

# Mécan

Courbes  $\vec{a}_c = \Omega^2 R e \hat{n} \hat{M}_R$  norme  $\vec{F}_{ic} = -m \vec{a}_c$

Trajectoire  $\vec{a}_e = \left( \frac{d^2 \vec{O}O'}{dt^2} \right)_R + \vec{n}_e \wedge (\vec{n}_e \wedge \vec{O}M) + \frac{d\vec{n}_e}{dt} \wedge \vec{O}M$

↳ translation  $\vec{a}_e = \frac{d^2 \vec{O}O'}{dt^2}$

↳ rotation autour  $\vec{n}_e = \Omega^2 \wedge \vec{O}M \Rightarrow \vec{a}_e = -\Omega^2 \vec{O}M$

2 galiléen  $\Rightarrow$  translat° redoublé autour d'un galiléen

Barycentre:  $\sum m_i \vec{O}M_i = \vec{0}$  (car  $\sum m_i \vec{O}O = \sum m_i \vec{O}M_i$ )

Moment:  $\vec{\Gamma}_{1A} = \vec{O}M \wedge \vec{F}$  (couple  $\vec{F}_1 + \vec{F}_2 = \vec{0}$   $\Gamma_{1A} = M_2 \wedge \vec{F}_1$ )

Moment cinétique:  $\vec{L}_{1A} = \vec{O}M \wedge m \vec{v} = J \omega$  (rot. autour)

Théorème de moment cinétique  $\frac{d\vec{L}_{1A}}{dt} = \sum \vec{\Gamma}_{1A}(\vec{F}) + \vec{\Gamma}_{1A}(\vec{F}_{ic}) - \vec{\Gamma}_{1A}(\vec{F}_{ec})$   
si non galiléen

Théorème énergie cinétique  $\frac{dE_c}{dt} = P_{\text{totale}} = P_{nc}$

$E_c = \frac{1}{2} J \omega^2$  (rot. autour)  
 $\hookrightarrow E_c = \frac{1}{2} J \omega^2 + \frac{1}{2} m v^2$

si réciproque  $\frac{dE_c}{dt} = P_{nc}$

Puissance  $P = \vec{F} \cdot \vec{v}$

$\delta W = \vec{F} \cdot d\vec{c}$

$P = \vec{\Gamma} \cdot \vec{\omega}$

↳ Énergie potentielle:  $\delta W = -dE_p$   $\vec{F} = -\text{grad} E_p$   
 $\vec{P} = -\vec{T}$   $\hookrightarrow$  travail ne dépend pas du chemin suivi

Vitesse de glissement  $\vec{v}_g = \vec{v}_{I_2} - \vec{v}_{I_1}$

↳ non glissement  $v_g = 0$

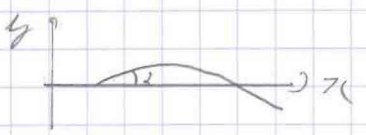
↳ glissement  $\vec{T} = -\vec{v}_g \neq 0$

$|\vec{T}| = f |\vec{N}|$   
 $\frac{|\vec{T}|}{|\vec{N}|} = \frac{f |\vec{N}|}{|\vec{N}|}$

$E_{p \text{ plan}} = \frac{1}{2} (l - l_0)^2$

$\frac{T^2}{a^3} = \frac{4\pi^2}{GM}$

$dE_p = -\vec{F} \cdot d\vec{c}$

Corde   $\rightarrow$  faible amplitude  $\left| \frac{dy}{dx} \right| \ll 1$   $\rightarrow$  poids négligé  $\hookrightarrow |\vec{T}| \approx |\rho g|$

$$dl = \sqrt{dy^2 + dx^2} = dx$$

PFD :  $\rho dx \vec{a} = \vec{T}_d(x+dx) + \vec{T}_y(x) - \vec{T}_d(x)$

$$\begin{cases} \rho dx \ddot{x} = T_d(x+dx) \cos(k(x+dx)) - T_d(x) \cos(kx) \\ \rho dx \ddot{y} = T_d(x+dx) \sin(k(x+dx)) - T_d(x) \sin(kx) \end{cases}$$

$\hookrightarrow \ddot{x} = 0$  dépendance relative  $y \Rightarrow T_d(x+dx) = T_d(x) = T_0$

$\hookrightarrow \rho dx \ddot{y} = T_0 (k(x+dx) - k(x))$   $\hookrightarrow \ddot{y} = \frac{dy}{dx} = k$   
 $\rho \ddot{y} = T_0 \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}$   $c = \sqrt{\frac{T_0}{\rho}}$

$\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = 0$  Equation de d'Alembert

$\hookrightarrow$  solution  $y(x,t) = f(x - \frac{x}{c}) + g(x + \frac{x}{c})$   
 $\hookrightarrow$  progressive

On de Stokes  $y(x,t) = f(x) g(t)$

Loi de Hooke  $\frac{F}{S} = E \frac{\Delta L}{L}$

même pesante  $\neq$  même inertie  $\hookrightarrow$  s'ajoutent

Potentielle d'Archimède :  $\vec{F}_A = -V \rho_f \vec{g}$   
Traire de Stokes :  $\vec{T}_v = -6\pi \eta R \vec{v}$