

Université de Jijel
 Faculté des sciences et de la technologie
 Les exercices de Physique 1 pour 1 er année ST
 TRAVAIL ET ÉNERGIE DU POINT MATÉRIEL

Exercice 1:

Soit un point matériel de masse m qui se déplace de point $O(0,0)$ au point $A(1,1)$, sous l'effet d'une seule force \vec{F} , donnée par :

$$\vec{F} = (x+y) \vec{i} + (x-y) \vec{j}.$$

1/ Calculer le travail de la force \vec{F} lorsque le point matériel se déplace de point O au A selon les différents chemins suivants :

- a) Un segment $O(0,0) \rightarrow C(1,0)$ puis $C(1,0) \rightarrow A(1,1)$.
- b) Un segment $O(0,0) \rightarrow B(0,1)$ puis $B(0,1) \rightarrow A(1,1)$.
- c) La droite $y = x$.
- d) La parabole $y = x^2$.
- e) Le chemin fermé $O(0,0) \rightarrow C(1,0) \rightarrow A(1,1) \rightarrow B(0,1) \rightarrow O(0,0)$.

2/ Calculer le rotationnel de \vec{F} c'est-à-dire $\vec{rot}(\vec{F})$.

3/ Conclure.

4/ Déterminer l'énergie potentiel E_P , sachons que $E_P(0,0) = 0$.

5/ À partir du théorème de l'énergie potentielle, déduire le travail de cette force entre le point $O(0,0)$ et $A(1,1)$.

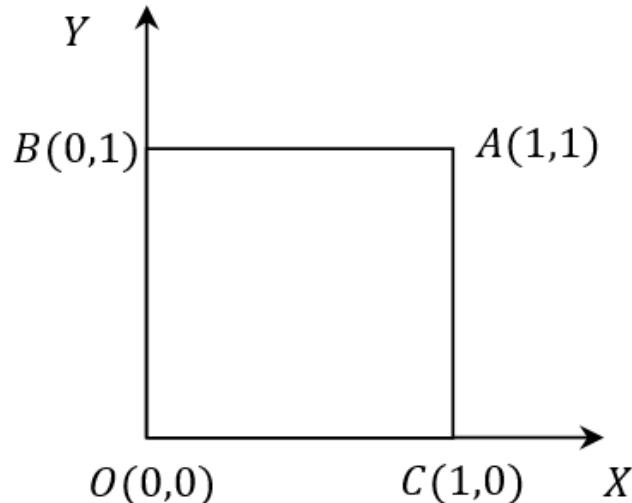


FIG. 1: Le travail de la force selon différents chemins

Solution de l'Exercice 01

1/ Le travail de la force \vec{F} est donnée par la relation suivante :

$$W = \int \vec{F} \bullet d\vec{l} = \int F_x dx + \int F_y dy = \int (x + y) dx + \int (x - y) dy.$$

a) Le segment $O(0, 0) \rightarrow C(1, 0)$ puit $C(1, 0) \rightarrow A(1, 1)$.

$$W_{OA} = W_{OC} + W_{CA}.$$

$$W_{OC} = ? \quad y = 0 \Rightarrow dy = 0, \quad 0 \leq x \leq 1, \text{ donc : } W_{OC} = \int_0^1 x dx = \frac{1}{2}.$$

$$W_{CA} = ? \quad x = 1 \Rightarrow dx = 0, \quad 0 \leq y \leq 1, \text{ donc : } W_{CA} = \int_0^1 (1 - y) dy = 1 - \frac{1}{2} = \frac{1}{2}.$$

Finalement,

$$W_{OA} = W_{OC} + W_{CA} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1 \text{ (joule).}$$

b) Le segment $O(0, 0) \rightarrow B(0, 1)$ puit $B(0, 1) \rightarrow A(1, 1)$.

$$W_{OA} = W_{OB} + W_{BA}.$$

$$W_{OB} = ? \quad x = 0 \Rightarrow dx = 0, \quad 0 \leq y \leq 1, \text{ donc : } W_{OB} = - \int_0^1 y dy = -\frac{1}{2}.$$

$$W_{BA} = ? \quad y = 1 \Rightarrow dy = 0, \quad 0 \leq x \leq 1, \text{ donc : } W_{BA} = \int_0^1 (x + 1) dx = \frac{3}{2}.$$

Finalement,

$$W_{OA} = W_{OB} + W_{BA} = -\frac{1}{2} + \frac{3}{2} = 1 \text{ (joule).}$$

c) La droite $y = x \Rightarrow dy = dx$, donc : $W_{OA} = \int_0^1 2x dx = 1$.

d) La parabole $y = x^2 \Rightarrow dy = 2x dx$, donc : $W_{OA} = \int_0^1 (x + 3x^2 - 2x^3) dx = 1$ (joule).

