

FACULTÉ DES SCIENCES ET TECHNOLOGIES

CORRIGÉ DE L'ÉPREUVE DE RATTRAPAGE

MODULE : MÉCANIQUE QUANTIQUE.

EXERCICE 01: (10 points)

$$\begin{cases} V(x) = V_0 & \text{pour } x \in]-\infty, -a/2[\\ V(x) = 0 & \text{pour } x \in [-a/2, +a/2] \\ V(x) = V_0 & \text{pour } x \in [+a/2, +\infty[\end{cases}$$

1. Equation de Schrödinger indépendante du temps.

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \varphi(x) + V(x) \cdot \varphi(x) = E \cdot \varphi(x)$$

En remplaçant

$$\begin{cases} \text{Zone 1 : } & -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \varphi_1(x)}{dx^2} + V_0 \cdot \varphi_1(x) = E \cdot \varphi_1(x) \\ \text{Zone 2 : } & -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \varphi_2(x)}{dx^2} = E \cdot \varphi_2(x) \\ \text{Zone 3 : } & -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \varphi_3(x)}{dx^2} + V_0 \cdot \varphi_3(x) = E \cdot \varphi_3(x) \end{cases}$$

Dont les solutions sont ($E < V_0$)

$$\begin{cases} \varphi_1(x) = A_1 \cdot e^{\rho x} + B_1 \cdot e^{-\rho x} \\ \varphi_2(x) = A_2 \cdot e^{ikx} + B_2 \cdot e^{-ikx} \\ \varphi_3(x) = A_3 \cdot e^{\rho x} + B_3 \cdot e^{-\rho x} \end{cases}$$

Les ondes amplifiées $\begin{cases} B_1 \cdot e^{-\rho x} \rightarrow +\infty & \text{pour } x \rightarrow -\infty \\ A_3 \cdot e^{\rho x} \rightarrow +\infty & \text{pour } x \rightarrow +\infty \end{cases}$ donc $B_1 = 0$ et $A_3 = 0$

$$\begin{cases} \varphi_1(x) = A_1 \cdot e^{\rho x} \\ \varphi_2(x) = A_2 \cdot e^{ikx} + B_2 \cdot e^{-ikx} \\ \varphi_3(x) = B_3 \cdot e^{-\rho x} \end{cases} \quad \text{avec} \quad k = \sqrt{2m \cdot E / \hbar^2} \quad ; \quad \rho = \sqrt{2m \cdot (V_0 - E) / \hbar^2}$$

2. Détermination des constantesContinuité de la fonction d'onde en $x = -a/2$.

$$\varphi_1(x = -a/2) = \varphi_2(x = -a/2) \Rightarrow A_1 \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}} = A_2 \cdot e^{-i\frac{ka}{2}} + B_2 \cdot e^{+i\frac{ka}{2}} \dots \dots \dots (1)$$

Continuité de la dérivée première de la fonction d'onde en $x = -a/2$

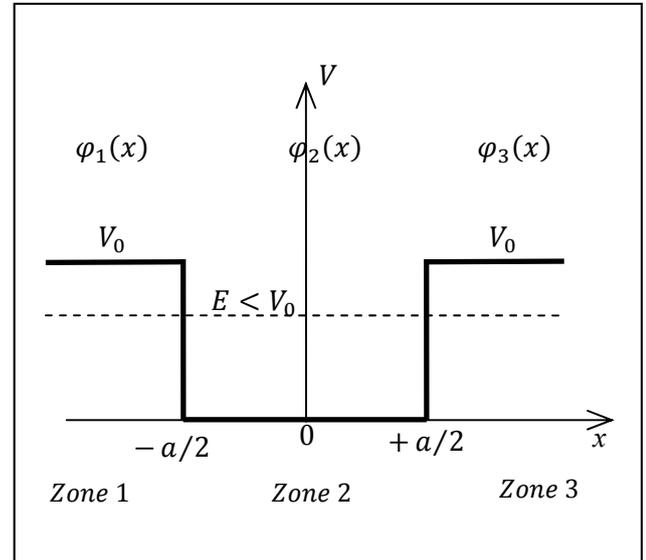
$$\varphi_1'(x = -a/2) = \varphi_2'(x = -a/2) \quad \text{avec} \quad \begin{cases} \varphi_1'(x) = \rho A_1 \cdot e^{\rho x} \\ \varphi_2'(x) = ik(A_2 \cdot e^{ikx} - B_2 \cdot e^{-ikx}) \end{cases}$$

