TRAVAUX DIRIGÉS MI5 Moment cinétique d'un point matériel

Niveau 1

*Exercice 1. Moment cinétique d'un électron

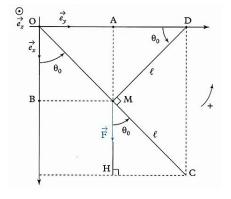
Dans le modèle de Bohr, le mouvement de l'électron autour du noyau est assimilé à un mouvement circulaire et uniforme de centre O confondu avec le noyau. La trajectoire de rayon $r_0 = 53$ pm est parcourue à la fréquence $f = 6,6.10^{15}$ Hz.

- 1. Exprimer le moment cinétique $\overrightarrow{L_o}$ de l'électron.
- 2. Calculer sa norme sachant que la masse de l'électron est m_e = 9,1.10 $^{\!-31}$ kg .

*Exercice 2. Moments de forces

On considère un point matériel M de masse m soumis à une force $\overrightarrow{F} = F\overrightarrow{e_x}$ constante.

- 1. Déterminer les expressions des moments de la force \overrightarrow{F} suivants : $\overline{\mathscr{M}_{O}}(\overrightarrow{F})$, $\overline{\mathscr{M}_{C}}(\overrightarrow{F})$ et $\overline{\mathscr{M}_{D}}(\overrightarrow{F})$.
- 2. En déduire les expressions des moments scalaires de la force \overrightarrow{F} suivants : $\mathscr{N}_{(Oz)}(\overrightarrow{F})$, $\mathscr{N}_{(Cz)}(\overrightarrow{F})$ et $\mathscr{N}_{(Dz)}(\overrightarrow{F})$. Effectuer les applications numériques.



3. Retrouver les expressions de $\mathcal{M}_{(Oz)}(\overrightarrow{F})$, $\mathcal{M}_{(Cz)}(\overrightarrow{F})$ et $\mathcal{M}_{(Dz)}(\overrightarrow{F})$ en utilisant le bras de levier.

<u>Données</u>: $F = 1,0.10^3 \text{ N}$, $\ell = 1,0 \text{ m}$, $\theta_0 = 45^\circ$

Exercice 3. Serrage d'un écrou

Le constructeur d'un vélo recommande de serrer les pédales avec un couple $\Gamma=35$ N.m. Le cycliste dispose d'une clé de longueur L=20 cm.

- 1. Quelle force minimale le cycliste devra-t-il appliquer sur la clé pour atteindre le couple spécifié ?
- 2. À quel endroit et dans quelle direction devra-t-il le faire ?

*Exercice 4. Particule dans un champ magnétique

Une particule chargée est en mouvement dans un champ magnétique $\overrightarrow{B} = B\overrightarrow{u_z}$ uniforme et constant. À l'instant initial, elle se trouve en O et sa vitesse est $\overrightarrow{v_0}$.

- 1. À quelle condition son mouvement est-il plan? Rappeler ses propriétés.
- 2. Choisir un point C de ce plan, pour lequel il est judicieux d'exprimer le moment cinétique $\overrightarrow{L_c}$ de la particule. Donner l'expression de $\overrightarrow{L_c}$.
- 3. Que peut-on dire des variations de $\overrightarrow{L_c}$?
- 4. Vérifier que la loi du moment cinétique est satisfaite.

Niveau 2

*Exercice 5. Le pendule du professeur Tournesol

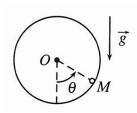
Le professeur Tournesol réalise son pendule avec un fil idéal de longueur l, dont il tient l'une des extrémités (choisie comme origine O du repère); à l'autre extrémité, il accroche une bille assimilée à un point matériel M de masse m. L'axe (Oz) est supposé vertical ascendant. Le pendule est écarté d'un angle α par rapport à la verticale et lancé avec une vitesse initiale $\overrightarrow{v_0}$ pour que



- la bille décrive des <u>cercles horizontaux</u>.
- 1. Faire un schéma en perspective, en faisant apparaître la trajectoire de M et ses coordonnées cylindriques. Préciser les valeurs de r et z.
- 2. Déterminer l'expression du vecteur $\overrightarrow{v_0}$ par application du théorème du moment cinétique et montrer que le mouvement de M est uniforme.
- 3. Calculer la période T du mouvement. Quelle est la valeur approchée de T si α est faible ?