e) Le chemain fermer $O(0, 0) \rightarrow C(1, 0) \rightarrow A(1, 1) \rightarrow B(1, 0) \rightarrow O(0, 0)$.

$$W_{OO} = W_{OC} + W_{CA} + W_{AB} + W_{BO} = W_{OC} + W_{CA} - W_{BA} - W_{OB} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} - \frac{3}{2} + \frac{1}{2} = 0 \text{ (joule)}$$

2/ Le calcule de rotationnel de \vec{F} :

$$\vec{rot} \vec{F} = \vec{\nabla} \wedge \vec{F} (x, y, z) = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = + \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_y & F_z \end{vmatrix} \vec{i} - \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_z \end{vmatrix} \vec{j} + \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} \\ F_x & F_y \end{vmatrix} \vec{k}.$$

$$\vec{\nabla} \wedge \vec{F} (x, y, z) = \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \vec{i} - \left(\frac{\partial F_z}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial z} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \vec{k}$$

$$\vec{\nabla} \wedge \vec{F} (x, y, z) = \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \vec{i} - \left(\frac{\partial F_z}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial z} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \vec{k},$$

$$\vec{\nabla} \wedge \vec{F} (x, y, z) = \left(-\frac{\partial(x-y)}{\partial z} \right) \vec{i} - \left(-\frac{\partial(x+y)}{\partial z} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial(x-y)}{\partial x} - \frac{\partial(x+y)}{\partial y} \right) \vec{k} = \vec{0}.$$

3/ Puis que $\vec{rot} \vec{F} = \vec{0} \Rightarrow$ la force \vec{F} est conservative.

4/ La force \vec{F} est dérivée d'une énergie potentielle E_p , donc :

$$F_x = - \left(\frac{\partial E_p}{\partial x} \right)_y, \quad F_y = - \left(\frac{\partial E_p}{\partial y} \right)_x.$$

$$F_x = - \left(\frac{\partial E_p}{\partial x} \right)_y \Rightarrow E_p(x, y) = - \int F_x dx = - \left(\frac{1}{2} x^2 + xy \right) + c(y). \quad (1)$$

La dérivée partielle de E_p par rapport y est donné :

$$\left(\frac{\partial E_p}{\partial y} \right)_{x,z} = -x + \frac{dc(y)}{dy} \Rightarrow - \left(\frac{\partial E_p}{\partial y} \right)_{x,z} = x - \frac{dc(y)}{dy}.$$

Donc:

$$F_y = - \left(\frac{\partial E_p}{\partial y} \right)_{x,z} = x - \frac{dc(y)}{dy} = x - y \Rightarrow - \frac{dc(y)}{dy} = -y \Rightarrow c(y) = \frac{1}{2} y^2 + c$$

On remplace dans la relation (1), on trouve :

$$E_p(x, y) = -\frac{1}{2} x^2 - xy + \frac{1}{2} y^2 + c \quad (2)$$

On utilise la condition $E_P(0, 0) = 0$ pour déterminer la constante c , on remplace dans la relation (2), on trouve : $E_p(0, 0) = c = 0$.

Donc, l'expression finale de l'énergie potentiel E_P est :

$$E_p(x, y) = \frac{1}{2} (y^2 - x^2) - xy \quad (3)$$

5/ d'après le théorème de l'énergie potentielle, on a :

$$\Delta E_P = E_P(A) - E_P(O) = W_{OA}(\vec{F}^c). \quad (4)$$

$$E_P(A) = -1 \text{ et } E_P(O) = 0 \Rightarrow W_{OA}(\vec{F}^c) = 0 - (-1) = 1 \text{ (joule).}$$

Exercice 2:

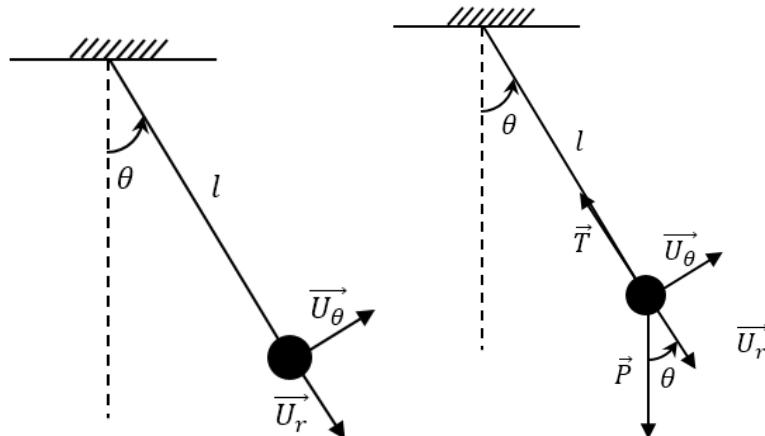


FIG. 2: Le pendule simple

Un pendule simple est constitué d'une petite boule de masse m suspendue à l'extrémité d'un fil de longueur l et de masse négligeable dont l'autre extrémité est fixe. On écarte le fil de sa position d'équilibre d'un angle θ et on abandonne le pendule sans vitesse initiale.

