

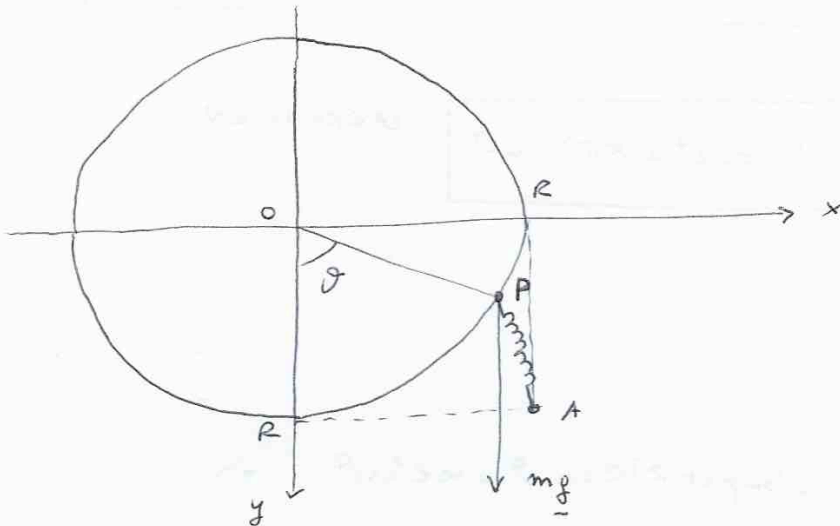
EX.1 Référentiel Oxy: inertiel

A point fixe : A = (R, R)

P en mouvement sur le cercle: $x^2 + y^2 = R^2$

EQ. MOUVEMENT: $m \underline{a} = m \underline{g} - k \underline{AP} + \underline{R}$

\swarrow
 au repos le ressort a une longueur nulle
 \nwarrow réaction



Q1) LAGRANGIEN

POSITION de P : $\begin{cases} x = R \sin \vartheta \\ y = R \cos \vartheta \end{cases} \Rightarrow$ VITESSE de P : $\begin{cases} \dot{x} = R \cos \vartheta \dot{\vartheta} \\ \dot{y} = -R \sin \vartheta \dot{\vartheta} \end{cases}$

$T = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m [R^2 \cos^2 \vartheta \dot{\vartheta}^2 + R^2 \sin^2 \vartheta \dot{\vartheta}^2] \Rightarrow$

$\Rightarrow \boxed{T = \frac{1}{2} m R^2 \dot{\vartheta}^2}$ EN. CINÉTIQUE

$V = V^{(g)} + V^{(k)}$ EN. POTENTIELLE $[V = V^{(g)} + V^{(k)} + const]$
 \uparrow FORCE PESANTEUR \nwarrow FORCE ELASTIQUE

$V^{(g)} = -mgy = -mgR \cos \vartheta$

$V^{(k)} = \frac{1}{2} k |AP|^2 = \frac{1}{2} k [(x-R)^2 + (y-R)^2] = \frac{k}{2} [(R \sin \vartheta - R)^2 + (R \cos \vartheta - R)^2] =$
 $= \frac{k}{2} [R^2 \sin^2 \vartheta + R^2 - 2R^2 \sin \vartheta + R^2 \cos^2 \vartheta + R^2 - 2R^2 \cos \vartheta] =$
 $= \frac{k}{2} [3R^2 - 2R^2 \cos \vartheta - 2R^2 \sin \vartheta]$

$$V^{(g)} = -mgy = -mgR \cos \vartheta$$

⇒

$$V^{(k)} = \frac{1}{2} k |AP|^2 = \frac{k}{2} [3R^2 - 2R^2 \sin \vartheta - 2R^2 \cos \vartheta]$$

⇒

const. ⇒ dans la constante additive de l'énergie potentielle et on fixe const. = 0

$$\Rightarrow V = - \underbrace{(mg + kR)R}_{A} \cos \vartheta - \underbrace{kR^2}_{B} \sin \vartheta = -A \cos \vartheta - B \sin \vartheta$$

ÉNERGIE POTENTIELLE

$$L = T - V = \frac{1}{2} m R^2 \dot{\vartheta}^2 + (mg + kR) R \cos \vartheta + kR^2 \sin \vartheta$$

LAGRANGIEN

Q2) EQUATION DU MOUVEMENT

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\vartheta}} \right) = \frac{\partial L}{\partial \vartheta} = 0$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\vartheta}} = m R^2 \dot{\vartheta} ; \quad \frac{\partial L}{\partial \vartheta} = -(mg + kR) R \sin \vartheta + kR^2 \cos \vartheta \Rightarrow$$

$$\Rightarrow m R^2 \ddot{\vartheta} + (mg + kR) R \sin \vartheta - kR^2 \cos \vartheta = 0$$

