

1.a 3 degrés de liberté (les coordonnées de Lagrange : x, y, θ)

Dans un plan horizontal ($V=0$) : formule de l'énergie cinétique appliquée à un **solide**.

$$L = T = \left(\frac{M}{2} v_G^2 + \frac{1}{2} \bar{\omega} \cdot \bar{I}_G \cdot \bar{\omega} \right)_{\text{solide}} = \frac{2m}{2} \left(\left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dy}{dt} \right)^2 \right) + \frac{1}{2} \bar{\omega} \cdot \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \\ 0 & 0 & I_z(A) + I_z(B) \end{pmatrix} \cdot \bar{\omega}$$

$$= m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) + \frac{ml^2}{4} \dot{\theta}^2 \quad \text{avec} \quad I_z(A) = I_z(B) + md^2 = m \frac{l^2}{4} \quad (z' \text{ passant par } A).$$

Or, le moment d'inertie d'un point (masse ponctuelle) est nul, donc il ne reste que le terme md^2 :

$$\begin{cases} x: \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} - \frac{\partial L}{\partial x} = 0 \Rightarrow \ddot{x} = 0 \Rightarrow \dot{x} = \dot{x}_0 \Rightarrow x = \dot{x}_0 t + x_0 \\ y: \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} - \frac{\partial L}{\partial y} = 0 \Rightarrow \ddot{y} = 0 \Rightarrow \dot{y} = \dot{y}_0 \Rightarrow y = \dot{y}_0 t + y_0 \\ \theta: \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0 \Rightarrow \ddot{\theta} = 0 \Rightarrow \dot{\theta} = \dot{\theta}_0 \Rightarrow \theta = \dot{\theta}_0 t + \theta_0 \end{cases}$$

L'énergie cinétique peut aussi se trouver par la formule ci-dessous pour un système de points, en exprimant les coordonnées des deux points et en les dérivant.

1.b 4 degrés de liberté (les coordonnées de Lagrange : x, y, θ, η)

Dans un plan horizontal : Energie cinétique appliquée à un **système de points**.

$$L = T = \frac{1}{2} \sum m_i v_i^2 = \frac{m}{2} \left(\left(\frac{dx_A}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dy_A}{dt} \right)^2 \right) + \frac{m}{2} \left(\left(\frac{dx_B}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dy_B}{dt} \right)^2 \right)$$

$$\text{avec } A(x_G - \frac{\eta}{2} \cos \theta; y_G - \frac{\eta}{2} \sin \theta) \text{ et } B(x_G + \frac{\eta}{2} \cos \theta; y_G + \frac{\eta}{2} \sin \theta)$$

$$\bar{v}_A(\dot{x} - \frac{\dot{\eta}}{2} \cos \theta + \frac{\eta}{2} \sin \theta \dot{\theta}; \dot{y} - \frac{\dot{\eta}}{2} \sin \theta - \frac{\eta}{2} \cos \theta \dot{\theta}) \text{ et } \bar{v}_B(\dot{x} + \frac{\dot{\eta}}{2} \cos \theta - \frac{\eta}{2} \sin \theta \dot{\theta}; \dot{y} + \frac{\dot{\eta}}{2} \sin \theta + \frac{\eta}{2} \cos \theta \dot{\theta})$$

$$L = m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) + \frac{m}{4}(\dot{\eta}^2 + \eta^2 \dot{\theta}^2) - \frac{k}{2}(\eta - l)^2 \Rightarrow \begin{cases} x: \ddot{x} = 0 \Rightarrow \dot{x} = \dot{x}_0 t + x_0 \\ y: \ddot{y} = 0 \Rightarrow \dot{y} = \dot{y}_0 t + y_0 \\ \theta: \frac{m}{2} \frac{d}{dt}(\eta^2 \dot{\theta}) = 0 \Rightarrow \eta^2 \ddot{\theta} + 2\eta \dot{\eta} \dot{\theta} = 0 \text{ et } \frac{m}{2} \eta^2 \dot{\theta} = C \\ \eta: \frac{m}{2} \ddot{\eta} - \frac{m}{2} \eta \dot{\theta}^2 + k(\eta - l) = 0 \Rightarrow \frac{m}{2} \ddot{\eta} - \frac{2C^2}{m\eta^3} + k(\eta - l) = 0 \end{cases}$$

La 4^{ème} équation peut aussi s'obtenir avec le théorème de la conservation de l'énergie : $T + V = E_0$

$$\frac{d(T+V)}{dt} = m(2\dot{x}\ddot{x} + 2\dot{y}\ddot{y}) + \frac{m}{4}(2\dot{\eta}\ddot{\eta} + 2\eta\dot{\eta}\ddot{\theta}^2 + 2\eta^2\ddot{\theta}\dot{\theta}) + k(\eta - l)\dot{\eta} = 0 \Rightarrow \frac{m}{2}\ddot{\eta} - m\eta\dot{\theta}^2 + k(\eta - l) = 0$$

1.c Si on a une tige de longueur l : $L = T = \frac{m}{2}(\dot{x}_G^2 + \dot{y}_G^2) + \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2 \Rightarrow$ Mouvement inchangé.

