

V Gradient d'énergie potentielle. Lien avec une force conservative.

1.) Définition

Le gradient de l'énergie potentielle E_p , noté $\vec{\text{grad}} E_p$ est le vecteur tel que la variation de E_p lors d'un déplacement élémentaire $d\vec{l}$ s'écrit $dE_p = \vec{\text{grad}} E_p \cdot d\vec{l}$.

Propriété : Si une force conservative dérive d'une énergie potentielle E_p , on a : $\vec{F} = -\vec{\text{grad}} E_p$

Remarque : Le vecteur $\vec{\text{grad}} E_p$ est orienté dans le sens où E_p croît le plus rapidement.

Force conservative

Travail élémentaire

$$\delta W = \vec{F} \cdot d\vec{e} = -dE_p \quad (1)$$

$$W_{1 \rightarrow 2} = \int \vec{F} \cdot d\vec{e} = [-E_p]_{M_1}^{M_2}$$

Def du gradient $dE_p = \vec{\text{grad}} E_p \cdot d\vec{e}$

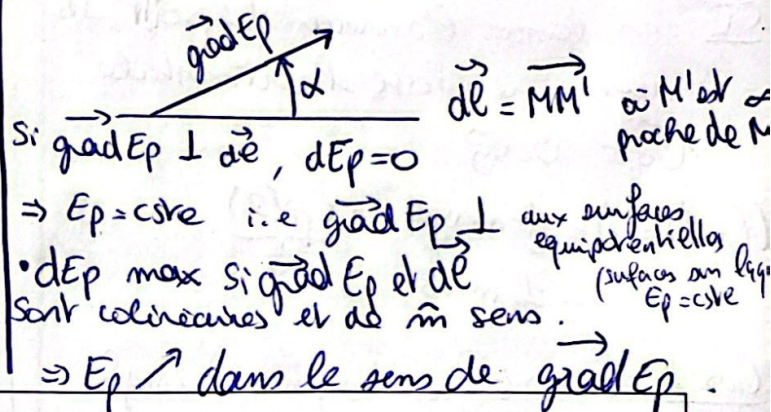
$$(1) \Rightarrow \delta W = \vec{F} \cdot d\vec{e} = -\vec{\text{grad}} E_p \cdot d\vec{e}$$

$$\Rightarrow \vec{F} = -\vec{\text{grad}} E_p$$

$$dE_p = \vec{\text{grad}} E_p \cdot d\vec{e}$$

Produit scalaire

$$dE_p = \|\vec{\text{grad}} E_p\| \times \|d\vec{e}\| \cos \alpha$$



En coordonnées cartésiennes, $E_p(x,y,z)$

La différentielle de E_p est la variation élémentaire de E_p associée à un déplacement élémentaire du point M :

$$dE_p = E_p(x+dx, y+dy, z+dz) - E_p(x,y,z)$$

$$dE_p = \left(\frac{\partial E_p}{\partial x}\right)_{y,z} dx + \left(\frac{\partial E_p}{\partial y}\right)_{x,z} dy + \left(\frac{\partial E_p}{\partial z}\right)_{x,y} dz$$

$\frac{\partial E_p}{\partial x} \Big|_{y,z}$ dérivée partielle de E_p par rapport à x

$\partial \neq \delta$

\rightarrow dérivée de E_p/x avec y et z étant supposées constantes.

Pour calculer dE_p

on fait varier chaque variable d'espace indépendamment et on somme les variations $E_p(x,y,z)$

En coordonnées cartésiennes, $d\vec{l} = dx\vec{e}_x + dy\vec{e}_y + dz\vec{e}_z$

$$\text{donc } \vec{\text{grad}} E_p = \left(\frac{\partial E_p}{\partial x}\right)_{y,z} \vec{e}_x + \left(\frac{\partial E_p}{\partial y}\right)_{x,z} \vec{e}_y + \left(\frac{\partial E_p}{\partial z}\right)_{x,y} \vec{e}_z$$

$$d\vec{e} = dx\vec{e}_x + dy\vec{e}_y + dz\vec{e}_z$$

$$dE_p = \vec{\text{grad}} E_p \cdot d\vec{e}$$

$$= (\text{grad } E_p)_x dx + (\text{grad } E_p)_y dy + (\text{grad } E_p)_z dz$$

$$\text{On identifie avec } dE_p = \left(\frac{\partial E_p}{\partial x}\right)_{y,z} dx + \left(\frac{\partial E_p}{\partial y}\right)_{z,x} dy + \left(\frac{\partial E_p}{\partial z}\right)_{x,y} dz$$

$$\Rightarrow \vec{\text{grad}} E_p = \left(\frac{\partial E_p}{\partial x} \Big|_{y,z} \ / \ \frac{\partial E_p}{\partial y} \Big|_{z,x} \ / \ \frac{\partial E_p}{\partial z} \Big|_{x,y} \right)$$

Remarque : L'expression du gradient sera fournie dans les autres systèmes de coordonnées.

