

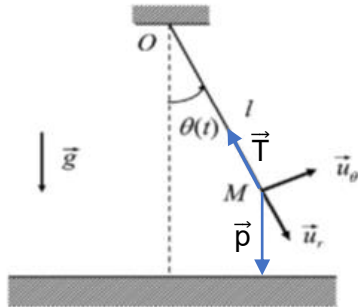
Problème 1 (D'après CCP PC 2013)

Référentiel : \mathcal{R}_T Galiléen

Système : $M(m)$

Forces : Le poids $\vec{p}=m\vec{g}$
La tension du fil \vec{T}

Schéma :



1. Equation différentiel du mouvement

1.1.1. Loi : principe fondamental de la dynamique : $m\vec{a} = \vec{p} + \vec{T}$

Projections :

$$\text{sur } \vec{u}_r \quad -m\ell\dot{\theta}^2 = -T + mg\cos\theta$$

$$\text{sur } \vec{u}_\theta \quad m\ell\ddot{\theta} = -mg\sin\theta$$

$$\text{sur } \vec{u}_z \quad m\ddot{z} = 0$$

L'équation du mouvement : $\ddot{\theta} = -\frac{g}{\ell}\sin\theta$

1.1.2. Loi : théorème de l'énergie cinétique : $\Delta E_c = W_F$

La variation de l'énergie cinétique : $\Delta E_c = \frac{1}{2}m\ell^2\dot{\theta}^2 - \frac{1}{2}m\ell^2\dot{\theta}_0^2$

Le travail : $W_{\vec{p}} = \int m\vec{g} \cdot d\vec{l} = \int_{\theta_0}^{\theta} mg(\cos\theta\vec{u}_r - \sin\theta\vec{u}_\theta) \cdot \ell d\theta\vec{u}_\theta$
 $W_{\vec{p}} = mgl(\cos\theta - \cos\theta_0)$
 $W_{\vec{T}} = \int \vec{T} \cdot d\vec{l} = 0$

Le théorème : $\frac{1}{2}m\ell^2\dot{\theta}^2 - \frac{1}{2}m\ell^2\dot{\theta}_0^2 = mgl(\cos\theta - \cos\theta_0)$

On dérive par rapport au temps : $m\ell^2\dot{\theta}\ddot{\theta} = -mgl\sin\theta\dot{\theta}$

Or $\dot{\theta} \neq 0$ car il y a mouvement

D'où l'équation du mouvement : $\ddot{\theta} = -\frac{g}{\ell}\sin\theta$

1.1.3. Loi : Théorème du moment cinétique $\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \vec{\mathcal{M}}_{O,\vec{F}}$

Le moment cinétique : $\vec{L}_O = \vec{OM} \wedge m\vec{v}$
 $\vec{L}_O = \ell\vec{u}_r \wedge m\ell\dot{\theta}\vec{u}_\theta$
 $\vec{L}_O = m\ell^2\dot{\theta}\vec{u}_z$

La dérivée : $\frac{d\vec{L}_O}{dt} = m\ell^2\ddot{\theta}\vec{u}_z$

Le moment des forces : $\vec{\mathcal{M}}_{O,\vec{T}} = \vec{OM} \wedge \vec{T} = \vec{0}$
 $\vec{\mathcal{M}}_{O,\vec{p}} = \vec{OM} \wedge \vec{p} = \ell\vec{u}_r \wedge mg(\cos\theta\vec{u}_r - \sin\theta\vec{u}_\theta)$
 $\vec{\mathcal{M}}_{O,\vec{p}} = -mgl\sin\theta\vec{u}_z$

Le théorème : $m\ell^2\ddot{\theta}\vec{u}_z = -mgl\sin\theta\vec{u}_z$

D'où l'équation du mouvement : $\ddot{\theta} = -\frac{g}{\ell}\sin\theta$

1.2. Le mouvement est plan

La projection de la seconde loi de Newton sur l'axe \vec{u}_z donne un résultat nul, le mouvement se fait donc dans le plan $(\vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$

Ou encore le moment cinétique a une direction fixe : \vec{u}_z le mouvement se fait donc dans le plan perpendiculaire à \vec{u}_z .