- 1) Représenter toutes les forces qui s'exercent sur la petite boule fixée au fil. Donner l'expression d'énergie cinétique, potentiel et mécanique de la masse m .
- 2) Trouver l'équation différentielle du mouvement en utilisant le théorème de l'énergie mécanique.
- 3) Déterminer l'expression de la pulsation propre et la période des oscillations.

Solution de l'Exercice 02

- 1) Le pendule est soumise à la tension du fil \vec{T} qui ne travaille pas et à son poids \vec{P} qui est une force conservatif.

L'expression d'énergie cinétique, potentiel et mécanique de la masse m :

L'expression de l'énergie cinétique : $E_c = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}m l^2 \dot{\theta}^2$.

L'expression de l'énergie potentiel : $E_{pp} = mgh = mg l (1 - \cos\theta) = \frac{1}{2}m g l \theta^2$.

L'expression de l'énergie mécanique : $E_m = \frac{1}{2}m l \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}m g l \theta^2$.

- 2) L'équation différentielle du mouvement :

On va dériver l'expression de l'énergie mécanique E_m pour obtenir l'équation du mouvement et que la dérivée d'une constante est nulle par ce que l'énergie mécanique est conservé . Par dérivation, on obtient :

$$\frac{dE_m}{dt} = m l^2 \dot{\theta} \ddot{\theta} + m g l \theta \dot{\theta} = 0 \Rightarrow \ddot{\theta}(t) + \frac{g}{l} \theta(t) = 0 \quad (5)$$

L'équation (5) est une équation différentielle de deuxième ordre, sa solution est :

$$\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega t + \phi), \quad (6)$$

ou w la pulsation propre du mouvement en ($\frac{rad}{s}$) et ϕ est la phase initiale en (rad).

À partir de l'expression (6), nous pouvons déduire l'expression de la vitesse angulaire :

$$\dot{\theta}(t) = \frac{d\theta(t)}{dt} = -\theta_0 \omega \sin(\omega t + \phi) \quad (7)$$

L'accélération angulaire du mobile est donc :

$$\ddot{\theta}(t) = \frac{d\theta(t)}{dt} = -\theta_0 \omega^2 \cos(\omega t + \phi) = \ddot{\theta}(t) = \frac{d\theta(t)}{dt} = -\omega^2 \theta(t) \quad (8)$$

Donc, on trouve facilement que :

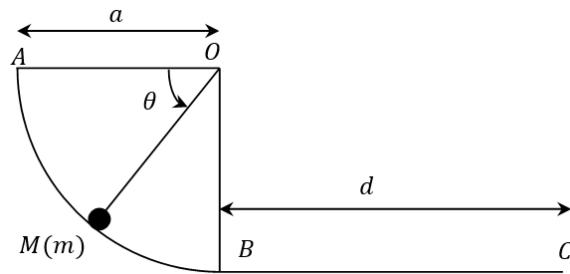
$$\ddot{\theta}(t) + \omega^2 \theta(t) = 0. \quad (9)$$

Par comparaison entre l'équation (5) et (9), on trouve l'expression la pulsation propre et la période des oscillations :

$$\omega^2 = \frac{g}{l} \implies \omega = \sqrt{\frac{g}{l}} \quad (10)$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \implies T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \quad (11)$$

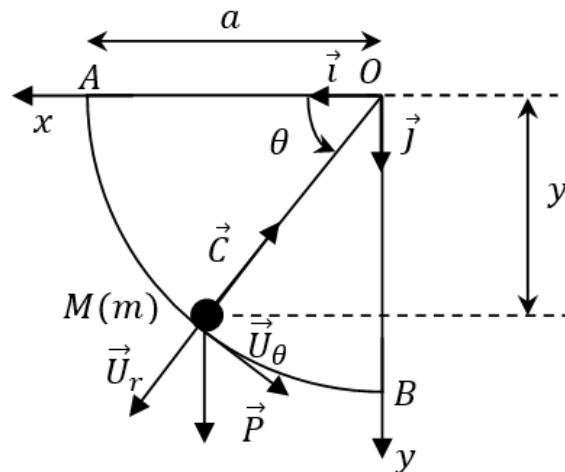
Exercice 3:

**FIG. 3:** La trajectoire de m

Une particule de masse m , initialement au repos au point A , cette particule glisse sans frottement sur la surface circulaire AB de rayon a .

