdot \vec{z}_2 \wedge (\dot{\varphi} \cdot \vec{x}_2) \\ &= L_c \cdot \dot{\varphi} \cdot \vec{x}_2 \end{aligned}$$

Donc  $\boxed{\vec{J}_{G_{cyclo}}} = \vec{v} \cdot \vec{x}_0 + L_c \cdot \dot{\varphi} \cdot \vec{x}_2$

Donc  $\vec{R}_{d2\omega} = m_c \cdot \frac{d}{dt} [\vec{J}_{G_{cyclo}}]_0$

$$= m_c \left[ \ddot{v} \cdot \vec{x}_0 + L_c \cdot \ddot{\varphi} \cdot \vec{x}_2 - L_c \cdot \dot{\varphi}^2 \cdot \vec{z}_2 \right]$$

$$\begin{aligned} \text{Donc } \vec{\delta}_0(c\omega) \cdot \vec{\gamma}_0 &= (L_c \cdot \vec{z}_2 \wedge (m_c(\ddot{v} \cdot \vec{x}_0 + L_c \cdot \ddot{\varphi} \cdot \vec{x}_2 - L_c \cdot \dot{\varphi}^2 \cdot \vec{z}_2))) \cdot \vec{\gamma}_{02} \\ &= \underline{m_c \cdot L_c \cdot \ddot{v} \cdot \cos \varphi} + \underline{m_c \cdot L_c^2 \cdot \ddot{\varphi}} \end{aligned}$$

De la même:  $\vec{\delta}_0(cpl\omega) \cdot \vec{\gamma}_0 = \underline{-m_{cp} \cdot L_{cp} \cdot \ddot{v} \cdot \cos \varphi} + \underline{m_{cp} \cdot L_{cp}^2 \cdot \ddot{\varphi}}$

On obtient donc:

$$\begin{aligned} -\ddot{v} \cdot \ddot{\varphi} - (m_{cp} \cdot L_{cp} - m_c \cdot L_c) \cdot \ddot{q} \cdot \sin \varphi &= (m_c \cdot L_c^2 + m_{cp} \cdot L_{cp}^2) \cdot \ddot{\varphi} \\ &\quad - (m_{cp} \cdot L_{cp} - m_c \cdot L_c) \cdot \ddot{v} \cdot \cos \varphi \\ &= a \end{aligned}$$

Ou encore:

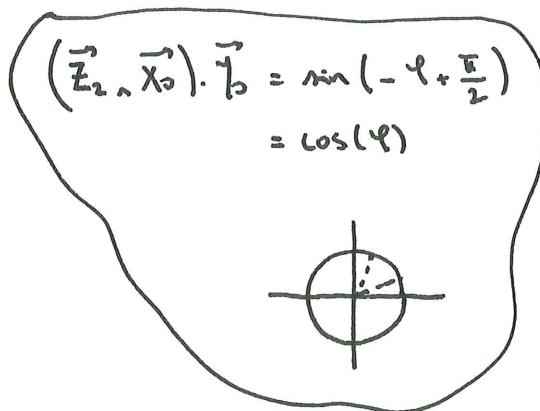
$$\begin{aligned} [m_c \cdot L_c^2 + m_{cp} \cdot L_{cp}^2] \cdot \ddot{\varphi} + \underline{\ddot{v} \cdot \ddot{\varphi}} + \underline{(m_{cp} \cdot L_{cp} - m_c \cdot L_c) \cdot \ddot{q} \cdot \sin \varphi} &= \underline{(m_{cp} \cdot L_{cp} - m_c \cdot L_c) \cdot a \cdot \cos \varphi} \\ = Q_1 &= Q_2 &= Q_3 &= Q_4 \end{aligned}$$

Remarque: il existe une autre méthode pour calculer  $\vec{\delta}_0(E\omega) \cdot \vec{\gamma}_0$ . On peut effectuer:

$$\begin{aligned} \vec{\delta}_0(c\omega) \cdot \vec{\gamma}_0 &= \frac{d}{dt} [\vec{\tau}_0(c\omega)]_0 \cdot \vec{\gamma}_0 + (m_c \cdot \vec{v}_{0/0} \wedge \vec{J}_{G_{cyclo}}) \cdot \vec{\gamma}_0 \\ &= \vec{v} \cdot \vec{x}_0 + L_c \cdot \dot{\varphi} \cdot \vec{x}_2 \end{aligned}$$

Donc  $(m_c \cdot \vec{v}_{0/0} \wedge \vec{J}_{G_{cyclo}}) \cdot \vec{\gamma}_0 = m_c \cdot L_c \cdot \dot{\varphi} \cdot v \cdot \sin \varphi$

$$\begin{aligned} \text{Et } \vec{\tau}_0(c\omega) \cdot \vec{\gamma}_0 &= \underbrace{\vec{\tau}_{G_c}(c\omega) \cdot \vec{\gamma}_0}_{=0 : \text{in stat}} + \underbrace{(\vec{O}_{G_c} \wedge \vec{p}(c\omega)) \cdot \vec{\gamma}_0}_{\substack{m_c \cdot \vec{J}_{G_{cyclo}} \\ \vec{v} \cdot \vec{x}_0 + L_c \cdot \dot{\varphi} \cdot \vec{x}_2}} \\ &\quad \text{que } q^{\circ} 2.a. \\ &= m_c \cdot L_c \cdot v \cdot \cos \varphi + m_c \cdot L_c^2 \cdot \dot{\varphi} \end{aligned}$$



$$\text{On a donc: } \vec{\delta}_0(c/10) \cdot \ddot{\gamma}_0 = m_c \cdot L_c \cdot \dot{\gamma} \cdot \omega s \varphi - m_c \cdot L_c \cdot \cancel{\dot{\gamma}} \cdot \sin \varphi + m_c \cdot L_c^2 \cdot \ddot{\varphi}$$
$$+ m_c \cdot L_c \cdot \cancel{\dot{\gamma}} \cdot \sin \varphi$$

On retrouve bien le in résultat.

5. a) Si  $\theta = G$  :  $Q_1 \cdot \ddot{\varphi} + Q_2 \cdot \dot{\varphi} = 0$

Bouger la pièce 1 n'a pas d'influence (a n'apparaît plus dans l'éq° de mouvement)

b) Si  $G \neq 0$  : a est bien dans l'éq° de mt donc

Bouger la pièce 1 influence l'angle  $\varphi$ .