

Corrigé type du Rattrapage
de Mécanique Quantique I

(1)

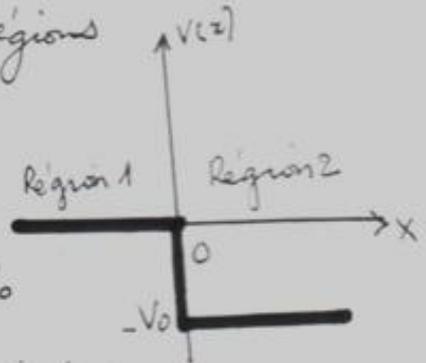
Exercice 1: (7,5)

1) Les équations de Schrödinger dans les deux régions

$$H\psi = E\psi, \quad H = -\frac{\hbar^2}{2m}\Delta + V$$

dans la région 1 : $H = -\frac{\hbar^2}{2m}\frac{\partial^2}{\partial x^2}$; $V = 0$

dans la région 2 : $H = -\frac{\hbar^2}{2m}\frac{\partial^2}{\partial x^2} - V_0$; $V = -V_0$



En remplaçant dans la première équation, on obtient :

Région 1 $\psi = \psi_1$ $\frac{d^2\psi_1}{dx^2} + k_1^2\psi_1 = 0$ avec $k_1^2 = \frac{2m}{\hbar^2}E$

Région 2 $\psi = \psi_2$ $\frac{d^2\psi_2}{dx^2} + k_2^2\psi_2 = 0$ avec $k_2^2 = \frac{2m}{\hbar^2}(E + V_0)$

Les solutions de ces deux dernières équations sont :

$$\psi_1(x) = A_1 e^{ik_1x} + B_1 e^{-ik_1x}$$

$$\psi_2(x) = A_2 e^{ik_2x} + B_2 e^{-ik_2x} \text{ avec } B_2 = 0$$

⇒ les conditions de raccordement au point $x = 0$ sont :

$$\psi_1(0) = \psi_2(0) \Rightarrow A_1 + B_1 = A_2$$

$$\psi_1'(0) = \psi_2'(0) \Rightarrow k_1(A_1 - B_1) = k_2 A_2$$

Après calcul, on obtient : $\frac{B_1}{A_1} = \frac{k_1 - k_2}{k_1 + k_2}$, $\frac{A_2}{A_1} = \frac{2k_1}{k_1 + k_2}$

$$\psi_1(x) = A_1 e^{ik_1x} + \left(\frac{k_1 - k_2}{k_1 + k_2}\right) A_1 e^{-ik_1x}$$

$$\psi_2(x) = \left(\frac{2k_1}{k_1 + k_2}\right) A_1 e^{ik_2x}$$

3) Probabilité pour que la particule soit réfléchi si $E = \frac{V_0}{3}$

$$R = \left(\frac{B_1}{A_1} \right)^2 = \left(\frac{k_1 - k_2}{k_1 + k_2} \right)^2 \quad (0,5)$$

$$k_1 = \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2} \frac{V_0}{3}} \quad ; \quad k_2 = \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2} \left(\frac{V_0}{3} + V_0 \right)} = \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2} \frac{4V_0}{3}} = \sqrt{\frac{8mV_0}{3\hbar^2}}$$

$$R = \left(\frac{\sqrt{\frac{2}{3}} - \sqrt{\frac{8}{3}}}{\sqrt{\frac{2}{3}} + \sqrt{\frac{8}{3}}} \right)^2 = \left(\frac{\sqrt{2} - \sqrt{8}}{\sqrt{2} + \sqrt{8}} \right)^2 = \frac{10 - 8}{10 + 8} = \frac{2}{18} = \frac{1}{9} \quad (1,5)$$

Exercice 2: (13 pts)

Dans la base orthonormée $\{|u_1\rangle, |u_2\rangle, |u_3\rangle\}$ et à $t=0$: $|\psi(t=0)\rangle = \begin{pmatrix} a \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix}$

1) Calcul de a :

Le ket $|\psi\rangle$ est normé à l'unité: $\langle \psi | \psi \rangle = 1$

$$\langle \psi | \psi \rangle = \left(a - \frac{1}{\sqrt{3}} \quad \frac{1}{\sqrt{3}} \right) \begin{pmatrix} a \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix} = 1$$

$$= a^2 + \frac{1}{3} + \frac{1}{3} = 1 \Rightarrow a = \frac{1}{\sqrt{3}} \quad (1)$$