2. Condition pour un oscillateur harmonique

L'équation d'un oscillateur harmonique est de la forme : $\ddot{\theta} = -\omega_0^2 \theta$

Si l'angle θ reste très petit ($\theta \ll 1$) alors $\sin \theta \approx \theta$

L'équation du mouvement de l'enfant devient: $\ddot{\theta} = -\frac{g}{\ell} \theta$

On a alors la pulsation du mouvement $\omega_0 = \sqrt{g/\ell}$

Application numérique

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{\ell/g} = 2\pi \sqrt{2,5/10} = 3,1 \text{ s}$$

La vitesse maximale

Solution générale de l'équation : $\theta(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$

Conditions initiales : $\theta(0) = \theta_0 = A$

$$\dot{\theta}(0) = 0 = B\omega_0$$

Ainsi $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t)$

et $v = \ell \dot{\theta} = -\ell \omega_0 \theta_0 \sin(\omega_0 t)$

Ainsi $v_{\max} = \ell \omega_0 \theta_0 = 2,5 \times \sqrt{10/2,5} \times 30\pi/180 = 2,6 \text{ m.s}^{-1}$

3. Expression de la vitesse angulaire

On a établi au 1.1.2 : $\frac{1}{2} \ell \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} \ell \omega_0^2 \theta^2 = g(\cos \theta - \cos \theta_0)$

Soit $\dot{\theta}^2 - \omega_0^2 \theta^2 = \frac{2g}{\ell} (\cos \theta - \cos \theta_0)$

Dans le cas qui nous intéresse il n'y a pas de vitesse initiale, on a donc:

$$\frac{d\theta}{dt} = \sqrt{\frac{2g}{\ell} (\cos \theta - \cos \theta_0)}$$

La période

La demi période correspond au temps nécessaire à l'enfant pour évoluer entre θ_0 et $-\theta_0$

Or d'après le résultat précédent : $dt = \sqrt{\frac{\ell}{2g}} \frac{d\theta}{\sqrt{(\cos \theta - \cos \theta_0)}}$

$$\text{Ainsi } T(\theta_0) = -2 \sqrt{\frac{\ell}{2g}} \int_{\theta_0}^{-\theta_0} \frac{d\theta}{\sqrt{(\cos \theta - \cos \theta_0)}}$$

Le signe moins est là car l'angle diminue.

La courbe

Pour de faible valeur de θ_0 on constate que la période ne dépend pas des conditions initiales comme pour l'oscillateur harmonique.

On retrouve $T_0 = 3,1 \text{ s}$ le résultat de la question 2.

Plus θ augmente plus la période est grande pour devenir infini pour le mouvement perpétuel.

4.1. Dimension de C

$$[\mathcal{M}] = [C][\theta]T^{-1} = [R][F]$$

$$\text{Donc } [C] = T \text{ LMLT}^{-2} \Leftrightarrow [C] = \text{ML}^2\text{T}^{-1}$$

4.2. Equation différentielle

On reprend le théorème du moment cinétique établi au 1.1.3 il faut juste ajouter $-C\dot{\theta}\vec{u}_z$ aux moments des forces.

D'où l'équation du mouvement : $m \ell^2 \ddot{\theta} = -mg\ell \sin \theta - C \dot{\theta}$

4.3. Condition sur C

Pour de petits angles l'équation s'écrit alors (avec $\sin \theta \approx \theta$) : $\ddot{\theta} + \frac{C}{m\ell^2} \dot{\theta} + \frac{g}{\ell} \theta = 0$

D'où l'équation caractéristique : $r^2 + \frac{C}{m\ell^2} r + \frac{g}{\ell} = 0$

Le mouvement est oscillant si le discriminant de cette équation est négatif.

$$\text{Soit } \Delta = \left(\frac{C}{m\ell^2}\right)^2 - 4\frac{g}{\ell} < 0$$

$$\text{Ainsi } C < 2m\ell\sqrt{g\ell}$$

4.4. Application numérique

La solution générale de l'équation : $\theta(t) = A \exp(-\frac{C}{2m\ell^2}t) \cos(\Omega t + \varphi)$ avec $\Omega = \sqrt{-\Delta}/2$

Le décréement logarithmique : $\delta = \frac{1}{n} \ln \left(\frac{\theta(t)}{\theta(t+nT)} \right) = \frac{1}{n} \ln \left(\exp\left(\frac{C}{2m\ell^2} nT\right) \right) = \frac{C}{m\ell^2} \frac{T}{2}$

D'après le portrait de phase le régime est fortement oscillant donc l'hypothèse de l'énoncé $T \approx T_0$ est valable

On a donc $C = \delta m \ell^2 2 \frac{1}{T_0}$

Sur le portrait de phase on remarque que l'amplitude a été divisée par 3 au bout de 20 périodes.

