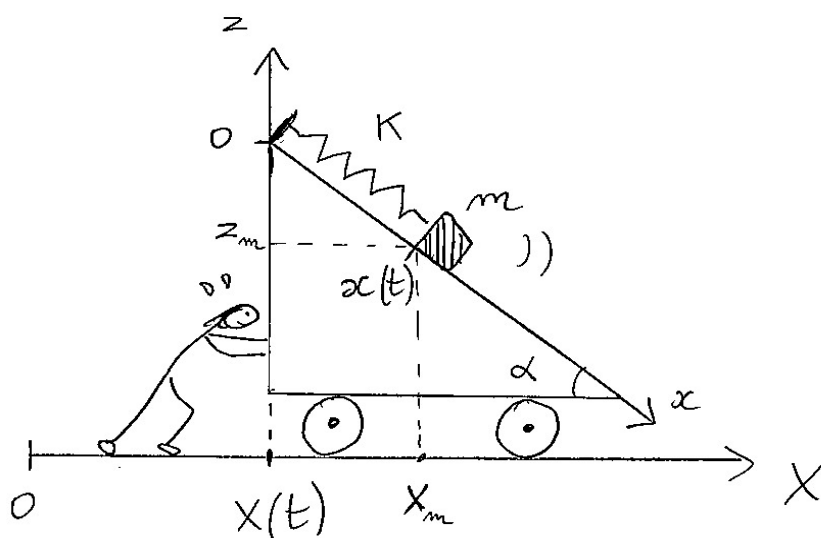


**Durée 3h00. Documents interdits.** Calculatrice autorisée. 1 feuille manuscrite autorisée. Le barème est indiqué entre parenthèses. L'examen est noté sur 20. Le signe (★) signifie que le problème peut être traité à cet endroit sans avoir nécessairement résolu les questions qui précèdent. **Encadrer les résultats demandés.**

## 1 Ressort et plan incliné

On considère une masse  $m$  glissant sans frottement sur un plan, incliné d'un angle  $\alpha$ . Sa position est notée  $x$ . La masse  $m$  est attachée à un ressort de masse nulle, de raideur  $K$  et longueur au repos nulle. Le plan incliné est caractérisé par sa position horizontale  $X(t)$  qui est imposée.



1. (★) (3) Ecrire le Lagrangien  $L(x, V_x)$  de la masse  $m$ , où  $V_x = \frac{dx}{dt}$ . (Aide : au passage utiliser les variables  $X_m, z_m$  indiquées sur la figure).
2. (2) Déduire l'impulsion  $p_x$  et le Hamiltonien  $H(x, p_x)$  où on pourra ne pas écrire les termes indépendants de  $(x, p_x)$  qui ne contribueront pas aux équations du mouvement.
3. (1) Ecrire les équations de mouvement de Hamilton pour  $x(t), p_x(t)$  et montrer que l'on obtient

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2 x = f(t)$$

avec  $\omega$  et  $f(t)$  que l'on exprimera à partir des données du problème.

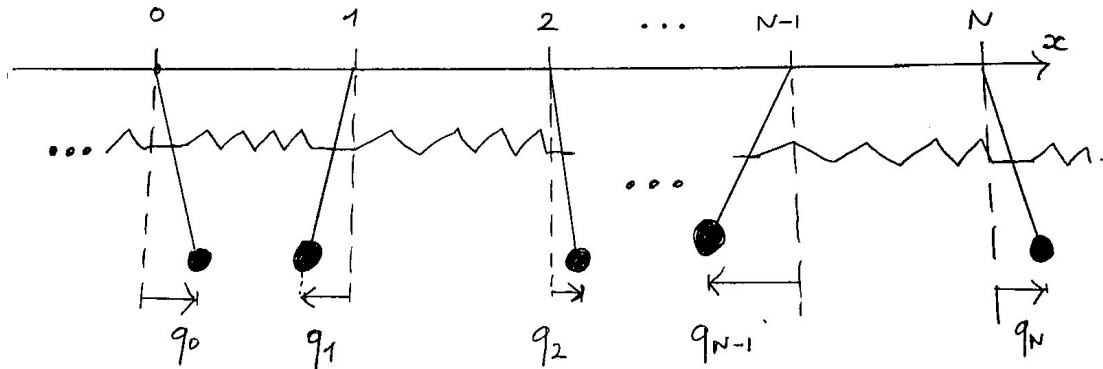
4. (★)(2) Trouver le mouvement  $x(t)$  de la masse dans le cas où on impose un mouvement périodique  $X(t) = A \cos(\Omega t) = \text{Re}(Ae^{i\Omega t})$ . (Si on ne connaît pas  $f(t)$  on pourra supposer  $f(t) = a + b \text{Re}(e^{i\Omega t})$ )

