

Exercice 1, MQ, 2007-2008, session 2.

1) $J = 10$ est donné. J est lié à la valeur propre de $(\vec{J})^2$ (pas demandé).

l'autre nombre quantique est m_J , valeur propre de J_z / \hbar .

m_J peut prendre toutes les valeurs entières entre $-J$ et $+J$

Acceptable aussi: $J_z |J, m_J\rangle = \hbar m_J |J, m_J\rangle$.

$$2) \mu_z = -\frac{g e \hbar}{2m} J_z$$

valeurs possibles de μ_z : $\mu_z = -\frac{g e \hbar}{2m} m_J$ m_J

soit $\mu_z = (-20\mu_B, -18\mu_B, \dots, 0, \dots, 18\mu_B, 20\mu_B)$

Spin 1/2 plongé dans B_0 $\begin{vmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} B_0 \\ 0 \\ -\frac{1}{\sqrt{2}} B_0 \end{vmatrix}$

$$1) H = -\vec{\mu} \cdot \vec{B} = -\gamma \vec{S} \cdot \vec{B}$$

γ rapport gyromagnétique

$$= -\gamma (S_x B_x + S_y B_y + S_z B_z) = -\gamma \frac{B_0}{\sqrt{2}} (S_x + S_z) = \omega_0 (S_x + S_z)$$

avec $\omega_0 = -\gamma \frac{B_0}{\sqrt{2}}$

$$= \frac{\hbar \omega_0}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

avec $S_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ et $S_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$

g) Valeurs propres et vecteurs propres

$$\begin{vmatrix} 1-\lambda & 1 \\ 1 & -1-\lambda \end{vmatrix} = 0$$

$$(1-\lambda)(-1-\lambda) - 1 = 0$$

$$-1 - \lambda + \lambda + \lambda^2 - 1 = 0 \quad \lambda^2 = 2$$

soit $\lambda = \pm \sqrt{2}$

• $\lambda = +\sqrt{2}$ Vecteur d'état $\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{cases} x+y = \sqrt{2}x \\ x-y = \sqrt{2}y \end{cases}$

$$x=1 \rightarrow y = \sqrt{2}-1$$

• $\lambda = -\sqrt{2}$ Vecteur d'état $\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{cases} x+y = -\sqrt{2}x \\ x-y = -\sqrt{2}y \end{cases}$

$$x=1 \rightarrow y = -\sqrt{2}-1$$

2 vecteurs propres

$$|\psi_+\rangle = c_+ (|+\rangle + (\sqrt{2}-1)|-\rangle)$$

$$|\psi_-\rangle = c_- (|+\rangle - (\sqrt{2}+1)|-\rangle)$$

+ normalisation $\langle \psi_+ | \psi_+ \rangle = 1 = |c_+|^2 (1 + (\sqrt{2}-1)^2)$

$$c_+ = \frac{1}{\sqrt{1 + (\sqrt{2}-1)^2}} = \frac{1}{\sqrt{4-2\sqrt{2}}}$$

$$\langle \psi_- | \psi_- \rangle = 1 = |c_-|^2 (1 + (\sqrt{2}+1)^2)$$

$$c_- = \frac{1}{\sqrt{1 + (\sqrt{2}+1)^2}} = \frac{1}{\sqrt{4+2\sqrt{2}}}$$

Finalement $|\psi_+\rangle = \frac{1}{\sqrt{4-2\sqrt{2}}} (|+\rangle + (\sqrt{2}-1)|-\rangle)$

$$|\psi_-\rangle = \frac{1}{\sqrt{4+2\sqrt{2}}} (|+\rangle - (\sqrt{2}+1)|-\rangle)$$

$$g) |\psi(t=0)\rangle = |-\rangle$$

$$|\psi\rangle = \alpha |\psi_+\rangle + \beta |\psi_-\rangle$$

$$P\left(\frac{\hbar\omega_0}{\sqrt{2}}\right) = |\langle\psi_+|-\rangle|^2 = \frac{(\sqrt{2}-1)^2}{4-2\sqrt{2}} = \frac{3-2\sqrt{2}}{4-2\sqrt{2}} \sim 0,146$$

↑
mesures possibles

$$P\left(-\frac{\hbar\omega_0}{\sqrt{2}}\right) = |\langle\psi_-|-\rangle|^2 = \frac{(\sqrt{2}+1)^2}{4+2\sqrt{2}} = \frac{3+2\sqrt{2}}{4+2\sqrt{2}} \sim 0,854$$

$$4) |\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{4+2\sqrt{2}}} e^{-\frac{i\omega_0 t}{\sqrt{2}}} |\psi_+\rangle - \frac{1}{\sqrt{4-2\sqrt{2}}} e^{\frac{i\omega_0 t}{\sqrt{2}}} |\psi_-\rangle$$

$$= \frac{-i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} |+\rangle + \left(\cos\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right) + \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}}\right) |-\rangle$$

Mesure de $\hat{S}_x \Rightarrow$ valeur moyenne

$$\langle \hat{S}_x \rangle_{\psi(t)} = \langle \psi(t) | \hat{S}_x | \psi(t) \rangle$$

$$= \left(\frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}}, \cos\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right) - \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \right) \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{-i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \\ \cos\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right) + \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \end{pmatrix}$$

$$= \left(\frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}}, \cos\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right) - \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \right) \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \cos\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right) + \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \\ -\frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \end{pmatrix}$$

$$= \frac{\hbar}{2} \left(\frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \left(\cos\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right) + \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \right) - \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \left(\cos\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right) - \frac{i \sin\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{\sqrt{2}} \right) \right)$$

$$= \frac{\hbar}{2} \left(\frac{-1 \sin^2\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{2} - \frac{1 \sin^2\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)}{2} \right) = -\frac{\hbar}{2} \sin^2\left(\frac{\omega_0 t}{\sqrt{2}}\right)$$