Exercice 6. Particule sur un cerceau immobile

Une particule M, de masse m, glisse dans la rainure intérieure d'un cerceau de rayon R. M est soumise à des frottements fluides, opposés à la vitesse, de coefficient de proportionnalité



- α . M est initialement placée en $\theta_0 < \frac{\pi}{2}$ sans vitesse initiale.
- 1. Établir, à l'aide du théorème du moment cinétique, l'équation différentielle qui décrit l'évolution de la position $\theta(t)$ de M. On se placera ensuite dans le cas de petits angles.

- 2. Pour quelle valeur critique Rc du rayon du cerceau la particule M atteint-elle le plus rapidement possible la position d'équilibre sans oscillation? Établir dans ce cas l'expression de la position $\theta(t)$ de M et en tracer l'allure.
- 3. Établir dans ce cas l'expression de la vitesse de M; tracer l'allure temporelle de sa norme.

SOLUTIONS

*Exercice 1. Moment cinétique d'un électron

1. Système : électron = point M de masse m_e

Trajectoire circulaire autour de O : base polaire $(\overrightarrow{u_r}, \overrightarrow{u_ heta})$

Vecteur position : $\overrightarrow{OM} = r_0 \overrightarrow{u_r}$

Vecteur vitesse : $\vec{v} = r_0 \dot{\theta} \overrightarrow{u_\theta}$

 $\label{eq:moment converge} \text{Moment cinétique}: \ \overrightarrow{L}_O\left(M\right) = \overrightarrow{OM} \wedge m_e \overrightarrow{v} = m_e r_0 \overrightarrow{u_r} \wedge r_0 \dot{\theta} \overrightarrow{u_\theta} = m_s r_0^2 \dot{\theta} \overrightarrow{u_s}$

Vitesse angulaire : $\dot{\theta} = \frac{2\pi}{T} = 2\pi f$

Moment cinétique : $\vec{L}_O = m_e r_0^2 2\pi f \vec{u}_z$ 2. A.N. : $||\vec{L}_O|| = m_e r_0^2 2\pi f = 1,1.10^{-34} \text{ kg.m}^2.\text{s}^{-1}$

*Exercice 2. Moments de forces

- 1. Expressions des vecteurs dans la base cartésienne $(\overrightarrow{e_x}, \overrightarrow{e_y}, \overrightarrow{e_z})$
- Force : $\overrightarrow{F} = F\overrightarrow{e_x}$
- Moment par rapport à O:

Vecteur position: $\overrightarrow{OM} = l\cos(\theta_0)\overrightarrow{e_r} + l\sin(\theta_0)\overrightarrow{e_r}$

$$\overrightarrow{\mathcal{M}_{O}}\left(\overrightarrow{F}\right) = \overrightarrow{OM} \wedge \overrightarrow{F} = \begin{vmatrix} l\cos\left(\theta_{0}\right) & F & 0\\ l\sin\left(\theta_{0}\right) \wedge \begin{vmatrix} 0 & 0 & 0\\ 0 & -Fl\sin\left(\theta_{0}\right) \end{vmatrix} \text{ soit } \overrightarrow{\mathcal{M}_{O}}\left(\overrightarrow{F}\right) = -Fl\sin\left(\theta_{0}\right)\overrightarrow{e_{z}}$$

➤ Moment par rapport à C:

Vecteur position:

$$\overrightarrow{CM} = l\cos\left(\theta_{0} + \pi\right)\overrightarrow{e_{x}} + l\cos\left(\theta_{0} + \frac{\pi}{2}\right)\overrightarrow{e_{y}} = -l\cos\left(\theta_{0}\right)\overrightarrow{e_{x}} - l\sin\left(\theta_{0}\right)\overrightarrow{e_{y}}$$

$$\overrightarrow{\mathcal{M}_{C}}\left(\overrightarrow{F}\right) = \overrightarrow{CM} \wedge \overrightarrow{F} = \begin{vmatrix} -l\cos\left(\theta_{0}\right) & F & 0\\ -l\sin\left(\theta_{0}\right) \wedge \begin{vmatrix} 0 & 0\\ 0 & Fl\sin\left(\theta_{0}\right) \end{vmatrix} \text{ soit } \overrightarrow{\mathcal{M}_{C}}\left(\overrightarrow{F}\right) = Fl\sin\left(\theta_{0}\right)\overrightarrow{e_{z}}$$

Moment par rapport à *D*:

Vecteur position:

$$\overrightarrow{DM} = l\cos\left(\frac{\pi}{2} - \theta_0\right)\overrightarrow{e_x} + l\cos\left(\pi - \theta_0\right)\overrightarrow{e_y} = l\sin\left(\theta_0\right)\overrightarrow{e_x} - l\cos\left(\theta_0\right)\overrightarrow{e_y}$$

$$\overrightarrow{\mathcal{M}_{D}}\left(\overrightarrow{F}\right) = \overrightarrow{DM} \wedge \overrightarrow{F} = \begin{vmatrix} l\sin\left(\theta_{0}\right) & F & 0 \\ -l\cos\left(\theta_{0}\right) \wedge \begin{vmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & Fl\cos\left(\theta_{0}\right) \end{vmatrix} \text{ soit } \overrightarrow{\left[\mathcal{M}_{D}\left(\overrightarrow{F}\right) = Fl\cos\left(\theta_{0}\right)\overrightarrow{e_{z}}\right]}$$

2. Moment scalaire par rapport à l'axe (Oz):

$$\mathcal{M}_{(Oz)}(\overrightarrow{F}) = \overrightarrow{\mathcal{M}_O}(\overrightarrow{F}) \cdot \overrightarrow{e_z} = -Fl \sin(\theta_0) = -7,1.10^2 \text{ N.m}$$

Moment scalaire par rapport à l'axe (Cz) :

$$\mathcal{M}_{(Cz)}(\overrightarrow{F}) = \overrightarrow{\mathcal{M}_C}(\overrightarrow{F}) \cdot \overrightarrow{e_z} = Fl \sin(\theta_0) = 7,1.10^2 \text{ N.m}$$

Moment scalaire par rapport à l'axe (Dz) :

$$\mathcal{R}_{(Dz)}(\overrightarrow{F}) = \overrightarrow{\mathcal{R}_D}(\overrightarrow{F}) \cdot \overrightarrow{e_z} = Fl\cos(\theta_0) = 7,1.10^2 \text{ N.m}$$

3. Moment scalaire par rapport à l'axe (Oz):

Bras de levier :
$$OA = l\sin(\theta_0)$$
 d'où $\left| \mathcal{N}_{(Oz)}(\overrightarrow{F}) \right| = OA \cdot F = Fl\sin(\theta_0)$

La force fait tourner M dans le sens indirect autour de (Oz) donc $\mathscr{M}_{(Oz)}(\overline{F}) < 0$

$$\mathcal{K}_{(Oz)}(\overrightarrow{F}) = -Fl\sin(\theta_0)$$

➤ Moment scalaire par rapport à l'axe (Cz) :

Bras de levier :
$$CH = l\sin(\theta_0)$$
 d'où $\left|\mathcal{N}_{(cz)}(\overrightarrow{F})\right| = CH \cdot F = Fl\sin(\theta_0)$

La force fait tourner M dans le sens direct autour de (Cz) donc $\mathcal{M}_{(Cz)}(\overrightarrow{F}) > 0$

$$\mathcal{N}_{(Cz)}(\overrightarrow{F}) = Fl\sin(\theta_0)$$

Moment scalaire par rapport à l'axe (Dz) :

Bras de levier :
$$DA = l\cos(\theta_0)$$
 d'où $\left|\mathcal{M}_{(Dz)}(\overrightarrow{F})\right| = AD \cdot F = Fl\cos(\theta_0)$