$$\vec{\text{grad}} E_p = \left(\frac{\partial E_p}{\partial r} \right)_{\theta, z} \vec{e}_r + \left(\frac{1}{r} \frac{\partial E_p}{\partial \theta} \right)_{r, z} \vec{e}_\theta + \left(\frac{\partial E_p}{\partial z} \right)_{r, \theta} \vec{e}_z \text{ en coordonnées cylindriques}$$

$$\vec{\text{grad}} E_p = \left(\frac{\partial E_p}{\partial r} \right)_{\theta, \varphi} \vec{e}_r + \left(\frac{1}{r} \frac{\partial E_p}{\partial \theta} \right)_{r, \varphi} \vec{e}_\theta + \left(\frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial E_p}{\partial \varphi} \right)_{r, \theta} \vec{e}_\varphi \text{ en coordonnées sphériques}$$

2.) Exemples

① Poids $E_{pp} = mgz + cste \quad \uparrow \vec{e}_z$

\vec{P} dérivée de E_{pp}

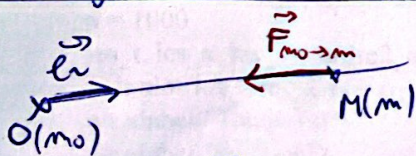
$$\Leftrightarrow \vec{P} = -\vec{\text{grad}} E_{pp}$$

Ici $E_{pp}(z) \Rightarrow \vec{\text{grad}} E_{pp} = \frac{dE_{pp}}{dz} \vec{e}_z = mg \vec{e}_z$

$$\Rightarrow \vec{P} = -mg \vec{e}_z \quad \downarrow \vec{e}_z \uparrow$$

② Energie Potentielle : Interaction

Gravitationnelle



$$\vec{F}_{m_0 \rightarrow m} = -\gamma \frac{m_0 m}{r^2} \vec{e}_r$$

Coordonnées sphériques.

Travail élémentaire $\delta W = \vec{F} \cdot d\vec{e}$

$$\Rightarrow \delta W = -\gamma \frac{m_0 m}{r^2} dr \quad (\text{car } d\vec{e} = dr \vec{e}_r + \dots)$$

$$= d \left[\frac{\gamma m_0 m}{r} + cste \right]$$

\vec{E}_p car $\delta W = -dE_p$.

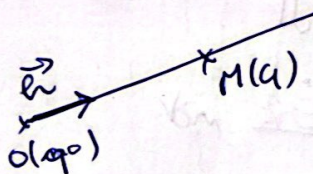
$$\Rightarrow E_p = -\gamma \frac{m_0 m}{r} + cste.$$

Energie potentielle d'interaction gravitationnelle.

Rq $W_{n_1 \rightarrow n_2} = \int_{n_1}^{n_2} -\gamma \frac{m_0 m}{r^2} dr = [-E_p]_{n_1}^{n_2}$

③ Energie Potentielle : Interaction

Electrostatique



$$\vec{F}_{q_0 \rightarrow q} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{q_0 q}{r^2} \vec{e}_r$$

$$\delta W = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{q_0 q}{r^2} dr$$

$$= d \left[-\frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0 r} + cste \right]$$

\vec{E}_p car $\delta W = -dE_p$

$$\Rightarrow E_p = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{q_0 q}{r} + cste$$

VI. Méthode d'Euler appliquée à un oscillateur d'ordre 2

1.) Principe

Pour l'équation différentielle du pendule simple :

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{\alpha}{m} \frac{d\theta}{dt} + \frac{g}{l} \sin\theta = 0 \quad \text{soit} \quad \frac{d^2\theta}{dt^2} + 2\xi\omega_0 \frac{d\theta}{dt} + \omega_0^2 \sin\theta = 0 \quad \text{équadiff III.6)}$$

3^e forme canonique.

$$r_{k+1} = r_k + h.$$

$$\frac{d\theta}{dt} = \frac{\theta_{k+1} - \theta_k}{h} \quad \text{noté } \dot{\theta}_k$$

$$\Rightarrow \boxed{\theta_{k+1} = \theta_k + h \dot{\theta}_k}$$

$$\Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} = -2\xi\omega_0 \frac{d\theta}{dt} - \omega_0^2 \sin\theta \quad \text{noté } \ddot{\theta}_k$$

$$\text{ou } \frac{d\dot{\theta}}{dt} = \frac{\dot{\theta}_{k+1} - \dot{\theta}_k}{h}$$

$$\Rightarrow \boxed{\dot{\theta}_{k+1} = \dot{\theta}_k + h \ddot{\theta}_k}$$

$$\Rightarrow \dot{\theta}_{k+1} = \dot{\theta}_k + h(-2\xi\omega_0 \dot{\theta}_k - \omega_0^2 \sin\theta_k)$$

$$\Rightarrow \dot{\theta}_{k+1} = \dot{\theta}_k + h \underbrace{\omega_0^2 \left(-\frac{2\xi}{\omega_0} \dot{\theta}_k - \sin\theta_k \right)}_F$$

résolution avec odeint

\Rightarrow définition d'une fonction F
(correspondant à $\ddot{\theta}_k$)