EQUATION de LAGRANGE

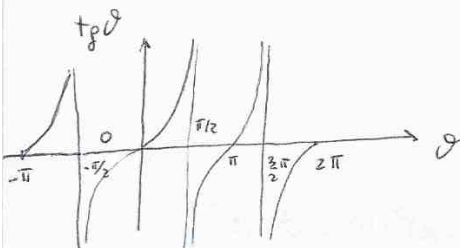
Q3) EQUILIBRE

$$V = V(\vartheta) = -A \cos \vartheta - B \sin \vartheta$$

$$\text{EQUILIBRE: } \frac{dV}{d\vartheta} = 0 \Rightarrow A \sin \vartheta - B \cos \vartheta = 0 \Rightarrow$$

$$\vartheta_0: \tan \vartheta_0 = \frac{B}{A} = \frac{kR}{mg + kR}$$

$$A, B > 0 \Rightarrow \tan \vartheta_0 > 0 \Rightarrow 2 \text{ POSITIONS EQUILIBRE: } \begin{cases} \vartheta_0^{(1)}: 0 < \vartheta_0^{(1)} < \pi/2 \in \text{IQ.} \\ \vartheta_0^{(2)}: \pi < \vartheta_0^{(2)} < \frac{3}{2}\pi \in \text{III Q.} \\ \vartheta_0^{(2)} = \vartheta_0^{(1)} + \pi \end{cases}$$



ou, de manière équivalente :

$$-\pi < \vartheta_0^{(2)} < -\frac{\pi}{2}$$

$$\vartheta_0^{(2)} = \vartheta_0^{(1)} - \pi \in \text{III Q.}$$

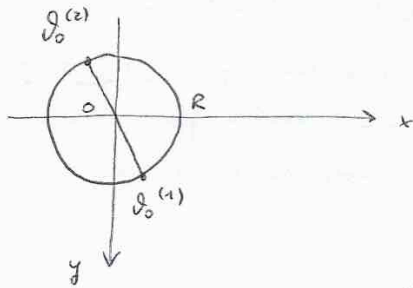
Q4) STABILITÉ

$$V''(\vartheta) \equiv \frac{d^2V}{d\vartheta^2} = A \cos \vartheta + B \sin \vartheta$$

$V''(\vartheta_0^{(1)}) > 0 \Rightarrow \vartheta_0^{(1)}$ est un MINIMUM de $V(\vartheta) \Rightarrow$ STABLE

$V''(\vartheta_0^{(2)}) < 0 \Rightarrow \vartheta_0^{(2)}$ est un MAXIMUM de $V(\vartheta) \Rightarrow$ INSTABLE

Q5) ANALYSE QUALITATIVE DU MOUVEMENT



$$V = -A \cos \vartheta - B \sin \vartheta$$

$$V' = A \sin \vartheta - B \cos \vartheta$$

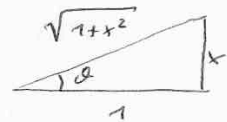
$$V' = 0 \Rightarrow \vartheta_0^{(1)}, \vartheta_0^{(2)} : \text{EQUILIBRE}$$

tels que: $\tan \vartheta_0 = \frac{B}{A}$

$$V(\vartheta_0^{(1)}) = -A \cos\left(\arctan\left(\frac{B}{A}\right)\right) - B \sin\left(\arctan\left(\frac{B}{A}\right)\right) = -\sqrt{A^2 + B^2}$$

$$\sin(\arctan x) = \frac{x}{\sqrt{1+x^2}}$$

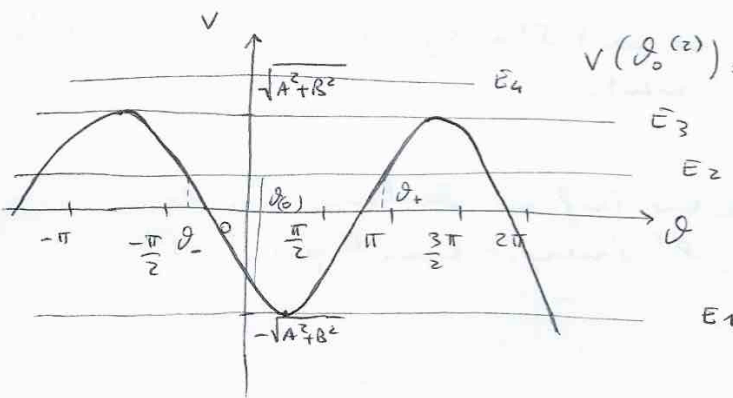
$$\cos(\arctan x) = \frac{1}{\sqrt{1+x^2}}$$



