

Sujet 1 – corrigé

I Question de cours

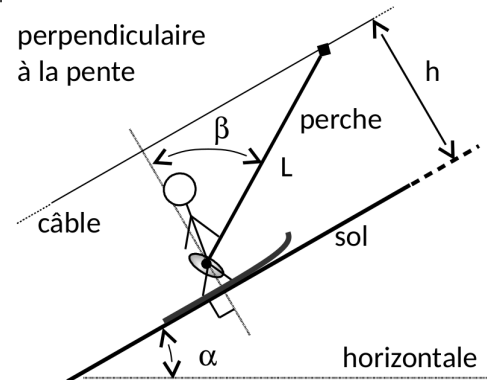
Retrouver l'équation différentielle sur θ du pendule simple non amorti à l'aide du TPM.

II Quelques notions de ski (★)

A Leçon n° 1 : le remonte-pente

On considère une skieuse de masse m remontant une pente d'angle α à l'aide d'un télési. Celui-ci est constitué de perches de longueur L accrochées à un câble parallèle au sol situé à une hauteur h .

On néglige les frottements de la neige sur les skis.



1. Quelles sont les trois forces que subit la skieuse ?

Réponse :

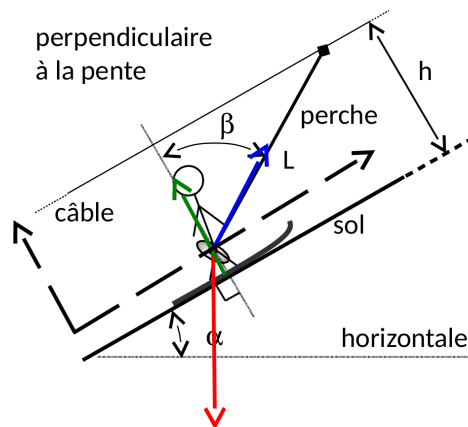
Les 3 forces sont :

- tension de la perche \vec{F} ,
- réaction normale du sol \vec{R}_N (il n'y a pas de frottement donc la réaction est uniquement normale),
- poids de la skieuse \vec{P} .

2. Que sait-on sur chacune d'elles a priori ?

Réponse :

On connaît leurs direction et leur sens. On ne connaît que la norme du poids ($P = mg$).



On considère une skieuse de 50kg sur une pente de 15% (c'est-à-dire que la skieuse s'élève de 15 m lorsqu'elle parcourt horizontalement 100 m). La force exercée par la perche sur la skieuse sera supposée fixée et égale à $F = 100\text{N}$.

3. Existe-t-il un angle limite β_l pour lequel le contact entre les skis et le sol serait rompu ?

Réponse :

Le contact entre la skieuse et le sol sera rompu lorsque $R_N = 0$. On cherche donc à calculer R_N et voir s'il existe une valeur de β telle que $R_N = 0$.

On applique alors la loi de la quantité de mouvement au skieur dans le référentiel de la montagne (galiléen) et on la projette selon l'axe orthogonal à la pente. La projection de l'accélération est alors nulle car la skieuse se déplace perpendiculairement à cet axe.

$$0 = R_N + F \cos \beta - mg \cos \alpha \quad \Rightarrow \quad R_N = mg \cos \alpha - F \cos \beta.$$

$$R_N > 0 \quad \Rightarrow \quad mg \cos \alpha > F \cos \beta \quad \Rightarrow \quad \cos \beta < \frac{mg \cos \alpha}{F}.$$

On peut calculer l'angle α puisque la pente est de 15% :

$$\alpha = \arctan\left(\frac{15}{100}\right) = 8,5^\circ.$$

On en déduit que :

$$\frac{mg \cos \alpha}{F} = \frac{50 \times 9,8 \times \cos(8,5^\circ)}{100} \approx 5.$$

Finalement, quelque soit β ,

$$\cos \beta < 5 \quad \Rightarrow \quad R_N > 0,$$

donc il n'existe pas d'angle limite : la skieuse touche toujours le sol.

On suppose maintenant que sa trajectoire est rectiligne et sa vitesse constante.

4. Quelle relation les 3 forces que subit la skieuse doivent-elles vérifier ?

Réponse :

Si la trajectoire de la skieuse est rectiligne uniforme, alors d'après la loi de l'inertie :

$$\boxed{\vec{F} + \vec{R}_N + \vec{P} = \vec{0}}.$$

On note β l'angle que forme la perche du téléski avec la perpendiculaire à la pente.

