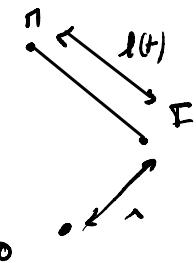


Exercice 11 - Bobine.



$$\vec{\omega} = \vec{\omega}_O + \vec{\omega}_I$$

$$= R\vec{e}_z + l(t)\vec{e}_\theta$$

or $l(t) = \frac{L}{T} - l'(t)$

longeur totale \uparrow longeur déjà enroulée.

$$l'(t) = 2\pi R \dot{\theta}$$
 si θ est l'angle en radian

$$l'(t) = \theta R$$
 si θ est l'angle en radian.

Re-démonstration

$$l'(t) = \int_0^\theta R d\theta = R\theta(t)$$

displacement élémentaire selon \vec{e}_θ

d'où $\vec{\omega}(t) = R\vec{e}_z + (L - R\theta(t))\vec{e}_\theta$

$$\vec{\omega} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} = R\dot{\theta}\vec{e}_\theta - R\dot{\theta}\vec{e}_\theta - (L - R\theta(t))\dot{\theta}\vec{e}_z$$

$\vec{\omega} = (R\theta(t) - L)\dot{\theta}\vec{e}_z$ (dirigée selon $-\vec{e}_z$, à la ct).

$$\vec{a} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} = R\dot{\theta}^2\vec{e}_z + (R\theta - L)\ddot{\theta}\vec{e}_z + (R\theta - L)\dot{\theta}^2\vec{e}_z$$

$$\vec{a} = \begin{cases} R\dot{\theta}^2 + (R\theta - L)\ddot{\theta} \\ (R\theta - L)\dot{\theta}^2 \end{cases}$$

pol

[2] syst. Π , parquet de masse m

ref : gravité

coord : polaires $(\vec{e}_r, \vec{e}_\theta)$

sche : voir figure.

BANDE : $\vec{P} \approx \vec{0}$, on néglige le poids

$\vec{T} = -T\vec{e}_\theta$ la tension du fil. (le fil tient la masse M).

PFD

$$m\vec{a} = T\vec{e}_\theta$$

$$\Leftrightarrow 1\vec{e}_r \begin{cases} R\dot{\theta}^2 + (R\theta - L)\ddot{\theta} \\ m(R\theta - L)\dot{\theta}^2 \end{cases} = 0$$

$$1\vec{e}_\theta \begin{cases} m(R\theta - L)\dot{\theta}^2 = -T \end{cases}$$

$$v_r = (R\theta - L)\dot{\theta}$$

d'où $\frac{d v_r}{dt} = R\dot{\theta}^2 + (R\theta - L)\ddot{\theta} = a_r$

$$\text{d'où } \frac{d\omega_1}{dt} = 0 \Leftrightarrow \omega_1 = c^{\text{ste}}$$

$$\text{à } t=0, \quad \vec{\omega} = -\omega_0 \vec{e}_x$$

↑
CD

$$\text{d'où } \nu + (R\theta - L) \dot{\theta} = -\omega_0$$

$$[3] \quad R\theta\ddot{\theta} - L\dot{\theta}^2 = -\omega_0$$

↓ intégrer

$$R\theta \frac{d\theta}{dt} - L \frac{d\theta}{dt} = -\omega_0$$

$$\frac{R}{2} \frac{d\theta^2}{dt} - L \frac{d\theta}{dt} = -\omega_0$$

$$\int \frac{R}{2} \frac{d\theta^2}{dt} dt - \int L \frac{d\theta}{dt} dt = -\omega_0 \int dt$$

$$\frac{R}{2} \theta^2 - L\theta = -\omega_0 t + c^{\text{ste}}$$

$$\left(\frac{R}{2} - L\right)\theta = -\omega_0 t + c^{\text{ste}}$$

$$\text{Or à } t=0, \quad \theta = 0 \Leftrightarrow c^{\text{ste}} = 0$$

$$\text{d'où } \left(\frac{R}{2} - L\right)\theta + \omega_0 t = 0$$

$$\square \quad t=\tau \text{ si } \theta = \frac{L}{R} \quad (\text{nb de tour / angle qu'il fait pour en faire toute la conde})$$

$$\text{d'où } \left(\frac{R}{2} - L\right) \frac{L}{R} + \omega_0 \tau = 0$$

$$+ \frac{1}{2} \frac{L^2}{R} = \omega_0 \tau$$

$$\Leftrightarrow \boxed{\tau = \frac{L^2}{2\omega_0 R}}$$

(on vérifie que c'est homogène!).

[4] On cherche à résoudre θ

$$\frac{R}{2}\theta^2 - L\theta + \omega_0 t = 0$$

polynôme d'ordre 2
sur θ

$$\Delta = L^2 - 4 \frac{R}{2} \omega_0 t = L^2 - 4 \cancel{\frac{R}{2}} \frac{L^2}{2\omega_0 t}$$

$$= L^2 \left(1 - \frac{t}{\tau}\right)$$

or $t < \tau$ donc $\Delta \geq 0$!

$$\text{et } \theta(t) = \frac{L \pm L\sqrt{1 - \frac{t}{\tau}}}{R}$$

$$= \frac{L}{R} \left(1 \pm \sqrt{1 - \frac{t}{\tau}}\right)$$

On ne garde que la solution positive (la solution θ n'a pas de sens physique)

d'après

$$\theta(t) = \frac{L}{\epsilon} \left(1 + \sqrt{1 - \frac{\epsilon}{L}} \right)$$

5] Dans le PFD l'éq

$$\frac{m(R\theta - L)}{\geq 0} \dot{\theta}^2 = -T$$

vérifions que $R\theta - L < 0$ (forcément car $R\theta < L$, mais suivons le sujet tout de même).

$$\cancel{R} \frac{L}{R} \left(1 - \sqrt{1 - \frac{\epsilon}{L}} \right) - L = - \sqrt{1 - \frac{\epsilon}{L}} \leq 0 \quad (= 0 \text{ si } t = \tau, \text{ donc que tout est en route (coFD)})$$