Tous colorés

$$1^{\circ}) H \varphi_n(x) = E_n \varphi_n(x) \quad \text{avec} \quad H = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + U(x)$$

En conjuguant on peut aussi écrire $H \varphi_n^*(x) = E_n \varphi_n^*(x)$ $\varphi_n(x)$ et $\varphi_n^*(x)$ sont donc solutions pour la même valeur de $E_n \Rightarrow \varphi_n(x) + \varphi_n^*(x)$ est également solution. (φ_n réel)

2^o) Comme $U(x)$ est une fonction paire la probabilité de présence l'est aussi.

$$\Rightarrow |\varphi_n(x)|^2 = \varphi_n^2(x) \text{ est pair} \Rightarrow \varphi_n(x) = i \varphi_n(-x) \text{ donc } \varphi_n(x) \text{ peut être}$$

choisi pair ou impair

$$3^{\circ}) \text{ Pour } |x| > \frac{L}{2} \quad \varphi(x) = 0 \quad \text{Pour } |x| < \frac{L}{2} \quad \varphi_n(x) = A \cos k_n x + B \sin k_n x \quad k_n = \sqrt{\frac{2m E_n}{\hbar^2}}$$

$$* \text{ Solutions pairs } B=0 \Rightarrow \varphi_n(x) = A \cos k_n x \quad \text{Carbone } \varphi_n\left(\frac{L}{2}\right) = 0$$

$$\Rightarrow k_n = (2m+1) \frac{\pi}{L} = n \frac{\pi}{L} \quad n \text{ impair } (\neq 0)$$

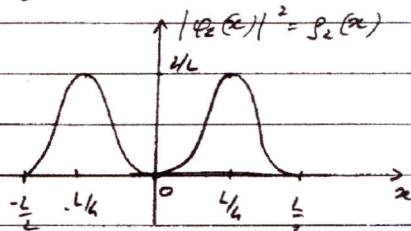
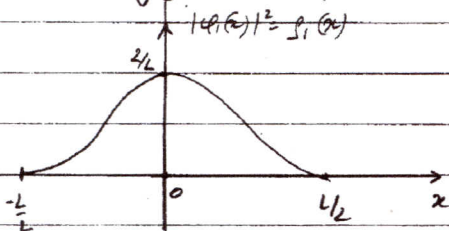
$$* \text{ Solutions impairs } A=0 \quad \varphi_n(x) = B \sin k_n x \Rightarrow k_n = 2m \frac{\pi}{L} = n \frac{\pi}{L} \quad n \text{ pair } (\neq 0)$$

$$4^{\circ}) \int_{-L/2}^{L/2} \varphi_n^2(x) dx = 1 \quad * \int_{-L/2}^{L/2} |A|^2 \cos^2(k_n x) dx = 1 = \int_{-L/2}^{L/2} |A|^2 \left(1 + \frac{\cos 2k_n x}{2}\right) dx$$
$$= |A|^2 \frac{L}{2} \quad \Rightarrow \quad A = \sqrt{\frac{2}{L}} \quad \text{choisi réel}$$

$$* \text{ De même } 1 = |B|^2 \frac{L}{2} \Rightarrow B = \sqrt{\frac{2}{L}}$$

$$5^{\circ}) \varphi_1(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \cdot \cos\left(\frac{\pi x}{L}\right) \quad (n=1)$$

$$\varphi_2(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{2\pi x}{L}\right)$$



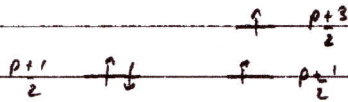
6:) Niveaux d'énergie $E_n = \frac{\hbar^2 k_n^2}{2m} = \frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{n^2 \pi^2}{L^2} \right) = n^2 \left(\frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} \right)$ avec $n = 1, 2, \dots$

7:) On a $p+1$ réflexions libres avec $p+1$ vannes $\Rightarrow p+1$ états occupés (2 électrons par niveau)

8:) Dans l'état fondamental: $E_0 = \sum_{n=1}^{(p+1)/2} (2E_n) = \frac{\pi^2 \hbar^2}{mL^2} \sum_{n=1}^{(p+1)/2} n^2$

$\Rightarrow E_0 = \frac{\pi^2 \hbar^2}{mL^2} \cdot \frac{1}{24} (p+1)(p+2)(p+3)$

9:) Un électron du niveau $n = \frac{p+1}{2}$ passe au niveau supérieur $n+1 = \frac{p+3}{2}$



10:) $\Delta E = E_1 - E_0 = E_{p+3} - E_{p+1} = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} \left[\left(\frac{p+3}{2} \right)^2 - \left(\frac{p+1}{2} \right)^2 \right] = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} (p+2)$

$\Rightarrow \Delta E = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2m a^2 p^2} (p+2)$

11:) $\Delta E = \frac{hc}{\lambda} \Rightarrow \lambda = \frac{hc}{\Delta E} = \frac{8mc a^2 p^2}{h (p+2)}$

Comme $400 < \lambda < 750$ avec p impair

$\Rightarrow 400 < \frac{8mc a^2 p^2}{h (p+2)} < 750$ $\frac{8mc a^2}{h} \approx 64 \text{ nm}$

$\Rightarrow p=9 \quad \lambda = 471 \text{ nm} \quad p=11 \quad \lambda = 596 \text{ nm} \quad p=13 \quad \lambda = 721 \text{ nm}$

Longueurs: $L_9 = 1,26 \text{ nm} \quad L_{11} = 1,54 \text{ nm} \quad L_{13} = 1,82 \text{ nm}$