5. Représenter les trois forces sur une même figure en repérant bien les angles α et β .

Réponse :

cf question 2

6. En déduire une relation entre m , g , α , β et F (la norme de la force exercée par la perche).

Réponse :

On a déjà projeté cette relation sur l'axe orthogonal à la pente :

$$0 = R_N + F \cos \beta - mg \cos \alpha.$$

On peut également la projeter sur l'axe de la pente :

$$0 = 0 + F \sin \beta - mg \sin \alpha \quad \Rightarrow \quad \boxed{F = \frac{mg \sin \alpha}{\sin \beta}}.$$

7. En négligeant la distance entre la rondelle et le sol, exprimer F en fonction m , g , α , h et L . Comment varie F avec α et h ? Commenter.

Réponse :

Dans cette hypothèse :

$$\cos \beta = \frac{h}{L} \Rightarrow \sin \beta = \sqrt{1 - \left(\frac{h}{L}\right)^2}.$$

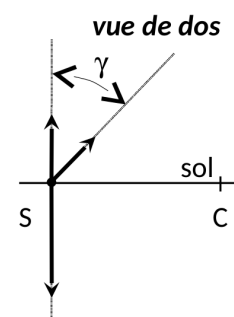
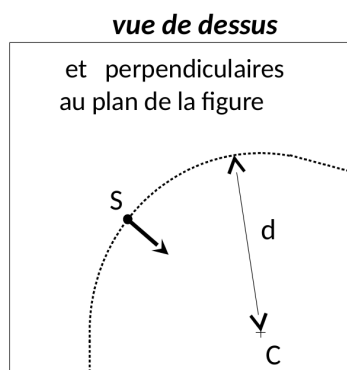
Finalement :

$$F = \frac{mg \sin \alpha}{\sqrt{1 - \left(\frac{h}{L}\right)^2}}.$$

La norme de la force F augmente alors lorsque α augmente ou lorsque h augmente. On a donc tout intérêt à positionner le câble de traction horizontal le plus bas possible (en évitant bien entendu qu'il touche la tête des usagers et usagères).

B Leçon n° 2 : le virage

La skieuse est toujours sur le remonte pente et aborde une zone horizontale où sa trajectoire est un cercle de centre C et de rayon d . Sa célérité est toujours constante. On suppose pour les questions suivantes que la perche est contenue dans le plan formé par la droite SC et la verticale.



8. Que peut-on dire de son accélération ?

Réponse :

Le mouvement de la skieuse est circulaire uniforme donc son accélération est radiale et orientée vers l'intérieur du cercle (centripète) :

$$\vec{a} = \frac{-v^2}{d} \vec{e}_r \quad \text{avec} \quad \vec{e}_r = \frac{\overrightarrow{CS}}{\|CS\|}.$$

On a représenté ci-dessus différentes vues de la situation où la skieuse est modélisée par un point matériel S posé sur le sol. On néglige les frottements, on note \vec{F} la force exercée par la perche du téléski et γ l'angle qu'elle forme avec la verticale.

9. Déterminer $F = \|\vec{F}\|$ en fonction de m , $v = \|\vec{v}\|$ la célérité, d et γ .

Réponse :

On applique la loi de la quantité de mouvement à la skieuse dans le référentiel galiléen de la montagne. On projette cette équation sur le vecteur \vec{e}_r :

$$ma = -F \sin \gamma \Rightarrow F = \frac{mv^2}{d \sin \gamma}.$$

10. En déduire $R = \|\vec{R}\|$ en fonction de toutes les autres données.

Réponse :

On projette alors l'équation de la loi de la quantité de mouvement sur l'axe vertical ascendant perpendiculaire à \vec{e}_r . La projection de l'accélération y est nulle :

$$0 = -mg + R + F \cos \gamma$$

On combine cette équation avec celle de la question précédente :

$$R = mg - \frac{mv^2}{d \tan \gamma}.$$

11. Comment évolue R lorsque la célérité augmente ?

Réponse :

On voit que R augmente lorsque v diminue.

12. En pratique la perche n'est pas rigoureusement orthogonale à la trajectoire mais est également dirigée vers l'avant. Expliquer pourquoi.

Réponse :

En réalité il existe des frottements colinéaires à la vitesse, mais de sens opposé. Si le mouvement est uniforme, une composante de la force exercée par la perche doit compenser ces frottements

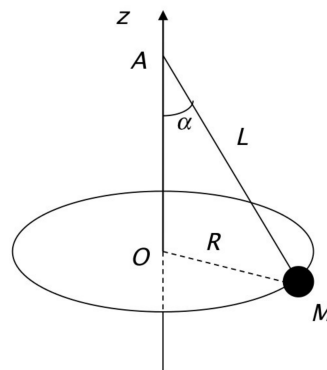
Sujet 2 – corrigé

I Question de cours

Énoncer et démontrer les théorèmes de la puissance mécanique et de l'énergie mécanique.