Donc

$$\frac{\rho}{ik} A_1 \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}} = A_2 \cdot e^{-i\frac{ka}{2}} - B_2 \cdot e^{+i\frac{ka}{2}} \dots \dots \dots (2)$$

Continuité de la fonction d'onde en $x = +a/2$

$$\varphi_2(x = +a/2) = \varphi_3(x = +a/2) \Rightarrow A_2 \cdot e^{+i\frac{ka}{2}} + B_2 \cdot e^{-i\frac{ka}{2}} = B_3 \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}} \dots \dots \dots (3)$$



En faisant la somme (1) + (2)

$$2A_2 \cdot e^{-i\frac{ka}{2}} = A_1 \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}} \cdot \left(1 + \frac{\rho}{ik}\right) \Rightarrow \boxed{A_2 = \left(\frac{\rho + ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{-(\rho - ik)\frac{a}{2}}}$$

En faisant la différence (1) - (2)

$$2B_2 \cdot e^{+i\frac{ka}{2}} = A_1 \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}} \cdot \left(1 - \frac{\rho}{ik}\right) \Rightarrow \boxed{B_2 = -\left(\frac{\rho - ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{-(\rho + ik)\frac{a}{2}}}$$

En remplaçant dans (3)

$$\left(\frac{\rho + ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{-(\rho - ik)\frac{a}{2}} \cdot e^{+i\frac{ka}{2}} - \left(\frac{\rho - ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{-(\rho + ik)\frac{a}{2}} \cdot e^{-i\frac{ka}{2}} = B_3 \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}}$$

Donc

$$\left(\frac{\rho + ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{ika} - \left(\frac{\rho - ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{-ika} = \frac{1}{2ik} A_1 \{(\rho + ik)e^{ika} - (\rho - ik)e^{-ika}\} = B_3$$

Et finalement

$$\boxed{B_3 = A_1 \cdot \left(\frac{\rho}{k} \sin(ka) + \cos(ka)\right)}$$

3. Condition de normalisation. (permet de calculer A_1)

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x, t)|^2 dx = \int_{-\infty}^{-a/2} \varphi_1^*(x) \cdot \varphi_1(x) \cdot dx + \int_{-a/2}^{+a/2} \varphi_2^*(x) \cdot \varphi_2(x) \cdot dx + \int_{+a/2}^{+\infty} \varphi_3^*(x) \cdot \varphi_3(x) \cdot dx = 1$$

4. Condition de quantification.

Continuité de la dérivée première de la fonction d'onde en $x = +a/2$

$$\varphi_2'(x = +a/2) = \varphi_3'(x = +a/2) \quad \text{avec} \quad \begin{cases} \varphi_2'(x) = ik(A_2 \cdot e^{ikx} - B_2 \cdot e^{-ikx}) \\ \varphi_3'(x) = -\rho B_3 \cdot e^{-\rho x} \end{cases}$$

Donc

$$-\frac{\rho}{ik} B_3 \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}} = A_2 \cdot e^{+i\frac{ka}{2}} - B_2 \cdot e^{-i\frac{ka}{2}}$$

En remplaçant A_2, B_2 et B_3 dans cette équation, nous avons

$$-\frac{\rho}{ik} A_1 \cdot \left(\frac{\rho}{k} \sin(ka) + \cos(ka)\right) \cdot e^{-\frac{\rho a}{2}} = \left(\frac{\rho + ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{-(\rho - ik)\frac{a}{2}} \cdot e^{+i\frac{ka}{2}} + \left(\frac{\rho - ik}{2ik}\right) \cdot A_1 e^{-(\rho + ik)\frac{a}{2}} \cdot e^{-i\frac{ka}{2}}$$

