

la démonstration du principe fondamentale de la dynamique à partir de l'équation de Schrödinger

PAR SABIR ILYASS

HYPOTHÈSE: On néglige tout les effets relativistes, et on suppose que le temps est absolue.

L'état à l'instant t d'un système en mécanique quantique est décrit par $\Psi(t)$

Théorème 01 (d'Ehrenfest)

Soit A une grandeur physique représentée par l'opérateur autoadjoint \hat{A} , et $\langle \hat{A} \rangle$ sa valeur moyenne

on a :

$$\frac{d\langle \hat{A} \rangle}{dt} = \left\langle \frac{\partial \hat{A}}{\partial t} \right\rangle + \frac{2\pi}{i\hbar} \langle [\hat{A}, \hat{H}] \rangle$$

Démonstration.

□

On a la valeur moyenne de l'opérateur \hat{A} est définie par :

$$\langle \hat{A} \rangle = \langle \psi(t) | \hat{A} | \psi(t) \rangle$$

On dérive cette égalité par rapport au temps ,il vient:

$$\frac{d\langle \hat{A} \rangle}{dt} = \frac{d\langle \psi(t) | \hat{A} | \psi(t) \rangle}{dt} + \langle \psi(t) | \frac{\partial \hat{A}}{\partial t} | \psi(t) \rangle + \langle \psi(t) | \hat{A} | \frac{d\psi(t)}{dt} \rangle$$

Or d'après l'équation de Schrödinger on a :

$$\frac{i.h}{2\pi} \frac{d|\psi(t)\rangle}{dt} = \hat{H}|\psi(t)\rangle$$

Par conjugaison complexe on obtient aussi :

$$-\frac{i.h}{2\pi} \frac{d\langle\psi(t)|}{dt} = \langle\psi(t)|\hat{H}$$

Donc

$$\frac{d\langle\hat{A}\rangle}{dt} = \left\langle \frac{\partial\hat{A}}{\partial t} \right\rangle + \langle\psi(t)|\hat{A}\hat{H} - \hat{H}\hat{A}|\psi(t)\rangle = \left\langle \frac{\partial\hat{A}}{\partial t} \right\rangle + \frac{2\pi}{i.h} \langle[\hat{A}, \hat{H}]\rangle$$

D'où le résultat

Théorème 02 (les relations d'Ehrenfest)

Pour les systèmes quantiques possédant un analogue classique, le théorème d'Ehrenfest appliqué aux opérateurs position et impulsion donne:

$$\frac{d\langle\hat{x}\rangle}{dt} = \frac{1}{m} \langle\hat{P}\rangle$$

Et

$$\frac{d\langle\hat{p}\rangle}{dt} = \frac{1}{m} \langle F \rangle$$

Démonstration.

□

Soit une particule dans un champ potentiel, sa fonction Hamiltonienne est de la forme:

$$\hat{H}(x, p, t) = \frac{\hat{P}^2}{2m} + \hat{V}(x, t)$$

Or d'après le théorème d'Ehrenfest appliqué à P , on a :

$$\frac{d\langle \hat{P} \rangle}{dt} = \left\langle \frac{\partial \hat{P}}{\partial t} \right\rangle + \frac{2\pi}{i.h} \langle [\hat{P}, \hat{H}] \rangle \quad (1)$$

$$\hat{P} = -i \frac{h}{2\pi} \nabla$$

\hat{P} n'est pas une fonction explicite du temps et la relation (1) se réduit à:

$$\frac{d\langle \hat{P} \rangle}{dt} = \frac{2\pi}{i.h} \langle [\hat{P}, \hat{V}(x, t)] \rangle = \langle -\nabla \hat{V}(x, t) \rangle = \langle F \rangle$$

De même, on applique le théorème d'Ehrenfest à x , on obtient :

$$\frac{d\langle \hat{x} \rangle}{dt} = \frac{2\pi}{i.h} \left\langle \left[\hat{x}, \frac{\hat{P}^2}{2m} \right] \right\rangle = \frac{\pi}{i.m.h} \langle [\hat{x}, \hat{P}^2] \rangle$$

Avec :

$$[\hat{x}, \hat{P}^2] = \hat{P}[\hat{x}, \hat{P}] - [\hat{x}, \hat{P}]\hat{P} = 2i \frac{h}{2\pi} \hat{P}$$

D'où

$$\frac{d\langle \hat{p} \rangle}{dt} = \frac{1}{m} \langle F \rangle$$

la démonstration du principe fondamentale de la dynamique à partir de l'équation de Schrödinger

On a d'après ces deux relations d'Ehrenfest:

$$m \frac{d^2}{dt^2} \langle r \rangle = \langle -\nabla V \rangle$$

Or :

$$\langle \nabla V \rangle = \langle \psi | \nabla V | \psi \rangle = \int \psi^* \nabla V \psi d^3r = \int \nabla V |\psi|^2 d^3r$$

on suppose que le paquet d'onde est suffisamment localisé, (ce qui est le cas à l'échelle macroscopique.)

Alors:

$$\int \nabla V |\psi|^2 d^3r = \int [\nabla V]_{r=\langle r \rangle} |\psi|^2 d^3r = [\nabla V]_{r=\langle r \rangle} \int |\psi|^2 d^3r = [\nabla V]_{r=\langle r \rangle}$$

Car $\int |\psi|^2 d^3r = 1$, d'où:

$$m \frac{d^2}{dt^2} \langle r \rangle = \langle -\nabla V \rangle_{r=\langle r \rangle} = \langle F \rangle_{r=\langle r \rangle}$$

Avec $\langle F \rangle_{r=\langle r \rangle}$, représente la force prise au centre du paquet d'onde de la particule étudiée

D'où le deuxième loi de Newton.