

Sujet CCINP TPC 2020

Modélisation sans champ magnétique

1. L'inégalité de Heisenberg s'écrit $\Delta x \Delta p_x \geq \frac{\hbar}{2}$ ou encore $\Delta x \Delta v_x \geq \frac{\hbar}{2m}$ avec $\Delta x = l_x$, l'incertitude sur la position de la particule, donc l'incertitude sur la vitesse est telle que $\Delta v_x \geq \frac{\hbar}{2ml_x}$. On a $E = \frac{mv_x^2}{2}$ dans le puits puisque l'énergie potentielle y est nulle soit $\Delta E = \frac{m\Delta v_x^2}{2} \geq \frac{\hbar^2}{8ml_x^2}$.

2. $|\psi_{1D}(x, t)|^2$ représente la densité de probabilité de trouver la particule en x . Ici $|\psi_{1D}(x, t)|^2 = |\phi(x)|^2$. Cette densité ne dépend pas du temps, l'état est dit stationnaire.

3. La condition de normalisation portant sur l'axe Ox est $\int_0^{l_x} |\psi_{1D}(x, t)|^2 dx = 1$ ou encore $\int_0^{l_x} |\phi(x)|^2 dx = 1$. Cette relation traduit que la probabilité de trouver la particule entre $x = 0$ et $x = l_x$ est de 1.

La particule ne peut pas se trouver dans les zones où le potentiel est infini, donc la fonction d'onde est nulle pour $x < 0$ et $x > l_x$. La fonction d'onde est continue soit $\phi(x=0) = 0$ et $\phi(x=l_x) = 0$.

4. La particule est piégée entre $x = 0$ et $x = l_x$ et on a des noeuds de probabilité de présence aux extrémités du puits. Le système analogue est la corde de Melde sur laquelle se forment des ondes stationnaires avec deux noeuds aux extrémités.

5. On a $\Delta \psi = \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = \phi''(x)e^{-iE_x t/\hbar}$ et $\frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{iE_x}{\hbar} \phi(x)e^{-iE_x t/\hbar}$.

En remplaçant dans l'équation de Schrödinger on trouve $-\frac{\hbar^2}{2m}\phi'' + 0 = i\hbar(-\frac{iE_x}{\hbar})\phi(x) = E_x \phi(x)$ soit $\ddot{\phi} + \frac{2mE_x}{\hbar^2}\phi = 0$. On reconnaît un OH de pulsation spatiale $k_x = \sqrt{\frac{2mE_x}{\hbar^2}}$.

6. Dans le puits infini on peut prendre des solutions réelles de la forme $\phi(x) = A \cos(k_x x) + B \sin(k_x x)$. On applique les équations de continuité soit $\phi(x=0) = 0 = A$ et $\phi(x=l_x) = 0 = B \sin(k_x l_x)$ soit $k_x l_x = n_x \pi$ et $k_x = \frac{n_x \pi}{l_x}$.

On utilise la relation $k_x = \sqrt{\frac{2mE_x}{\hbar^2}}$ soit $E_x = \frac{\hbar^2 k_x^2}{2m} = \frac{n_x^2 \pi^2 \hbar^2}{2ml_x^2}$.

Le résultat de l'inégalité de Heisenberg qui donne l'incertitude sur l'énergie correspond (en ordre de grandeur) à l'énergie de l'état fondamentale pour $n = 1$ soit l'énergie minimale de l'électron.

7. Par analogie on a $k_y = \frac{n_y \pi}{l_y}$

Modélisation en présence d'un champ magnétique

8. L'énergie potentielle est celle d'un oscillateur harmonique de masse m , de pulsation propre ω_0 et de position d'équilibre x_0 .

9. On doit avoir $0 \leq x_0 \leq l_x$. En remplaçant x_0 par son expression on a $0 \leq \frac{\hbar k_y}{eB} \leq l_x$ d'où $k_y \leq \frac{eBl_x}{\hbar}$ avec $k_y = \frac{n_y \pi}{l_y}$ on en déduit $n_y \leq \frac{eBl_x l_y}{\pi \hbar} = \frac{2eBl_x l_y}{h}$.

10. L'entier n_y peut donc prendre $\frac{2eBl_x l_y}{h}$ valeurs ce qui correspond à $\frac{2eBl_x l_y}{h}$ niveaux d'énergie E . Or chaque niveau peut être occupé par deux électrons de spin différents donc il peut y avoir $g = 2 \frac{2eBl_x l_y}{h}$ électrons sur un niveau d'énergie E .

11. On a $N_e = n_v b l_x l_y$.

12. Il n'y a qu'un niveau d'énergie possible E , c'est le niveau fondamental, ce niveau ne peut être occupé qu'au plus par g électrons, on doit donc avoir $N_e \leq g$ soit $n_v b l_x l_y \leq 4 \frac{eBl_x l_y}{h}$ soit $B \geq \frac{n_v b \hbar}{4e} = B_{min}$.