1.d Dans le plan vertical, on doit rajouter le terme du potentiel dans le Lagrangien

$$L = m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) + \frac{ml^2}{4} \dot{\theta}^2 - 2mgy \quad \text{avec} \quad y: \ddot{y} = -g \Rightarrow \dot{y} = -gt + \dot{y}_0 \Rightarrow y = -g \frac{t^2}{2} + \dot{y}_0 t + y_0$$

$$2. \quad T = \frac{m}{2} v_G^2 + \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2 \quad \text{avec} \quad \overrightarrow{OG} = \left(x + \frac{l}{2} \sin \theta \right) \overrightarrow{i}_x + \left(\frac{l}{2} \cos \theta \right) \overrightarrow{i}_y; \quad \bar{v}_G = \left(\dot{x} + \frac{l}{2} \dot{\theta} \cos \theta \right) \overrightarrow{i}_x + \left(-\frac{l}{2} \dot{\theta} \sin \theta \right) \overrightarrow{i}_y$$

$$\text{et } V = -mg \frac{l}{2} \cos \theta \Rightarrow L = \frac{m}{2} \left(\dot{x}^2 + \frac{l^2}{4} \dot{\theta}^2 + 2 \frac{l}{2} \dot{x} \dot{\theta} \cos \theta \right) + \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2 + mg \frac{l}{2} \cos \theta$$

$$\begin{cases} x: m\ddot{x} + m \frac{l}{2} \ddot{\theta} \cos \theta - m \frac{l}{2} \dot{\theta}^2 \sin \theta = 0 \quad \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = C \text{ intégrale 1ère} \right) \\ \theta: m \frac{l^2}{4} \ddot{\theta} + m \frac{l}{2} \ddot{x} \cos \theta + m \frac{l}{12} \ddot{\theta} + mg \frac{l}{2} \sin \theta = 0 \end{cases}$$

Pour des petits mouvements (à l'équilibre stable) : $\sin \theta \approx \theta$; $\cos \theta \approx 1$ et les termes non linéaires sont négligés

$$\ddot{x} + \frac{l}{2} \ddot{\theta} = 0 \quad \text{et} \quad \frac{l}{4} \ddot{\theta} + \frac{\ddot{x}}{2} + \frac{l}{12} \ddot{\theta} + \frac{g}{2} \theta = 0$$

3. Les axes centraux principaux : // à $A\xi\eta\zeta$ en G. Les produits d'inertie sont tous nuls.

$$I_{\zeta G} = \frac{mR^2}{2}; \quad I_{\xi G} = I_{\eta G} = \frac{mR^2}{4} + \frac{mh^2}{12} \quad \text{et} \quad \bar{\omega} = \dot{\theta} \frac{\sqrt{2}}{2} (\bar{I}_{\xi G} + \bar{I}_{\eta G}); \quad v_G^2 = \dot{z}^2 + \frac{1}{2} \left(R + \frac{h}{2} \right)^2 \dot{\theta}^2$$

$$T = \frac{m}{2} \left(\dot{z}^2 + \frac{1}{2} \left(R + \frac{h}{2} \right)^2 \dot{\theta}^2 \right) + \frac{1}{2} \left(\frac{mR^2}{2} \frac{1}{2} \dot{\theta}^2 + \left(\frac{mR^2}{4} + \frac{mh^2}{12} \right) \frac{1}{2} \dot{\theta}^2 \right) \quad \text{et} \quad V = mgz$$

a) A fixe : $T = \frac{ml^2}{2} \dot{\theta}^2$ avec l constante \Rightarrow on a une rotation uniforme $\theta = \theta_0 + \dot{\theta}_0 t$

b) A mobile $L = T - V = \frac{m}{2} \dot{z}^2 + m \frac{l^2}{2} \dot{\theta}^2 - mgz$ (2 degrés de liberté)

$$z: \ddot{z} + g = 0 \Rightarrow z = -g \frac{t^2}{2} + \dot{z}_0 t + z_0 \quad \text{et} \quad \theta: \ddot{\theta} = 0 \Rightarrow \dot{\theta} = \dot{\theta}_0 t + \theta_0 \quad \left(\frac{\partial L}{\partial \theta} = \text{constante} \Rightarrow \text{intégrale première} \right)$$

$T+V=E_0$ est une deuxième intégrale première.

