

# Entraînement énergétique

## Tunnel terrestre

1)  $\vec{F}$  est conservative si son travail ne dépend pas du chemin suivi ou s'il existe une fonction  $E_p$  telle que  $\vec{F} = -\vec{\text{grad}} E_p$

En coordonnées sphériques :

$$\begin{pmatrix} -mg_0 \frac{r}{R} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\frac{\partial E_p}{\partial r} \\ -\frac{1}{r} \frac{\partial E_p}{\partial \theta} \\ -\frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial E_p}{\partial \varphi} \end{pmatrix} \left. \begin{array}{l} E_p \text{ ne dépend pas} \\ \text{de } \varphi \text{ et } \theta \\ \hookrightarrow E_p(r) \end{array} \right\}$$

$$\frac{dE_p}{dr} = mg_0 \frac{r}{R} \quad E_p(r) = mg_0 \frac{r^2}{2R} \quad (C_t = 0 \text{ car on choisit } E_p(0) = 0)$$

2) Système conservatif  $\Rightarrow E_m = C_t \quad E_c + E_p = C_t \quad E_p$  minimale en H donc  $E_c$  maximal en H.

$$E_m(H) = E_m(A) \quad \frac{1}{2} m v_H^2 + mg_0 \frac{d^2}{2R} = \frac{1}{2} m v_A^2 + mg_0 \frac{R}{2}$$

$$v_H = v_m = \sqrt{g_0 R \left(1 - \frac{d^2}{R^2}\right)}$$

3)  $E_m = C_t \quad \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + mg_0 \frac{r^2}{2R} = C_t \quad r^2 = d^2 + x^2$

$$\frac{dE_m}{dt} = 0 \quad m \dot{x} \ddot{x} + mg_0 \frac{x \dot{x}}{R} = 0 \quad \ddot{x} + \frac{g_0}{R} x = 0 \quad \text{OHNA} \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{g_0}{R}}$$

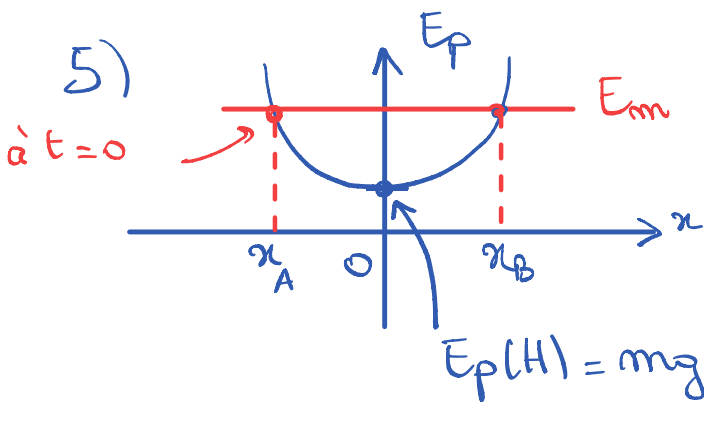
$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

$$\left. \begin{array}{l} \dot{x}(0) = 0 \quad \varphi = 0 \\ x(0) = -(R^2 - d^2)^{1/2} \end{array} \right\} x(t) = -(R^2 - d^2) \cos(\omega_0 t)$$

$$\dot{x}(t) = (R^2 - d^2)^{1/2} \omega_0 \sin(\omega_0 t)$$

$$v_m = (R^2 - d^2) \omega_0 = \sqrt{\frac{g_0}{R} (R^2 - d^2)} \quad \underline{\underline{\text{car 2}}}$$

$$4) \Delta t_{AB} = \frac{T}{2} = \frac{2\pi}{\omega_0} \times \frac{1}{2} = \pi \sqrt{\frac{g_0}{R}}$$



le train oscille entre A et B  
autour de H à la pulsation  $\omega_0$

H: position d'équilibre stable

## Nonrupilomi

Système: { Nonrupilomi }

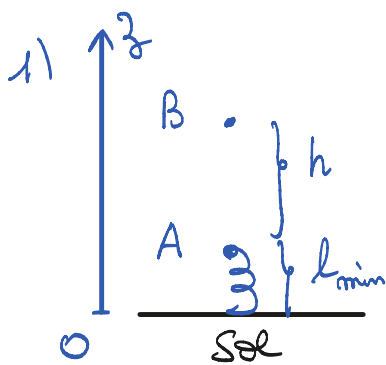
Bdf: terrestre supposé galiléen

Bdf: .. poids

$$\vec{F}_e = -k(l-b)\vec{u}_z$$



forces conservatives



TEM entre A et B:  $\Delta E_m = 0$

$$E_m(A) = E_m(B)$$

$$\frac{1}{2} m v_A^2 + \underbrace{mg l_{\min} + k \left( \frac{1}{2} (l_{\min} - b)^2 \right)}_{E_p(A)} = \frac{1}{2} m v_B^2 + \underbrace{mg(h + l_{\min}) + k \left( \frac{1}{2} (l_{\min} - b)^2 \right)}_{E_p(B)}$$