II Pendule conique

Dans un champ uniforme de pesanteur \vec{g} vertical et vers le bas, un point matériel M de masse m tourne à la vitesse angulaire ω constante autour de l'axe (Oz) dirigé vers le haut en décrivant un cercle de centre O et de rayon R . M est suspendu à un fil inextensible de longueur L et de masse négligeable, fixé en un point A de (Oz). L'angle α de (Oz) avec AM est constant.



1.

- Quel système de coordonnées utiliser ?
- Effectuer un bilan des forces s'appliquant à la masse et les écrire dans la base choisie.
- Appliquer le PFD puis exprimer $\cos \alpha$ en fonction de g , L et ω . En déduire que la vitesse angulaire doit forcément être supérieure à une vitesse angulaire limite ω_{lim} pour qu'un tel mouvement puisse être possible.
- Que dire du cas où ω devient très grande ?
- Application numérique : calculer α pour $L = 20 \text{ cm}$ et $\omega = 3 \text{ tours s}^{-1}$.

Réponse :

- On utilisera un repère cylindrique pour étudier la rotation.
- ◇ **Système** : {M} masse m
 - ◇ **Référentiel** : $\mathcal{R}_{\text{labo}}$ supposé galiléen
 - ◇ **Repère** : $(O, \vec{u}_r, \vec{u}_\theta, \vec{u}_z)$ (voir schéma)
 - ◇ **Repérage** : $R = \text{cte} \Rightarrow \dot{R} = 0, \dot{\theta} = \omega = \text{cte} \Rightarrow \dot{\omega} = 0$:

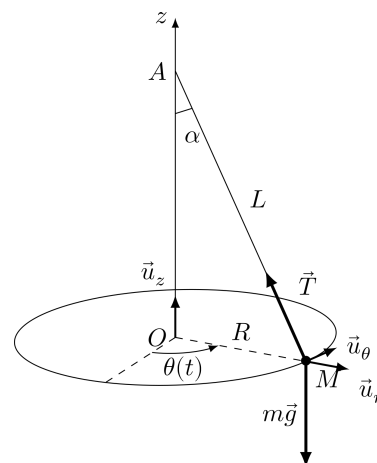
$$\begin{aligned}\overrightarrow{OM} &= R\vec{u}_r = L \sin \alpha \vec{u}_r \\ \vec{v}_M &= L\dot{\theta} \sin \alpha \vec{u}_\theta \\ &= L\omega \sin \alpha \vec{u}_\theta \\ \vec{a}_M &= -L\omega^2 \sin \alpha \vec{u}_r\end{aligned}$$

◇ **BDF** :

$$\begin{aligned}\text{Poids} \quad \vec{P} &= m\vec{g} = -mg\vec{u}_z \\ \text{Tension} \quad \vec{T} &= T(-\sin \alpha \vec{u}_r + \cos \alpha \vec{u}_z)\end{aligned}$$

- On applique le PFD :

$$m\vec{a} = \vec{P} + \vec{T} \Leftrightarrow \begin{cases} -mL\omega^2 \sin \alpha = -T \sin \alpha \\ 0 = T \cos \alpha - mg \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} T = mL\omega^2 \\ T = \frac{mg}{\cos \alpha} \end{cases}$$



Soit

$$mL\omega^2 = \frac{mg}{\cos \alpha} \Leftrightarrow \boxed{\cos \alpha = \frac{g}{L\omega^2}}$$

Pour que ce mouvement soit possible, il faut que $\cos \alpha < 1$, soit

$$\frac{g}{L\omega^2} < 1 \Leftrightarrow \boxed{\omega \geq \sqrt{\frac{g}{L}} = \omega_{\text{lim}}}$$

(d) Si $\omega \gg \omega_{\text{lim}}$, alors $\cos \alpha \xrightarrow[\omega \gg \omega_{\text{lim}}]{} 0$ donc $\boxed{\alpha \xrightarrow[\omega \gg \omega_{\text{lim}}]{} \pi/2}$: le mouvement devient simplement circulaire, et se fait dans le plan horizontal contenant A.