La force fait tourner M dans le sens direct autour de (Cz) donc $\mathscr{M}_{(Dz)}(\overrightarrow{F}) > 0$

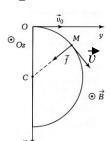
$$\mathcal{M}_{(Dz)}ig(\overrightarrow{F} ig) = Fl\cosig(heta_0 ig)$$

Exercice 3. Serrage d'un écrou

1. F = 175 N

*Exercice 4. Particule dans un champ magnétique

1. Le mouvement est plan si $\overrightarrow{v_0}$ est <u>perpendiculaire</u> à \overrightarrow{B} : la trajectoire est circulaire de centre C, tel que :

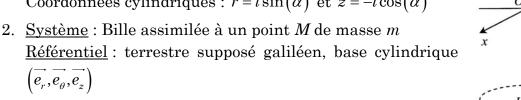


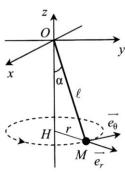
- \overrightarrow{OC} perpendiculaire à $\overrightarrow{v_0}$ et à \overrightarrow{B} ;
- Sens de \overrightarrow{OC} donné par le sens de $q\overrightarrow{v_0} \wedge \overrightarrow{B}$ (on choisit q>0)
- Rayon $R = OC = \frac{mv_0}{qB}$
- 2. Le centre C du cercle est un choix judicieux. Moment cinétique : $\overline{\overrightarrow{L_C}(M)} = \overline{CM} \wedge m\overrightarrow{v} = -mRv\overrightarrow{u_z}$
- 3. Comme le mouvement est <u>uniforme</u> à la vitesse v_0 , $\overline{L_C(M)} = -mRv_0\overline{u_z} = \overrightarrow{cste}$
- 4. La seule force s'appliquant sur M est la <u>force magnétique</u>: $\overrightarrow{f_m} = q\overrightarrow{v} \wedge \overrightarrow{B} = -qv_0B\frac{\overrightarrow{CM}}{CM}. \text{ Le moment de cette force est}: \overrightarrow{\mathscr{M}_C}\left(\overrightarrow{f_m}\right) = \overrightarrow{CM} \wedge \overrightarrow{f_m} = \overrightarrow{0}.$ D'autre part, $\overrightarrow{L_C}\left(M\right) = \overrightarrow{cste} \Leftrightarrow \frac{d\overrightarrow{L_C}\left(M\right)}{dt} = \overrightarrow{0}.$

On a bien : $\boxed{\frac{d\overrightarrow{L_{C}}(M)}{dt} = \overrightarrow{\mathcal{M}_{C}}(\overrightarrow{f_{m}}) = \overrightarrow{0}}$: la loi du moment cinétique est vérifiée.

*Exercice 5. Le pendule du professeur Tournesol

1. La trajectoire circulaire est centrée sur l'axe vertical (Oz). Coordonnées cylindriques : $r = l\sin(\alpha)$ et $z = -l\cos(\alpha)$





<u>Forces</u>: Poids: $\vec{P} = m\vec{g} = -mg\vec{e_z}$

Tension du fil (inconnue) : \overrightarrow{T}

Théorème du moment cinétique

- Pour appliquer le Th M.C., on choisit l'origine O, qui est un point <u>fixe</u>, et par lequel passe \overrightarrow{T}
- Moment cinétique : $\overrightarrow{L_O}(M) = \overrightarrow{OM} \wedge \overrightarrow{mv}$

Vecteur position : $\overrightarrow{OM} = l \sin(\alpha) \overrightarrow{e_r} - l \cos(\alpha) \overrightarrow{e_z}$

Vecteur vitesse : $\vec{v} = l \sin(\alpha) \dot{\theta} \vec{e_{\theta}}$

 $\text{Moment cin\'etique}: \overrightarrow{L_{\scriptscriptstyle O}}\!\left(M\right) \!=\! \left(l\sin\!\left(\alpha\right)\overrightarrow{e_{\scriptscriptstyle r}} - l\cos\!\left(\alpha\right)\overrightarrow{e_{\scriptscriptstyle z}}\right) \!\wedge m l\sin\!\left(\alpha\right) \! \dot{\theta} \overrightarrow{e_{\scriptscriptstyle \theta}}$

$$\overrightarrow{L_O(M)} = ml^2 \dot{\theta} \sin(\alpha) \left(\sin(\alpha) \overrightarrow{e_z} + \cos(\alpha) \overrightarrow{e_r} \right)$$