en B le ressort n'apporte plus ( $l=b$ )

$$\frac{1}{2} k (l_{\min} - b)^2 = mgh \quad k = \frac{2mgh}{(l_{\min} - b)^2} = 4,4 \text{ kN}\cdot\text{m}^{-1}$$

2) C: point où le Nonrupilomi quitte le sol ( $l=b$ ),  $F_p(C)=0$

$$E_m(B) = E_m(C) \Rightarrow mg(h + l_{\min}) = \frac{1}{2} m v_C^2 + mgl_b$$

$$v_C = \sqrt{2g(h + l_{\min} - b)} = 22,6 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$$

# Oscillateur de Landon

1)  $E_{pe} = \frac{1}{2} \frac{1}{2} (AM - b)^2$        $AM^2 = a^2 + x^2$        $E_{pp} = 0$  car on la prend = 0

$E_{pe} = \frac{1}{2} \frac{1}{2} (\sqrt{a^2 + x^2} - b)^2$

2)  $\frac{dE_{pe}}{dx} = 0 \Leftrightarrow \frac{d}{dx} (a^2 + x^2 - 2b\sqrt{a^2 + x^2} + b^2) = 0$

$\Leftrightarrow 2x - b \frac{2x}{\sqrt{a^2 + x^2}} = 0$

$\Leftrightarrow x = 0$  ou  $b = \sqrt{a^2 + x^2} \Leftrightarrow x = \pm \sqrt{b^2 - a^2}$  si  $b > a$

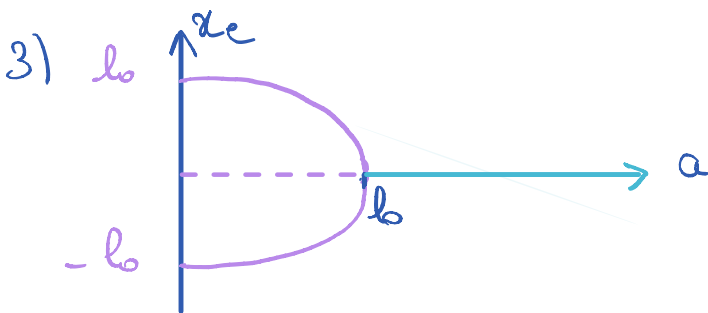
•  $a > b$  :  $x_{e_1} = 0$       1 position d'équilibre

•  $b > a$  :  $x_{e_2} = 0$  et  $x_{e_{3/4}} = \pm \sqrt{b^2 - a^2}$       3 positions d'équilibre

$\frac{d^2E_p}{dx^2} = \frac{1}{2} \frac{1}{2} \left( 2 - \frac{2b}{\sqrt{a^2 + x^2}} + b \frac{2x^2}{(a^2 + x^2)^{3/2}} \right)$

$\frac{d^2E_p}{dx^2}(0) = \frac{1}{2} \left( 1 - \frac{b}{a} \right)$   $\begin{cases} < 0 \text{ si } b > a & x_{e_2} \text{ Instable} \\ > 0 \text{ si } b < a & x_{e_1} \text{ Stable} \end{cases}$

$\frac{d^2E_p}{dx^2}(x_{e_{3/4}}) = \frac{1}{2} \left( 1 - \frac{b}{b} + b \frac{x_{e_{3/4}}^2}{b^3} \right) > 0$        $x_{e_3}$  et  $x_{e_4}$  Stable si  $b > a$



4) - - - :  $x_e = 0$  équilibre stable donc  $a > b \rightarrow a_1 = 3b$

- - - }  $a < b \rightarrow a_1 = b/3$        $E_{pe}(0)$  quand  $|a - b| \uparrow$   
 - - - }  $\rightarrow E_{pe}(0) = 0$        $a_3 = b$  ← car où  $\frac{d^2E_p}{dx^2}(0) = 0$