Donc

$$-\rho \cdot \left(\frac{\rho}{k} \sin(ka) + \cos(ka)\right) = \left(\frac{\rho + ik}{2}\right) \cdot e^{ika} + \left(\frac{\rho - ik}{2}\right) \cdot e^{-ika}$$

Et

$$\frac{\rho}{k} \sin(ka) + \cos(ka) = \frac{k}{\rho} \sin(ka) - \cos(ka)$$

Finalement

$$\boxed{\tan(ka) = \frac{2k\rho}{k^2 - \rho^2}}$$

Avec $k = \sqrt{2m \cdot E / \hbar^2}$ et $\rho = \sqrt{2m \cdot (V_0 - E) / \hbar^2}$

EXERCICE 02 : (10 points)

$$\psi(x) = \frac{N}{x^2 + a^2}$$

Normalisation :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \cdot \psi(x) \cdot dx = 1 \quad \Rightarrow \quad N^2 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{(x^2 + a^2)^2} dx = 1$$

En utilisant le changement de variable

$$x = a \cdot \tan(\theta) \quad \Rightarrow \quad dx = a \cdot d\theta / \cos^2 \theta \quad \text{avec} \quad -\infty < x < +\infty \quad \Rightarrow \quad -\pi/2 < \theta < +\pi/2$$

Nous obtenons

$$N^2 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{(x^2 + a^2)^2} dx = N^2 \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} \frac{a}{(a^2 \cdot \tan^2 \theta + a^2)^2} \frac{d\theta}{\cos^2 \theta} = 1$$

D'où

$$\frac{N^2}{a^3} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} \frac{1}{(\tan^2 \theta + 1)^2} \frac{d\theta}{\cos^2 \theta} = \frac{N^2}{a^3} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} \cos^2 \theta \cdot d\theta = 1$$

En utilise

$$\tan^2 \theta + 1 = 1/\cos^2 \theta \quad \text{et} \quad \cos^2 \theta = (1 + \cos 2\theta)/2$$

$$\frac{N^2}{2a^3} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} (1 + \cos 2\theta) \cdot d\theta = \frac{N^2}{2a^3} \left[\theta + \frac{\sin 2\theta}{2} \right]_{-\pi/2}^{+\pi/2} = 1$$

Finalement

$$\frac{N^2 \pi}{2a^3} = 1 \quad \Rightarrow \quad \boxed{N = \sqrt{\frac{2a^3}{\pi}}} \quad \text{et} \quad \boxed{\psi(x) = \sqrt{\frac{2a^3}{\pi}} \frac{1}{x^2 + a^2}}$$

2. Probabilité de présence :

$$P(-a \leq x \leq +a) = \int_{-a}^{+a} \psi^*(x) \cdot \psi(x) \cdot dx = \frac{2a^3}{\pi} \int_{-a}^{+a} \frac{1}{(x^2 + a^2)^2} dx$$

En utilisant le même changement de variable

$$x = a \cdot \tan(\theta) \quad \Rightarrow \quad dx = a \cdot d\theta / \cos^2 \theta \quad \text{avec} \quad -a < x < +a \quad \Rightarrow \quad -\pi/4 < \theta < +\pi/4$$

Nous obtenons

$$\frac{2a^3}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{(x^2 + a^2)^2} dx = \frac{2a^3}{\pi} \int_{-\pi/4}^{+\pi/4} \frac{a}{(a^2 \cdot \tan^2 \theta + a^2)^2} \frac{d\theta}{\cos^2 \theta}$$

D'où

$$\frac{2}{\pi} \int_{-\pi/4}^{+\pi/4} \frac{1}{(\tan^2 \theta + 1)^2} \frac{d\theta}{\cos^2 \theta} = \frac{2}{\pi} \int_{-\pi/4}^{+\pi/4} \cos^2 \theta \cdot d\theta$$