$$V(\vartheta_0^{(1)}) = -\sqrt{A^2 + B^2}$$

$$V(\vartheta_0^{(2)}) = \sqrt{A^2 + B^2}$$

$$V(\vartheta_0^{(2)}) = V(\vartheta_0^{(1)} + \pi) = \sqrt{A^2 + B^2}$$



(a) $E < V_{\min} = -\sqrt{A^2 + B^2}$

$E = T + V \Rightarrow E < V_{\min} : \text{PAS PHYSIQUE, car } v = \sqrt{\frac{2}{m}(E - V)} \in \mathbb{R}$

$$T = \frac{mv^2}{2}$$

(b) $E = E_1 = -\sqrt{A^2 + B^2}$

La seule manière pour réaliser cette situation est de placer le point P dans la position d'équilibre (correspondant à $\vartheta_0^{(1)}$) avec vitesse nulle $\Rightarrow \Rightarrow$ P au repos dans cette position d'équilibre.

$$(c) - \sqrt{A^2+B^2} < E < \sqrt{A^2+B^2} \quad (E = \bar{E}_2)$$

(4)

P initialement dans un point correspondant à un angle ϑ_0
avec l'énergie cinétique $T_0 = E - V(\vartheta_0)$

oscillations entre ϑ_- et ϑ_+

↓ ↓
racines simples de l'équation $E_2 = V(\vartheta)$

$$(d) E = \bar{E}_3 = \sqrt{A^2+B^2}$$

Il y a 2 possibilités pour réaliser cette situation :

(i) P initialement dans la position d'équilibre correspondant à $\vartheta_0^{(2)}$
avec vitesse nulle \Rightarrow P au repos dans cette position d'équilibre.

(ii) P initialement dans une autre position, avec l'énergie cinétique
 $T_0 = E_3 - V(\vartheta_0)$

$$T = \int_{\vartheta(0)}^{\vartheta_0^{(2)}} \frac{d\vartheta}{\sqrt{\frac{2}{mR^2} [E_3 - V(\vartheta)]}}$$

quand $\vartheta \rightarrow \vartheta_0^{(2)}$: $V(\vartheta) \rightarrow \bar{E}_3 \Rightarrow T \rightarrow \infty$; la position d'équilibre
ne peut être rejointe que asymptotiquement.

$$(e) E = \bar{E}_4 > \sqrt{A^2+B^2}$$

Le point P effectue un nombre infini de tours sur la
circonférence. Dans ce cas, l'énergie cinétique T est
toujours non nulle.

Q6) PETITES OSCILLATIONS

$$q \approx q_0^{(1)} \Rightarrow V(q) \approx V(q_0^{(1)}) + \frac{1}{2} \left. \frac{d^2V}{dq^2} \right|_{q=q_0^{(1)}} (q - q_0^{(1)})^2$$

" const.

$$q - q_0^{(1)} = \eta \Rightarrow V(\eta) \approx \frac{1}{2} \left. \frac{d^2V}{dq^2} \right|_{q=q_0^{(1)}} \eta^2$$

" c = const.

ÉNERGIE POTENTIELLE

$$T = \frac{m}{2} R^2 \dot{q}^2 = \frac{m}{2} R^2 \dot{\eta}^2$$

↑
 $\dot{\eta} = \dot{q}$

ÉNERGIE CINÉTIQUE

$$L = T - V = \frac{m}{2} R^2 \dot{\eta}^2 - \frac{c}{2} \eta^2$$

LAGRANGIEN

EQ. LAGRANGE: $\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\eta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \eta} = 0 \Rightarrow$

$$\Rightarrow m R^2 \ddot{\eta} + c \eta = 0 \Rightarrow \ddot{\eta} = -\frac{c}{m R^2} \eta \Rightarrow \ddot{\eta} = -\omega^2 \eta$$

$c > 0$
car $q_0^{(1)}$ est un point d'équilibre stable

$$\omega^2 = \frac{c}{m}$$

OSCILLATEUR HARMONIQUE de PULSATION $\omega = \sqrt{\frac{c}{m}}$

Q7)

// RÉSULTAT GÉNÉRAL:

Eq. mouvement petites oscillations: $\sum_j T_{ij} \ddot{\eta}_j + \sum_j V_{ij} \eta_j = 0$
système à 1 degré de liberté:

$$\tilde{T} \ddot{\eta} + \left. \frac{d^2V}{dq^2} \right|_{q_0} \eta = 0 \Rightarrow \omega^2 = \frac{V''(q_0)}{\tilde{T}} ; \omega = \sqrt{\frac{V''(q_0)}{\tilde{T}}} \Rightarrow$$

avec $q = q_0$: position d'équilibre
 $V''(q_0)$

$$\Rightarrow T \equiv \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{\tilde{T}}{V''(q_0)}}$$