## Pendule asymétrique

1)  $z = R\theta$

2)  $E_c = \frac{1}{2} m (l\dot{\theta})^2 + \frac{1}{2} M \dot{z}^2 = \frac{1}{2} (ml^2 + MR^2) \dot{\theta}^2$

3)  $E_p = E_{pp} \text{ de } m + E_{pp} \text{ de } M$   $E_p = - (mgl \cos\theta + Mgz) + Cte$

Si on choisit  $E_p(\theta=0) = 0$   $-mgl + Mg \times 0 + Cte = 0 \Rightarrow Cte = mgl$

$$E_p = mgl(1 - \cos\theta) - MgR\theta$$

4) Equilibre :  $\frac{dE_p}{d\theta} = 0$

$$mgl \sin\theta - MgR = 0 \quad \sin\theta = \frac{MgR}{mgl} = \frac{MR}{ml}$$

Cette équation admet des solutions si  $\frac{MR}{ml} \leq 1$ .

$$M \leq \frac{ml}{R}$$

$\leftarrow M_0$

5)  $M < M_0$   $\theta_{e1} = \arcsin\left(\frac{MR}{ml}\right) = \arcsin\left(\frac{M}{M_0}\right)$   $\theta_{e2} = \pi - \theta_{e1}$

Ces 2 positions sont à la verticale l'une de l'autre  $\rightarrow \theta_{e1} \in \left[0, \frac{\pi}{2}\right[$

$$\theta_{e2} \in \left] \frac{\pi}{2}, \pi \right]$$

$$\frac{d^2 E_p}{d\theta^2} = mgl \cos\theta \quad \text{si } \theta_{e1} \text{ est stable } \quad \theta_{e2} \text{ est instable car } \cos(\theta_{e2}) = -\cos(\theta_{e1})$$

$$> 0 \text{ si } \theta \in \left[0, \frac{\pi}{2}\right[ \quad \theta_{e1} \text{ stable}$$

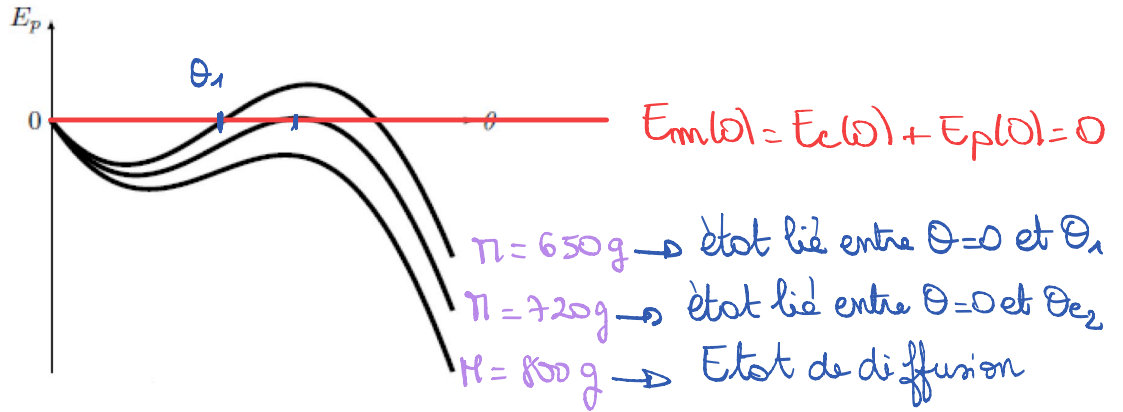
$$< 0 \text{ si } \theta \in \left] \frac{\pi}{2}, \pi \right] \quad \theta_{e2} \text{ instable}$$

6) On observe  $\theta_{e1}$  et  $\theta_{e2}$   $\sin \theta_{e1} = \frac{MR}{ml}$  On a d'autant + plus  
↑ ↑ grand que  $R$  est grande  
minimum maximum

la courbe la plus haute correspond à  $M = 650g$

Etat lié pour

$M < 720g$



7)  $E_m = \frac{1}{2} (ml^2 + MR^2) \dot{\theta}^2 + mgl(1 - \cos\theta) - MgR\theta = Cte$

$\frac{d}{dt} \rightarrow (ml^2 + MR^2) \ddot{\theta} + mgl \sin\theta - MgR = 0$

$(ml^2 + MR^2) \ddot{\theta} + mgl \sin\theta = MgR$

On pose  $\theta = \theta_e + \varepsilon$   $\varepsilon$  : petit écart par rapport à  $\theta_e$