- Moment du poids : $\overline{\mathscr{M}_{O}}(\overrightarrow{P}) = \overrightarrow{OM} \wedge \overrightarrow{P} = (l\sin(\alpha)\overrightarrow{e_r} l\cos(\alpha)\overrightarrow{e_z}) \wedge (-mg\overrightarrow{e_z})$ $\boxed{ \overrightarrow{\mathcal{M}_O} \left(\overrightarrow{P} \right) = mgl \sin \left(\alpha \right) \overrightarrow{e_\theta} }$ Moment de la tension du fil : $\boxed{ \overrightarrow{\mathcal{M}_O} \left(\overrightarrow{T} \right) = \overrightarrow{OM} \wedge \overrightarrow{T} = \overrightarrow{0} }$
- Th MC: $\frac{dL_O(M)}{dt} = \overline{\mathcal{M}_O(\vec{P})} + \overline{\mathcal{M}_O(\vec{T})}$

$$\frac{d\overrightarrow{L_{o}}(M)}{dt} = ml^{2}\ddot{\theta}\sin(\alpha)\left(\sin(\alpha)\overrightarrow{e_{z}} + \cos(\alpha)\overrightarrow{e_{r}}\right) + ml^{2}\dot{\theta}^{2}\sin(\alpha)\cos(\alpha)\overrightarrow{e_{\theta}}$$

Projection du Th MC sur $\overrightarrow{e_r}$: $ml^2\ddot{\theta}\sin(\alpha)\cos(\alpha)=0$

Projection du Th MC sur $\overrightarrow{e_{\theta}}$: $ml^2\dot{\theta}^2\sin(\alpha)\cos(\alpha) = mgl\sin(\alpha)$

Projection du Th MC sur $\overrightarrow{e_z}$: $ml^2\ddot{\theta}\sin^2(\alpha) = 0$ (3)

Les relations (1) et (3) conduisent à $\ddot{\theta} = 0 \Leftrightarrow \dot{\theta} = cste \Leftrightarrow v = l\sin(\alpha)\dot{\theta} = cste = v_0$:

le mouvement est donc <u>uniforme</u>. La relation (2) donne : $\dot{\theta} = \sqrt{\frac{g}{l\cos(\alpha)}}$ soit

$$v_0 = l\sin(\alpha)\dot{\theta} = l\sin(\alpha)\sqrt{\frac{g}{l\cos(\alpha)}}$$
 et $v_0 = \sin(\alpha)\sqrt{\frac{lg}{\cos(\alpha)}}v_{\theta}$

3. Période du mouvement circulaire : $T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi}{\dot{\theta}} = 2\pi \sqrt{\frac{l\cos(\alpha)}{g}}$

Si
$$\alpha \ll 1$$
, $\cos(\alpha) \approx 1$ et $T \approx 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$

Exercice 6. Particule sur un cerceau immobile

1.
$$\ddot{\theta} + 2\xi\omega_0\dot{\theta} + \omega_0^2\theta = 0$$
 avec $\xi = \frac{\alpha}{2m}\sqrt{\frac{R}{g}}$ et $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{R}}$

$$2. \ R_{C} = \frac{4m^{2}g}{\alpha^{2}} \ \theta \left(t\right) = \theta_{0}\left(1 + \omega_{0}t\right)e^{-\omega_{0}t} \ \text{avec} \ \omega_{0} = \sqrt{\frac{g}{R_{C}}} = \frac{\alpha}{2m} \ 3. \ \vec{v}\left(t\right) = -R_{c}\theta_{0}\omega_{0}^{2}te^{-\omega_{0}t}\overrightarrow{u_{\theta}}$$