On a donc $\delta = \frac{1}{20} \ln 3$

D'où $C = \frac{1}{20} \ln 3 \times 20 \times 2,5^2 \times 2/3,1 = 4,4 \text{ kg.m}^2.\text{s}^{-1}$

Problème 2 (D'après centrale TSI 2012)

L'uranium

1. Définition

Les isotopes d'un même élément sont des noyaux ayant le même nombre de protons mais un nombre de neutrons différent.

Ils ont donc même numéro atomique mais un nombre de masse différent.

C'est le numéro atomique (qui correspond aussi au nombre d'électrons dans l'atome) qui confère les propriétés chimiques. Deux isotopes ont donc les mêmes propriétés chimiques.

2. Compositions des noyaux

$${}_{92}^{235}\text{U} \quad 92 \text{ protons et } 235-92 = 143 \text{ neutrons}$$

$${}_{92}^{238}\text{U} \quad 92 \text{ protons et } 238-92 = 146 \text{ neutrons}$$

3. Masse molaire

La masse molaire $M = m \times N_A$

D'où $m_{235} = M_{235}/N_A = 3,903 \cdot 10^{-22} \text{g}$

et $m_{238} = M_{238}/N_A = 3,953 \cdot 10^{-22} \text{g}$

Généralités sur le mouvement

4. Expression de la force

Dans un champ électrique $\vec{F}_{el} = q\vec{E}$

Dans un champ magnétique $\vec{F}_{mag} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$

F est en Newton, q en coulomb, v en mètre par seconde, B en Tesla et E en volt par mètre.

5. Ordre de grandeur

On peut obtenir dans champ électrique de l'ordre de 1000 V/m et des champs magnétiques entre 0,1T et 10T

6. Comparaison avec le poids

Pour un noyau d'uranium : le poids $p = mg \approx 10^{-25} \times 10 \approx 10^{-24} \text{N}$

La force électrique $f_{el} = qE \approx 10^{-19} \times 10^3 \approx 10^{-16} \text{N}$

La force magnétique $f_{mag} = qvB \approx 10^{-19} \times 10^6 \times 10 \approx 10^{-12} \text{N}$

Les forces électriques et magnétiques sont très supérieures au poids qui pourra être négligé.

Accélération des ions

7. Signe de la différence de potentiel

Référentiel $\mathcal{R}_{\text{Labo}}$ Galiléen

Système U^+

Force : $\vec{F}_{el} = e\vec{E}$

Loi Théorème de l'énergie cinétique $\Delta E_c = W = -\Delta E_p$

Or par définition de la différence de potentiel $\Delta E_p = e(V_{G2} - V_{G1})$

Pour que les noyaux soient accélérés il faut que l'énergie cinétique augmente donc que $V_{G1} - V_{G2}$ soit positif.

8. Vitesses en O_2

D'après les résultats de la question précédente :

$$\frac{1}{2}mv^2 - 0 = eU$$

Ainsi $v_i = \sqrt{\frac{2eU}{m_i}}$

avec i = 235 ou 238

9. Le potentiel entre les grilles

On a donc $U = E_c(\text{O}_2) / e = 15,0 \text{ kV}$

Les vitesses

$$v_{235} = \sqrt{\frac{2 \times 1,602 \cdot 10^{-19} \times 15 \cdot 10^3}{3,903 \cdot 10^{-25}}} = 1,110 \cdot 10^5 \text{ m.s}^{-1}$$
$$v_{238} = 1,103 \cdot 10^5 \text{ m.s}^{-1}$$

Déviations des ions

10. Mouvement uniforme

Référentiel $\mathcal{R}_{\text{Labo}}$ Galiléen

Système U^+

Force : $\vec{F}_{\text{mag}} = e\vec{v} \wedge \vec{B}$

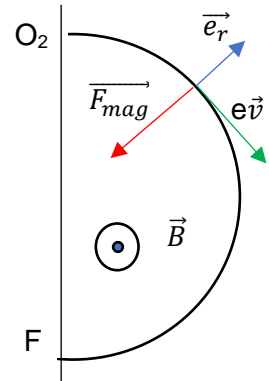
Loi : Théorème de l'énergie cinétique $dE_c = \delta W = (e\vec{v} \wedge \vec{B}) \cdot \vec{v} dt = 0$

Ainsi l'énergie cinétique est conservée, **le mouvement est uniforme.**

11. Orientation du champ magnétique

Pour que la charge est une trajectoire circulaire vers le collecteur il faut que la force soit radiale, comme indiquée sur le schéma.

Par la règle de la main droite on a l'orientation du champ magnétique, il sort de la feuille.