En utilise

$$\tan^2 \theta + 1 = 1/\cos^2 \theta \quad \text{et} \quad \cos^2 \theta = (1 + \cos 2\theta)/2$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi/4}^{+\pi/4} (1 + \cos 2\theta) \cdot d\theta = \frac{1}{\pi} \left[\theta + \frac{\sin 2\theta}{2} \right]_{-\pi/4}^{+\pi/4} = \frac{1}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} + 1 \right)$$

Finalement

$$\boxed{P(-a \leq x \leq +a) = \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{\pi} \right) = 0,818}$$

3. Valeurs moyennes $\langle X \rangle$ et $\langle P \rangle$

$$\langle X \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \cdot X \psi(x) \cdot dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \cdot x \psi(x) \cdot dx$$

Donc

$$\langle X \rangle = \frac{2a^3}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x}{(x^2 + a^2)^2} dx = \frac{a^3}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} 2x \cdot (x^2 + a^2)^{-2} \cdot dx$$

$$\langle X \rangle = \frac{a^3}{\pi} [-(x^2 + a^2)^{-1}]_{-\infty}^{+\infty} \quad \text{d'où} \quad \boxed{\langle X \rangle = 0}$$

$$\langle P \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \cdot P \psi(x) \cdot dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \cdot \frac{\hbar}{i} \frac{d\psi(x)}{dx} \cdot dx$$

Comme

$$\frac{d\psi(x)}{dx} = \sqrt{\frac{2a^3}{\pi}} \frac{-2x}{(x^2 + a^2)^2}$$

Donc

$$\langle P \rangle = \frac{2a^3 \hbar}{\pi i} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{-2x}{(x^2 + a^2)^3} dx = \frac{a^3 \hbar}{\pi i} [(x^2 + a^2)^{-2}]_{-\infty}^{+\infty} \quad \text{d'où} \quad \boxed{\langle P \rangle = 0}$$

4. Valeur moyenne $\langle X^2 \rangle$

$$\langle X^2 \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \cdot X^2 \psi(x) \cdot dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \cdot x^2 \psi(x) \cdot dx$$

Donc

$$\langle X^2 \rangle = \frac{2a^3}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x^2}{(x^2 + a^2)^2} dx$$

En utilisant le changement de variable

$$x = a \cdot \tan(\theta) \quad \Rightarrow \quad dx = a \cdot d\theta / \cos^2 \theta \quad \text{avec} \quad -\infty < x < +\infty \quad \Rightarrow \quad -\pi/2 < \theta < +\pi/2$$

Nous obtenons

$$\langle X^2 \rangle = \frac{2a^3}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x^2}{(x^2 + a^2)^2} dx = \frac{2a^3}{\pi} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} \frac{a^2 \cdot \tan^2 \theta \cdot a}{(a^2 \cdot \tan^2 \theta + a^2)^2 \cos^2 \theta} d\theta$$

D'où

$$\frac{2a^2}{\pi} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} \frac{\tan^2 \theta}{(\tan^2 \theta + 1)^2 \cos^2 \theta} d\theta = \frac{2a^2}{\pi} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} \tan^2 \theta \cdot \cos^2 \theta \cdot d\theta = \frac{2a^2}{\pi} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} \sin^2 \theta \cdot d\theta$$

En utilise

$$\tan^2 \theta + 1 = 1/\cos^2 \theta \quad \text{et} \quad \sin^2 \theta = (1 - \cos 2\theta)/2$$

$$\langle X^2 \rangle = \frac{a^2}{\pi} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} (1 - \cos 2\theta) \cdot d\theta = \frac{a^2}{\pi} \left[\theta - \frac{\sin 2\theta}{2} \right]_{-\pi/2}^{+\pi/2}$$

Finalement

$$\boxed{\langle X^2 \rangle = a^2}$$

5. Ecart quadratique moyen

$$\Delta X = \sqrt{\langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2} \quad \Rightarrow \quad \boxed{\Delta X = \sqrt{\langle X^2 \rangle} = a}$$