## 2 Chaîne périodique d'oscillateurs

On considère  $N$  particules identiques indicées par  $j = 0, 1, \dots, (N - 1)$  et disposées sur un axe  $x$ . On note  $q_j$  l'écart de la particule  $j$  par rapport à sa position d'équilibre. On suppose que l'ensemble des particules est décrit par le Hamiltonien suivant exprimé avec des variables sans dimension

$$H = \sum_{j=0}^{N-1} \frac{1}{2} p_j^2 + \frac{1}{2} K q_j^2 + \frac{1}{2} \alpha (q_{j+1} - q_j)^2 \quad (1)$$

avec des paramètres  $K \geq 0, \alpha \geq 0$  et des variables canoniques vérifiant  $^1 \{q_j, p_k\} = \delta_{j,k}$ . On suppose que la chaîne est périodique c'est à dire que la particule  $N + j$  est identique à la particule  $j$  pour tout  $j \in \mathbb{N}$ , autrement dit  $q_N = q_0, p_N = p_0$ , etc. Le but du problème est de trouver les modes normaux, de décrire le mouvement des oscillations et de montrer qu'à la limite continue ( $N \rightarrow \infty$ ) on obtient un modèle d'onde similaire au modèle relativiste de Klein-Gordon.



1. **(\*)**(1) Donner le sens physique de chacun des trois termes dans  $H$  par rapport à la figure.
2. **(\*)**(1) Cette question établit des résultats utiles pour la suite. Si  $(X_0, \dots, X_{N-1}) \in \mathbb{C}^N$  est un vecteur à  $N$  composantes on dit que sa **transformée de Fourier discrète** est le vecteur  $(Y_0, \dots, Y_{N-1}) \in \mathbb{C}^N$  obtenu par

$$Y_k = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{j=0}^{N-1} e^{-i2\pi jk/N} X_j$$

Montrer la **formule d'inversion de Fourier**

$$X_j = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{k=0}^{N-1} e^{i2\pi jk/N} Y_k$$

---

1. rappel :  $\delta_{j,k} = 1$  si  $j = k$  et  $\delta_{j,k} = 0$  si  $j \neq k$ .

et la **relation de Parseval**<sup>2</sup>

$$\sum_{k=0}^{N-1} Y_k^* Y_k = \sum_{j=0}^{N-1} X_j^* X_j$$

Aide : remarquer que

$$\frac{1}{N} \sum_{k=0}^{N-1} e^{i2\pi jk/N} = \begin{cases} 0 & \text{si } j \neq 0 \text{ mod } N \\ 1 & \text{sinon} \end{cases}$$

3. **(★)(3)** Comme  $H$  est invariant par translation, il est naturel de définir de nouvelles variables (complexes) pour  $k \in \{0, \dots, N-1\}$  par transformée de Fourier discrète :

$$\phi_k = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{j=0}^{N-1} e^{-i2\pi jk/N} q_j, \quad \pi_k = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{j=0}^{N-1} e^{-i2\pi jk/N} p_j$$

Montrer que

$$H = \sum_{k=0}^{N-1} \frac{1}{2} (\pi_k^* \pi_k + \omega_k^2 \phi_k^* \phi_k)$$

avec une expression de  $\omega_k$  que l'on donnera en fonction de  $K, \alpha, k, N$ . (Aide : on pourra utiliser l'observation que  $e^{i2\pi \frac{k}{N}} \phi_k = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{j=0}^{N-1} e^{-i2\pi \frac{j}{N}} q_{j+1}$  et la relation de Parseval pour chacun des 3 termes de  $H$ .)