2) Valeurs propres et vecteurs propres de A :

$$A = \begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ 0 & 0 & b \\ 0 & a & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a & | & 0 & | & 0 \\ 0 & | & 0 & | & a \\ 0 & | & a & | & 0 \end{pmatrix}$$

A étant une observable donc elle est hermitique $b = a$

on divise la matrice par bloc: le bloc correspondant à E_1 est un

simple nombre: E_1 est engendré par le vecteur $|u_1\rangle$

$A|u_1\rangle = a|u_1\rangle \Rightarrow$ le 1^{er} vecteur propre $|\psi_1\rangle = |u_1\rangle \quad (1)$

correspondant à la 1^{ère} valeur propre $a = \lambda_1 = \frac{1}{\sqrt{3}}$

(0,5)

La matrice représentant B dans E_2 (engendré par $|u_2\rangle$ et $|u_3\rangle$) est une matrice diagonale égale à $A = a \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ (3)

A hermitique \Rightarrow matrice diagonalisable, cad que dans E_2 , on peut trouver une base $|\varphi_m\rangle$ dans laquelle A sera représentée par une matrice diagonale.

Valeurs propres de B : $\det(B - \lambda I) = 0 \Rightarrow \begin{vmatrix} -\lambda & a \\ a & -\lambda \end{vmatrix} = 0$

$$\lambda^2 - a^2 = 0 \Rightarrow \lambda_{33} = \pm a \quad (0,5)$$

Pour $\lambda_2 = a = \frac{1}{\sqrt{3}} \rightarrow |\varphi_2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|u_2\rangle + |u_3\rangle)$ (1)

Pour $\lambda_3 = -a = -\frac{1}{\sqrt{3}} \rightarrow |\varphi_3\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|u_2\rangle - |u_3\rangle)$ (1)

3) les valeurs possibles de la grandeur physique représentée par A sont les valeurs propres de A (postulat 3) à savoir $a = \frac{1}{\sqrt{3}}$ ou $-a = -\frac{1}{\sqrt{3}}$ (2)

* a étant une valeur propre double : $P(a) = |\langle \varphi_1 | \psi \rangle|^2 + |\langle \varphi_2 | \psi \rangle|^2$

$$|\langle \varphi_1 | \psi \rangle|^2 = \left| (1 \ 0 \ 0) \cdot \begin{pmatrix} a \\ \frac{c}{\sqrt{3}} \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix} \right|^2 = a^2 = \frac{1}{3}$$

$$|\langle \varphi_2 | \psi \rangle|^2 = \left| \frac{1}{\sqrt{2}} (0 \ 1 \ 1) \begin{pmatrix} a \\ \frac{c}{\sqrt{3}} \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix} \right|^2 = \frac{1}{2} \left| \left(\frac{c}{\sqrt{3}} + \frac{1}{\sqrt{3}} \right) \right|^2 = \frac{1}{6} |(c+1)|^2 = \frac{1}{3}$$

$$P(a) = \frac{1}{3} + \frac{1}{3} = \frac{2}{3} \quad (1)$$

$$* P(-a) = |\langle \varphi_3 | \psi \rangle|^2 = \left| \frac{1}{\sqrt{2}} (0 \ 1 \ -1) \begin{pmatrix} a \\ \frac{c}{\sqrt{3}} \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix} \right|^2 = \frac{1}{2} \left| \left(\frac{c}{\sqrt{3}} - \frac{1}{\sqrt{3}} \right) \right|^2 = \frac{1}{6} |(c-1)|^2 = \frac{1}{3} \quad (1)$$

* La valeur moyenne à l'instant $t=0$: $\langle A \rangle_{t=0} = \sum \lambda_m P(\lambda_m)$

$$= \frac{1}{\sqrt{3}} \times \frac{2}{3} - \frac{1}{\sqrt{3}} \times \frac{1}{3} = \frac{1}{3\sqrt{3}} \quad (1)$$

④

L'évolution de la valeur moyenne d'une observable dans le temps dans un état normé est donnée par (voir cours)

$$\frac{d\langle A \rangle}{dt} = \frac{1}{i\hbar} \langle [A, H] \rangle + \left\langle \frac{\partial A}{\partial t} \right\rangle \quad \text{①}$$

Sachant que $H = \hbar\omega I \Rightarrow [A, H] = 0 ; \left\langle \frac{\partial A}{\partial t} \right\rangle = 0 \quad \text{①}$

on a donc $\frac{d\langle A \rangle}{dt} = 0$ A est une constante de mouvement. ①