$\sin(\theta_e + \varepsilon) = \sin\theta_e \cos\varepsilon + \cos\theta_e \sin\varepsilon$   $\ddot{\theta} = \ddot{\varepsilon}$

• Autour de  $\theta_{e1}$ :

$(ml^2 + MR^2) \ddot{\varepsilon} + mgl (\sin\theta_{e1} \cos\varepsilon + \cos\theta_{e1} \sin\varepsilon) = MgR$   
↑  $\sim 1$   $\sim \varepsilon$   
 $\frac{MR}{ml}$

$(ml^2 + MR^2) \ddot{\varepsilon} + \underbrace{mgl \cos\theta_{e1}}_{> 0} \varepsilon = 0$

OHNA  $\omega_0 = \left( \frac{mgl \cos\theta_{e1}}{ml^2 + MR^2} \right)^{1/2}$   
 pulsation propre

$\theta(t) = \theta_m \cos(\omega_0 t + \varphi) + \theta_{e1}$

oscillations harmoniques autour de  $\theta_{e1}$

$\theta_{e1}$  est donc une position d'équilibre stable

• Autour de  $\Theta_{e2}$ :

$$(ml^2 + MR^2) \ddot{\varepsilon} + mgl \left( \underbrace{\sin \Theta_{e2}}_{\sim 1} \underbrace{\cos \varepsilon}_{\sim 1} + \underbrace{\cos \Theta_{e2}}_{\sim \varepsilon} \underbrace{\sin \varepsilon}_{\sim \varepsilon} \right) = MgR$$

$$(ml^2 + MR^2) \ddot{\varepsilon} + \underbrace{mgl \cos \Theta_{e2}}_{< 0} \varepsilon = 0 \quad = -mgl \cos \Theta_{e1}$$

$\Theta(t) = A \exp(-\omega_0 t) + B \exp(\omega_0 t) + \Theta_{e2}$  Diverge  $\rightarrow$  Instable

### Stabilité de l'équilibre

$$E_p = \frac{1}{2} k (\sqrt{a^2 + x^2} - b)^2 \quad (\text{ça ressemble à l'oscillateur de London})$$

$$1) F(x) = - \frac{dE_p}{dx} = -k \frac{x}{\sqrt{a^2 + x^2}} (\sqrt{a^2 + x^2} - b)$$

$$2) F(x) = 0 \Leftrightarrow x = 0 \quad \text{ou} \quad \sqrt{a^2 + x^2} - b = 0 \quad a^2 + x^2 = b^2$$

$$x^2 = b^2 - a^2 \quad x = \pm \sqrt{b^2 - a^2} \quad \text{si } b > a$$

$$3) \frac{d^2 E_p}{dx^2} = \frac{d}{dx} \left( k \left( x - \frac{ab}{\sqrt{a^2 + x^2}} \right) \right)$$

$$= k - kb \frac{\sqrt{a^2 + x^2} - \frac{x^2}{\sqrt{a^2 + x^2}}}{a^2 + x^2}$$

•  $x_{e1} = 0$   $\frac{d^2 E_p}{dx^2}(0) = k(1 - b/a)$   $b < a$  stable  
 $b > a$  instable

•  $x_{e2}$  tel que  $x_{e2}^2 = b^2 - a^2$  ( $b > a$ )

$$\frac{d^2 E_p}{dx^2}(x_{e2}) = k \left( 1 - \frac{b^2}{b^2} + \frac{(b^2 - a^2)}{b^2} \right) > 0 \quad \text{stable}$$

4)  $a = b$  1 seule position d'équilibre  $x_e = 0$

$$\frac{d^2 E_p}{dx^2} = 0$$

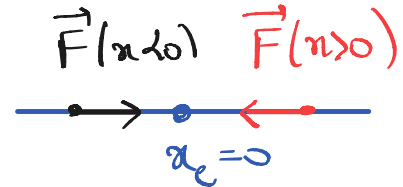
Il faut étudier le signe de  $F(x)$  pour  $x < 0$  et  $x > 0$ .

$$F(x) = -\frac{1}{2}x \left( 1 - \frac{a}{\sqrt{a^2 + x^2}} \right)$$

$$\frac{a}{\sqrt{a^2 + x^2}} < 1 \quad \forall x$$

•  $x > 0$   $F(x) < 0$

•  $x < 0$   $F(x) > 0$



l'équilibre est stable.

(cas ..... de l'oscillateur de Landau)