



TD n°5 : Formulation hamiltonienne

1 Formulation hamiltonienne

1. Rappeler en quoi consiste la formulation hamiltonienne. Citez quelques-uns de ses avantages.
2. Calculer le hamiltonien d'une particule chargée dans un champ électromagnétique. Écrire les équations d'Hamilton correspondantes.
3. Une transformation est dite *canonique* lorsqu'elle laisse les équations du mouvement invariantes. Montrer qu'une transformation $(p, q) \rightarrow (P, Q)$ est canonique si et seulement si $\{P, Q\}_{p, q} = 1$. Proposer une généralisation pour N couples de coordonnées (q_i, p_i) .

2 Opérateurs création et annihilation

On considère un oscillateur harmonique unidimensionnel de masse m et de pulsation ω . Soient les transformations linéaires suivantes :

$$\begin{cases} Q = \frac{1}{m\omega}(m\omega\alpha q + \beta p), \\ P = m\gamma\omega q + \delta p. \end{cases} \quad (1)$$

1. Donner le hamiltonien d'un oscillateur harmonique.
2. À quelle condition ces transformations sont-elles canoniques ?
3. Établir que l'identité $(Q = q, P = p)$, la permutation $(Q = p, P = -q)$ et la dilatation $(Q = \sqrt{m\omega}q, P = p/\sqrt{m\omega})$ sont des transformations canoniques. Quels sont les portraits de phase de l'oscillateur dans les différents systèmes de coordonnées.
4. On cherche à présent les transformations canoniques linéaires qui permettent de réécrire les équations du mouvement sous la forme :

$$\begin{cases} \dot{Q} = \lambda Q, \\ \dot{P} = \lambda^* P. \end{cases} \quad (2)$$

Quel est l'avantage de ce type de transformations ? Quel est le nouveau hamiltonien $H'(Q, P)$? Vérifier que λ est nécessairement imaginaire pur.

5. Quelles sont les transformations canoniques associées ?
6. Obtenir l'évolution de $q(t)$.

3 Particule dans un champ magnétique (2)

On considère une particule dans un champ magnétique \mathbf{B} . En utilisant la jauge symétrique pour le potentiel vecteur $\mathbf{A}(\mathbf{r}) = \mathbf{B} \wedge \mathbf{r}/2$ dans un champ magnétique \mathbf{B} constant, résolvez le problème en choisissant une transformation canonique adéquate. Tracer les trajectoires en les nouvelles variables et les anciennes.

4 Théorème de Larmor

Soient \mathcal{R} un référentiel galiléen et \mathcal{R}' un référentiel en rotation par rapport à \mathcal{R} suivant le vecteur rotation $\boldsymbol{\Omega}(t)$. On considère tout d'abord une particule de masse m soumise à un potentiel $V(\mathbf{r})$.

1. Exprimer le lagrangien du système dans le référentiel \mathcal{R}' .

2. Écrire les équations d'Euler-Lagrange dans ce même référentiel. Commenter.
3. On s'intéresse à présent à une particule de masse m et de charge q , soumise à un champ magnétique uniforme $\mathbf{B}(t)$ en plus du potentiel $V(\mathbf{r})$. Que peut-on choisir comme potentiel vecteur $\mathbf{A}(\mathbf{r}, t)$? Écrire le lagrangien de ce nouveau problème.
4. Montrer que, dans la limite des champs magnétiques uniformes faibles, le mouvement de la particule est équivalent à celui que l'on observerait, en l'absence de champ magnétique, dans un référentiel en rotation à une vitesse $\boldsymbol{\Omega}_L(t)$ que l'on précisera. Ceci constitue le théorème de Larmor.
5. Retrouver le mouvement cyclotron pour $V(\mathbf{r}) = 0$ et $\dot{\mathbf{B}}(t) = \mathbf{0}$. Comparer la fréquence cyclotron et la fréquence de Larmor.

5 Opérateur évolution

On considère un problème unidimensionnel constitué d'une particule de masse m dans un potentiel $V(x) = k/x^2$. On cherche à résoudre ce problème d'un façon algébrique (sans résoudre d'équation différentielle).

1. **Première méthode** : Montrer que H et $C = px - 2Ht$ sont des constantes du mouvement. En déduire une expression de $x^2(t)$ en fonction des conditions initiales x_0 et p_0 . L'inconvénient de cette méthode est qu'il faut trouver suffisamment de constantes du mouvement. Cela peut être une tâche compliquée, et très dépendante du problème considéré.
2. **Deuxième méthode** : Cette méthode va permettre de trouver la solution du problème de façon complètement générale. On considère un système en évolution hamiltonienne, avec un hamiltonien indépendant du temps. On appelle *liouvillien* l'opérateur $\mathcal{L} = \{ \cdot, H \}$.

- (a) Soit une fonction $f(\mathbf{q}, \mathbf{p})$ de l'espace des phases. En faisant un développement en t , exprimer formellement l'évolution de f en fonction de ses crochets de Poisson successifs avec le hamiltonien exprimés au temps initial $t_0 = 0$. En déduire que :

$$f(\mathbf{q}(t), \mathbf{p}(t)) = [e^{t\mathcal{L}} f](\mathbf{q}_0, \mathbf{p}_0), \quad (3)$$

où l'on définira l'exponentielle d'opérateur par analogie avec l'exponentielle de matrice. Connaissez-vous l'équivalent quantique de l'équation (??)?

- (b) Calculer l'évolution de $x^2(t)$ par cette méthode des crochets de Poisson.

6 Forces tournantes

On appelle « force tournante » une force dont le rotationnel est non nul. On s'intéresse particulièrement aux forces tournantes le plan xOy , pouvant se représenter par un hamiltonien.

1. Montrer que la force qui dérive d'un hamiltonien $H = \frac{p^2}{2m} + U(\mathbf{r})$ est toujours de rotationnel nul.
2. Pour cette raison, on considère des hamiltoniens plus généraux :

$$H = \frac{1}{2}\alpha p_x^2 + \beta p_x p_y + \frac{1}{2}\gamma p_y^2 + U(x, y). \quad (4)$$

Écrire les équations de Hamilton correspondantes. En déduire des conditions pour que la force correspondante ait un rotationnel nul.

3. Dans le cas d'un mouvement périodique, on a nécessairement

$$\oint \frac{d}{ds} \left(\frac{1}{2} m v^2 \right) ds = 0. \quad (5)$$

Commenter physiquement cette relation. La relier au rotationnel de la force du problème, et en déduire les trajectoires périodiques possibles pour un système de force à rotationnel non nul.

4. Une force tournante est-elle dissipative? conservative?

Réf : Berry & Shukla, *Hamiltonian curl forces*, Proc. R. Soc. A **471** (2015)