- 1) Déterminer l'expression de travail du poids pour le déplacement de A à M .
- 2) Déterminer le travail de la force de contacte.
- 3) Déterminer l'énergie potentielle du poids E_{pp} de m au point M , sachant que $E_{pp}(B) = 0$.
- 4) Par l'utilisation de théorème de l'énergie cinétique déterminer l'énergie cinétique E_c au point M et déduire sa vitesse.
- 5) Déduire l'énergie mécanique E_m au point M .
- 6) La particule continue sa trajectoire sur une partie horizontale BC , où il existe des frottements entre B et C , la particule s'arrête au point D à une distance $d = BD$ de B . Déterminer le coefficient de frottement cinétique μ_d .

Solution de l'Exercice 03

**FIG. 4:** Les forces agissant sur m à la surface circulaire AB

- 1) L'expression de travail du poids pour le déplacement de A à M :

$$W_{AM}(\vec{P}) = \int \vec{P} \bullet d\vec{r} = \int (mg \vec{j}) \bullet (dx \vec{i} + dy \vec{j}) = \int_{y_A}^{y_M} mg dy = mg a \sin\theta.$$

2) Le travail de la force de contacte :

$$W_{AM}(\vec{C}) = \int \vec{C} \bullet d\vec{r} = \int (-C \vec{U}_r) \bullet (R d\theta \vec{U}_\theta) = 0.$$

3) L'énergie potentielle du poids E_{pp} :

$dE_{pp} = -dw \implies E_{pp} = -mg a \sin\theta + c$. et on a la condition $E_{pp}(B) = 0$, donc :

$$E_{pp}(B) = -mg a \sin\left(\frac{\pi}{2}\right) + c = 0 \implies c = mga.$$

Donc, L'énergie potentielle du poids $E_{pp} = mga (1 - \sin\theta)$.

4) L'énergie cinétique E_c au point M et sa vitesse :

Le théorème de l'énergie cinétique entre le point A et M est : $\Delta E_c = \sum W_{AM}(\vec{F}_{ext})$.

$$E_c(M) - E_c(A) = W_{AM}(\vec{P}) + W_{AM}(\vec{C}).$$

On a : $W_{AM}(\vec{C}) = 0$ et $E_c(A) = 0$.

Donc, on trouve : $E_c(M) = W_{AM}(\vec{P}) = mg a \sin\theta \implies v_M = \sqrt{2g a \sin\theta}$.

5) L'énergie mécanique E_m au point M :

$$E_m(M) = E_c(M) + E_{PP}(M) = mga = cte.$$

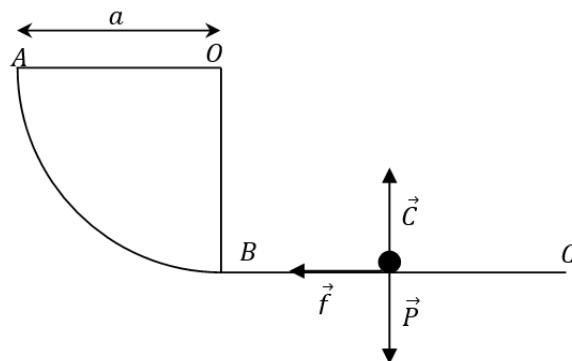


FIG. 5: Les forces agissant sur m à la partie horizontale BC

6) Le coefficient de frottement cinétique μ_d :

Par définition

$$\mu_d = \frac{f_r}{C} = \frac{f_r}{P} \implies f_r = \mu_d mg.$$

Le théorème de l'énergie cinétique entre le point B et D est : $\Delta E_c = \sum W_{BD} (\vec{F}_{ext})$.

$$E_c(D) - E_c(B) = W_{BD}(\vec{P}) + W_{BD}(\vec{C}) + W_{BD}(\vec{f}_r).$$

On a : $W_{AM}(\vec{C}) = W_{BD}(\vec{P}) = 0$ et $E_c(D) = 0$.

Donc, on trouve :

$$-E_c(B) = W_{BD}(\vec{f}_r). \quad (12)$$

Donc, on doit calculer $E_c(B)$ et $W_{BD}(\vec{f}_r)$:

$E_c(B) = mg a$ par ce que $\theta = \frac{\pi}{2}$.

$$W_{BD}(\vec{f}_r) = \int \vec{f}_r \bullet d\vec{r} = \int_B^D \left(-f_r \vec{i} \right) \bullet \left(dx \vec{i} + dy \vec{j} + dz \vec{k} \right) = -\mu_d mg d.$$

On remplace dans l'équation (12) , on trouve :

$$-mg R = -\mu_d mg d \implies \mu_d = \frac{a}{d}.$$