(e) On trouve

$$\boxed{\cos \alpha = 0,138 \Leftrightarrow \alpha = 82^\circ}$$

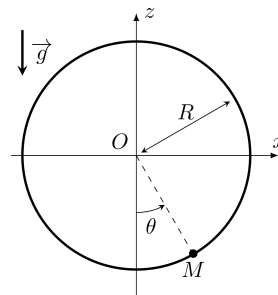
Sujet 3 – corrigé

I Question de cours

Retrouver les énergies potentielles de forces classiques (poids, rappel élastique, force newtonienne en K/r^2).

II Oscillations d'un anneau sur un cerceau

Un cerceau de centre O et de rayon R est maintenu dans un plan vertical, et un anneau de masse m assimilé à un point matériel M peut glisser sans frottements le long de ce cerceau.



1. Qu'est-ce que l'hypothèse « sans frottements » implique pour la réaction du cerceau sur l'anneau ?

Réponse :

L'hypothèse « sans frottements » signifie que la réaction du cerceau est uniquement normale : il n'y a pas de composante tangentielle.

2. Écrire le PFD appliqué à l'anneau et le projeter dans une base adaptée.

Réponse :

- ◇ **Système :** {anneau}
- ◇ **Référentiel :** \mathcal{R}_{sol} supposé galiléen
- ◇ **Repère :** $(O, \vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$ avec \vec{u}_θ dans le sens de θ
- ◇ **Repérage :**

$$\begin{aligned}\overrightarrow{OM}(t) &= R\vec{u}_r \\ \vec{v}(t) &= R\dot{\theta}\vec{u}_\theta \\ \vec{a}(t) &= R\ddot{\theta}\vec{u}_\theta - R\dot{\theta}^2\vec{u}_r\end{aligned}$$

- ◇ **BDF :**

$$\begin{array}{ll}\text{Poids} & \vec{P} = mg(\cos\theta\vec{u}_r - \sin\theta\vec{u}_\theta) \\ \text{Réaction} & \vec{R} = -R_N\vec{u}_r\end{array}$$

- ◇ **PFD :**

$$m\vec{a} = \vec{P} + \vec{R} \Leftrightarrow \begin{pmatrix} -mR\dot{\theta}^2 \\ mR\ddot{\theta} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} mg\cos\theta - R_N \\ -mg\sin\theta \end{pmatrix}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} mg\cos\theta + mR\dot{\theta}^2 = R_N \\ mR\ddot{\theta} + mg\sin\theta = 0 \end{cases} \quad (3.1)$$

3. En déduire l'équation différentielle régissant le mouvement.

Réponse :

Avec (3.1), en la mettant sous forme canonique :

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{R}\sin\theta = 0 \Leftrightarrow \ddot{\theta} + \omega_0^2\sin\theta = 0 \quad (3.2)$$

avec

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{R}}$$

On se place dans l'approximation des petits angles ($|\theta| < \theta_0 = 20^\circ$). Initialement, l'anneau est situé à la verticale en-dessous de O et il est lancé vers la droite, avec une vitesse initiale de norme v_0 .

4. En déduire l'équation horaire du mouvement.

Réponse :

On a donc

$$\boxed{\theta(0) = 0} \quad \text{et} \quad \vec{v}(0) = v_0 \vec{u}_\theta = R \dot{\theta}(0) \vec{u}_\theta \Leftrightarrow \boxed{\dot{\theta}(0) = \frac{v_0}{R}}$$

L'équation (3.2) se simplifie avec $\sin \theta \approx \theta$, pour donner

$$\boxed{\ddot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0}$$

$$\Rightarrow \theta(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$$

Et avec les CI,

$$\theta(0) = 0 \Leftrightarrow \boxed{A = 0}$$

$$\dot{\theta}(0) = \frac{v_0}{R} \Leftrightarrow \boxed{B = \frac{v_0}{R\omega_0}}$$

$$\Rightarrow \boxed{\theta(t) = \frac{v_0}{R\omega_0} \sin(\omega_0 t)}$$

5. À quelle condition sur v_0 l'approximation des petits angles est-elle vérifiée ?

Réponse :

La valeur maximale de $|\theta(t)|$ est $v_0/(R\omega_0)$, quand le sinus vaut ± 1 . Pour avoir des petits angles, il faut que l'angle maximal ne dépasse pas θ_0 , soit

$$\frac{v_0}{R\omega_0} < \theta_0 \Leftrightarrow v_0 < \theta_0 R \sqrt{\frac{g}{R}}$$

$$\Leftrightarrow \boxed{v_0 < \theta_0 \sqrt{Rg}}$$