4. Le seul degré de liberté est θ ($\Phi = r\theta/R$). $\omega(\text{cercle}) = \dot{\phi} - \dot{\theta}$ car définit la vitesse angulaire relative du cercle $\dot{\theta}$ et $\dot{\phi}$ définit la vitesse angulaire d'entraînement du cercle.

$$y_C = R - (R-r)\cos\phi; \quad v_C^2 = (R-r)^2 \dot{\phi}^2; \quad I_{z,C} = \frac{mr^2}{2}; \quad V = -mg(R-r)\cos\phi$$

$$T = \frac{m}{2} \left((R-r)^2 \dot{\phi}^2 \right) + \frac{1}{2} \frac{mr^2}{2} (\dot{\phi} - \dot{\theta})^2 = \frac{3}{4} m (R-r)^2 \dot{\phi}^2; \quad L = T - V = \frac{3}{4} m (R-r)^2 \dot{\phi}^2 + mg(R-r)\cos\phi$$

$T+V=E_0$ est une intégrale première.

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = \frac{3}{2} m (R-r)^2 \dot{\phi}; \quad \frac{\partial L}{\partial \phi} = -mg(R-r)\sin\phi \Rightarrow \frac{3}{2} (R-r) \ddot{\phi} + g \sin\phi = 0$$

Pour de petits mouvements : $\ddot{\phi} + \omega^2 \phi = 0$ avec $\omega^2 = \frac{2g}{3(R-r)} \Rightarrow$ oscillateur harmonique

5. Le seul degré de liberté est θ . O est un point fixe du solide. I_g est le moment d'inertie du cône par rapport à la génératrice de contact g . ω = la vitesse instantanée de rotation.

Dans le plan de symétrie du cône passant par g , on a :

$$OA = l \cos\alpha; \quad \vec{OA} = l \cos^2\alpha \bar{I}_x + l \cos\alpha \sin\alpha \bar{I}_y; \quad \bar{\omega} = \omega \bar{I}_x$$

$$\left. \begin{aligned} \vec{v}_A &= \vec{v}_O + \vec{AO} \times \bar{\omega} = l\omega \cos\alpha \sin\alpha \bar{I}_z \\ \vec{v}_A &= AO' \dot{\theta} \bar{I}_z = l \cos^2\alpha \dot{\theta} \bar{I}_z \end{aligned} \right\} \Rightarrow \omega = \dot{\theta} \cot\alpha$$

$$I_{x'} = \frac{3MR^2}{10}; \quad I_{y'} = \frac{3MR^2}{20} + \frac{3Mh^2}{5};$$

$$I_g = \int (y^2 + z^2) dm = \int ((x' \sin\alpha - y' \cos\alpha)^2 + z^2) dm = \int (x'^2 \sin^2\alpha + y'^2 \cos^2\alpha - 2x'y' \cos\alpha \sin\alpha + (\cos^2\alpha + \sin^2\alpha) z^2) dm$$

$$= \cos^2\alpha I_{x'} - 2 \cos\alpha \sin\alpha P_{x'y'} + \sin^2\alpha I_{y'} = \frac{h^2}{l^2} \frac{3MR^2}{10} + \frac{R^2}{l^2} \left(\frac{3MR^2}{20} + \frac{3Mh^2}{5} \right) = \frac{3MR^2}{20(R^2 + h^2)} (R^2 + 6h^2)$$

$$\text{avec } R = l \sin\alpha; \quad h = l \cos\alpha \Rightarrow I_g = \frac{3M}{20} \sin^2\alpha l^2 (1 + 5 \cos^2\alpha)$$

$$V = -Mgz_G = -Mg \frac{3}{4} l \cos^2\alpha \cos\theta \sin\beta; \quad T = \frac{1}{2} \frac{3M}{20} l^2 \sin^2\alpha \cot^2\alpha \dot{\theta}^2 (1 + 5 \cos^2\alpha)$$

$$L = T - V \Rightarrow \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0 \Rightarrow l(1 + 5 \cos^2\alpha) \ddot{\theta} + 5g \sin\theta \sin\beta = 0$$

$$\text{Intégrale première : } T + V = E_0 \Rightarrow l(1 + 5 \cos^2\alpha) \dot{\theta}^2 - 10g \cos\theta \sin\beta = -10g \cos\theta_0 \sin\beta$$