4. **(1)** Tracer le graphe de  $\omega_k$  en fonction de  $k \in \mathbb{N}$  (appelée **“relation de dispersion”**), dans le cas  $K > 0$  et dans le cas particulier  $K = 0$ .
5. **(★)(2)** Pour  $k \in \{0, \dots, N-1\}$  on définit des variables complexes

$$z_k = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \sqrt{\sigma_k} \phi_k + \frac{i}{\sqrt{\sigma_k}} \pi_k \right)$$

où  $\sigma_k > 0$ ,  $\sigma_{-k} = \sigma_k$ , sera choisi plus loin. Calculer les crochets de Poisson  $\{z_k, z_l\}$  et  $\{z_k, z_l^*\}$  pour tous  $k, l \in \{0, \dots, N-1\}$ .

6. **(1)** On décompose  $z_k = \frac{1}{\sqrt{2}} (X_k + iP_k)$  avec des variables réelles  $X_k, P_k$ . Dédurre de la question précédente les crochets de Poisson  $\{X_k, X_l\}, \{P_k, P_l\}$  et  $\{X_k, P_l\}$  pour tous  $k, l$ . Commenter ce résultat.
7. **(★)(2)** Avec un choix de  $\sigma_k$  que l'on précisera montrer que

$$H = \sum_{k=0}^{N-1} \omega_k \frac{1}{2} (P_k^2 + X_k^2)$$

Commenter. (Aide : on pourra montrer et utiliser  $\phi_k^* = \phi_{-k}$ ,  $\pi_k^* = \pi_{-k}$ .)

---

2. On note  $z^* = \bar{z}$  le complexe conjugué de  $z \in \mathbb{C}$

8. (★)(3) Pour  $k$  donné, on appelle “**mode normal n°  $k$  de la chaîne**” le mouvement où seules les variables  $(X_k, P_k)$  sont non nulles.

(a) Donner l’expression de  $z_k(t)$  et déduire  $q_j(t)$  pour tout  $j$ , qui décrit l’aspect de la chaîne. (Aide : remarquer que  $\phi_{-k} = \phi_k^*$ . Il faut traiter à part les cas  $k = 0$  et  $k = N/2$ ).

(b) Dessiner l’aspect de la chaîne, montrer qu’il y a une onde progressive et donner l’expression de sa vitesse de phase et sa longueur d’onde en fonction de  $\omega_k, k$  et  $L$  (qui est la longueur de la chaîne).

9. (★)(3) On note  $L$  la longueur totale de la chaîne et  $\Delta x = L/N$  l’espace entre deux oscillateurs. On note  $(\nabla q)_j = \frac{1}{\Delta x} (q_{j+1} - q_j)$  la “dérivée discrète”.

(a) Montrer à partir de (1) que les équations de mouvement de Hamilton donnent :

$$\frac{\partial^2 q_j}{\partial t^2} - c^2 (\Delta q)_j + \frac{(Mc^2)^2}{\hbar^2} q_j = 0 \quad (2)$$

appelée “**équation d’onde relativiste de Klein Gordon**”, avec

$$(\Delta q)_j = \frac{1}{\Delta x} \left( (\nabla q)_j - (\nabla q)_{j-1} \right)$$

appelé “Laplacien discret” et avec des paramètres  $c, (M/\hbar)$  que l’on identifiera en fonction des paramètres de départ  $K, \alpha$ . (Aide : On montrera que  $\frac{\partial}{\partial q_j} \sum_l (q_{l+1} - q_l)^2 = -2 (\Delta x)^2 (\Delta q)_j$ ).

(b) Pour justifier cette terminologie, montrer que dans la limite continue où on considère  $\Delta q = \frac{\partial^2 q}{\partial x^2}$  alors l’onde plane de De-Broglie  $q(x, t) = \exp\left(-i\frac{Et}{\hbar} + i\frac{px}{\hbar}\right)$  est solution de l’équation (2) à condition que  $E, p$  vérifient une équation que l’on écrira.