12. Le rayon

Loi : La deuxième loi de Newton $m\vec{a} = \vec{F}$

Projection sur \vec{e}_r sachant que le mouvement est circulaire uniforme : $m \frac{v_{235}^2}{R_{235}} = e v_{235} B$

On en déduit donc $R_{235} = \frac{m_{235} v_{235}}{e B}$

On trouve de même : $R_{238} = \frac{m_{238} v_{238}}{e B}$

13. Valeur du champ magnétique

Pour pouvoir récupérer les ions ${}^{235}_{92}\text{U}^+$ on doit avoir $D = 2R_{235} = 2 \frac{m v_{235}}{e B}$

$$\text{Ainsi } B = \frac{2 m_{235} v_{235}}{e D} = \frac{2 \times 3,903 \cdot 10^{-25} \times 1,110 \cdot 10^5}{1,602 \cdot 10^{-19} \times 0,940} = 0,575 \text{ T}$$

14. Séparation des isotopes

Il faut que la différence des diamètres des trajectoires des deux isotopes soit supérieure à L' .

$$\text{On a } 2R_{238} = \frac{2 \times 3,953 \cdot 10^{-25} \times 1,103 \cdot 10^5}{1,602 \cdot 10^{-19} \times 0,575} = 947 \text{ mm}$$

$$\text{On a } 2R_{235} = 940 \text{ mm}$$

$$\text{Donc } 2R_{238} - 2R_{235} = 7 \text{ mm} > L' = 4 \text{ mm}$$

Les deux isotopes peuvent être séparés.

15. Quantité d'uranium isolé

Par définition le courant correspond à une quantité de charges par unité de temps. On a donc $Q = I \Delta t$

Tous les ions uraniums possèdent une charge $+e$.

Parmi tous les noyaux qui traversent le spectromètre seuls $\eta = 0,7\%$ sont des uraniums 235.

$$\text{Ainsi } N_{235} = \eta I \Delta t / e = \frac{0,7 \cdot 10^{-2} \times 100 \cdot 10^{-3} \times 365,25 \times 24 \times 3600}{1,602 \cdot 10^{-19}} = 1,4 \cdot 10^{23} \text{ ions}$$

Cela correspond à 54 g ce qui n'est pas énorme.

Exercice

Référentiel \mathcal{R}_T Galiléen

Système Le mur

Forces Le poids $\vec{p} = -mg\vec{e}_z$

La force exercée par la grue $\vec{F} = F\vec{e}_z$

La réaction du sol \vec{R}

1. L'équation différentielle

Loi : Le théorème du moment cinétique par rapport à Oy

Les moments

On utilise le bras de levier

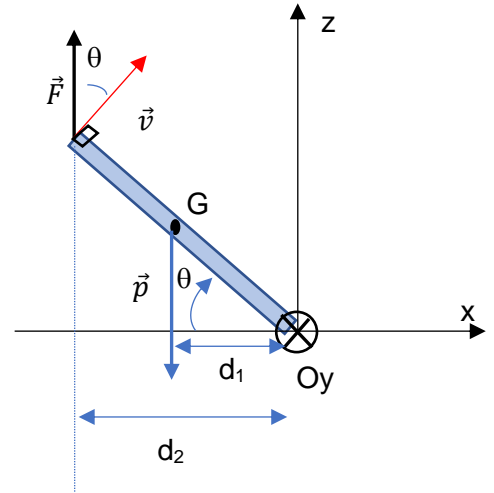
$\mathcal{M}_R = 0$ car la force est appliquée au point O

$\mathcal{M}_p = -mgd_1 = -mg\cos\theta$

$\mathcal{M}_F = Fd_2 = FH\cos\theta$

Le théorème $J\ddot{\theta} = \mathcal{M}$

D'où $J\ddot{\theta} = (FH - mga)\cos\theta$



2. La force exercée

Si $\dot{\theta} = \omega_0$ est constant alors $\ddot{\theta} = 0$

D'où avec la relation précédente : $F = \frac{mga}{H} = \frac{5,0 \cdot 10^3 \times 9,8 \times 1,2}{3,0} = 2,0 \cdot 10^4 \text{ N}$

3. Puissance

On a la relation $\mathcal{P} = \vec{F} \cdot \vec{v}$

L'extrémité du mur a un mouvement circulaire (voir schéma pour notation)

$\mathcal{P} = FH\dot{\theta}\cos\theta$

Ainsi $\mathcal{P} = FH \frac{d\sin\theta}{dt}$

Le travail de la grue

$W = \int \mathcal{P} dt$

$W = FH \int_0^{\pi/2} d\sin\theta$

$W = FH = mga = 5,0 \cdot 10^3 \times 9,8 \times 1,2 = 5,9 \cdot 10^4 \text{ J}$