PÉRIODE PETITES OSCILLATIONS

• Dans notre cas:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} ; T = 2\pi \sqrt{\frac{\tilde{T}}{V''(q_0^{(1)})}}$$

$$V''(q_0^{(1)}) = A \cos q_0^{(1)} + B \sin q_0^{(1)} = A \cos q_0^{(1)} \left(1 + \frac{B}{A} \tan q_0^{(1)} \right) =$$

$$= A \cos q_0^{(1)} \left(1 + \frac{B^2}{A^2} \right) = A \sqrt{1 + \frac{B^2}{A^2}} = \sqrt{A^2 + B^2} \Rightarrow$$

$$\frac{1}{\sqrt{1 + B^2/A^2}}$$

$$\Rightarrow T = 2\pi \sqrt{\frac{\tilde{T}}{v''(\theta_0^{(1)})}} = 2\pi \sqrt{\frac{mR^2}{\sqrt{A^2+B^2}}}$$

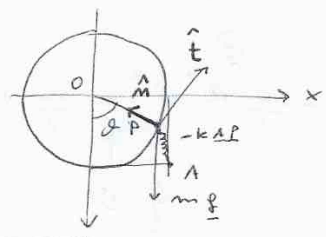
$$\tilde{T} = mR^2$$

$$v''(\theta_0^{(1)}) = \sqrt{A^2+B^2}$$

QP) CALCUL des FORCES de CONTRAINTE

$$PFD : m \underline{a} = \underline{f} + \underline{R}$$

$$\uparrow \text{REACTION} : \underline{R} = (R_n, R_t)$$



Dans notre cas: $R_t = 0$ (absence de frottement)

$\Rightarrow \underline{R} = (R_n, 0)$ est la REACTION \Rightarrow

$$\Rightarrow \text{PROJECTION sur } \hat{n} : m \underline{a}_n = \underline{f}_n + R_n \Rightarrow R_n = m \underline{a}_n - \underline{f}_n$$

$$\underline{a} = (\ddot{x}, \ddot{y}) \quad \text{ACCÉLÉRATION}$$

$$\begin{cases} x = R \sin \theta \\ y = R \cos \theta \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \dot{x} = R \dot{\theta} \cos \theta \\ \dot{y} = -R \dot{\theta} \sin \theta \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \ddot{x} = R \ddot{\theta} \cos \theta - R \dot{\theta}^2 \sin \theta \\ \ddot{y} = -R \ddot{\theta} \sin \theta - R \dot{\theta}^2 \cos \theta \end{cases}$$

$$\hat{n} = (n_x, n_y) = (-\sin \theta, -\cos \theta) \quad \text{DIRECTION NORMALE}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \underline{a}_n &= \underline{a} \cdot \hat{n} = a_x n_x + a_y n_y = \\ &= -R \ddot{\theta} \cos \theta \sin \theta + R \dot{\theta}^2 \sin^2 \theta + \\ &+ R \ddot{\theta} \sin \theta \cos \theta + R \dot{\theta}^2 \cos^2 \theta = R \dot{\theta}^2 \end{aligned}$$

$$\underline{f} = -k \underline{AP} + m \underline{g} \quad \text{FORCE}$$

$$\underline{AP} = (x - x_A, y - y_A) = (R \sin \theta - R, R \cos \theta - R) \Rightarrow$$

$$\underline{g} = (0, g)$$

$$\Rightarrow \underline{f} = (-k(R \sin \theta - R), -k(R \cos \theta - R) + mg) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow f_n = kR \sin^2 \theta - kR \sin \theta + kR \cos^2 \theta - kR \cos \theta - mg \cos \theta = kR - kR(\sin \theta + \cos \theta) - mg \cos \theta$$

$$\Rightarrow R_n = m \underline{a}_n - f_n = \frac{2E}{R} - \frac{2V}{R} - f_n \Rightarrow$$

$$\frac{2T}{R} = \frac{2}{R} (E - V)$$

$$\rightarrow R_n = \frac{2E}{R} + \underbrace{\frac{2}{R}(mg + kR)R \cos\theta + \frac{2}{R}kR^2 \sin\theta}_{-\frac{2V}{R}} - f_m =$$

7

$$= \frac{2E}{R} + 2mg \cos\theta + 2kR \cos\theta + 2kR \sin\theta +$$

$$- kR + kR \sin\theta + kR \cos\theta + mg \cos\theta =$$

$$= \frac{2E}{R} + 3mg \cos\theta + 3kR(\cos\theta + \sin\theta) - kR \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \boxed{R_n = \frac{2E}{R} - kR + 3(mg + kR) \cos\theta + 3kR \sin\theta}$$

REACTION
NORMALE

Elle dépend des conditions initiales
à travers l'énergie totale E.