



Centre de soutien en-ligne

Hamza ICHOU

Mécanique Quantique 1

Inscription ouverte : préparation aux examens :

Les notions abordées dans ce document :

- Corps Noir, Catastrophe UV, Dualité onde-corpuscule
- Effet photo-électrique, Effet Comptons, Diffraction des électrons,
- Barrière de potentiel, puit de potentiel, Effet Tunnel, Potentiel Delta
- Formalisme mathématique
- Postulats de la mécanique quantique

SÉRIE 4 :



Exercice 1

On considère une particule de masse m se déplaçant sur l'axe Ox et soumise à l'action d'un potentiel extérieur représenté par la barrière de potentiel de largeur a et de hauteur V_0 :

$$\begin{aligned} V(x) &= 0 && \text{pour } x < 0 \text{ et } x > a \\ V(x) &= V_0 > 0 && \text{pour } 0 < x < a \end{aligned}$$

- A) On s'intéresse aux états de la particule d'énergie $E > V_0$.
- 1) Écrire et résoudre l'équation de Schrödinger indépendante du temps dans chacune des régions de l'espace définies par $x < 0$, $0 < x < a$ et $x > a$.
 - 2) Donner une identification des différentes composantes de la solution et éliminer les termes non physiques. En déduire la solution physique globale dans les 3 régions.
 - 3) Écrire les conditions de raccordement aux points $x = 0$ et $x = a$.
 - 4) Déterminer l'amplitude de l'onde réfléchie dans la région I et celle de l'onde transmise à l'extérieur de la barrière (région III) en fonction de l'amplitude de l'onde incidente. En déduire les expressions des coefficients de réflexion R et de transmission T ainsi que leur somme.
- B) Considérons maintenant les états de la particule où l'énergie $E < V_0$;
- 1) En utilisant les résultats précédents, donner la solution physique globale dans les 3 régions.
 - 2) Écrire les conditions de raccordement aux points $x = 0$ et $x = a$.
 - 3) En utilisant les résultats de cas précédent en déduire, sans faire les calculs, les expressions des coefficients de réflexion R et de Transmission T et leur somme. Conclure.

Exercice 2

Dans un problème à une dimension, on considère une particule de masse m se déplaçant dans le sens de croissance de x et soumise à la marche de potentiel :

$$\begin{aligned} V(x) &= -V_1 && \text{pour } x < x_0 \\ V(x) &= +V_2 && \text{pour } x > x_0 \end{aligned}$$

où V_1 et V_2 sont des énergies potentielles constantes et positives et x_0 est une valeur positive de la position de cette particule.

- A) On se donne un état stationnaire de cette particule décrit par la fonction d'onde $\varphi(x)$ d'énergie propre $\varepsilon > V_2$
- 1) Écrire et résoudre l'équation de Schrödinger indépendante du temps dans chacune des régions de l'espace définies par $x < x_0$ et $x > x_0$.
 - 2) En identifiant chacun des termes de la solution et en écrivant les conditions de raccordement au point $x = x_0$, déterminer les amplitudes des différentes ondes planes monochromatiques associées à cette particule en fonction de l'amplitude de l'onde incidente.
 - 3) Calculer les coefficients de réflexion r et de transmission t ainsi que leur somme. Conclure.



- B) On s'intéresse maintenant à un état stationnaire de cette particule d'énergie propre positive $E < V_2$ décrit par la fonction d'onde $\phi(x)$
- 1) Écrire et résoudre l'équation de Schrödinger indépendante du temps dans chacune des régions de l'espace.
 - 2) En identifiant chacun des termes de la solution et en écrivant les conditions de raccordement au point $x = x_0$, calculer les différentes constantes d'intégration en fonction de l'amplitude de l'onde incidente.
 - 3) Calculer le coefficient de réflexion R et en déduire celui de transmission T . Conclure.

Exercice 3

Dans un problème quantique à une dimension, on considère une particule de masse m se déplaçant dans le sens de croissance de x et soumise à la marche de potentiel :

$$V(x) = -V_1 \text{ pour } x < x_0 \text{ et } V(x) = +V_2 \text{ pour } x > x_0$$

Où V_1 et V_2 sont des énergies potentielles constantes et x_0 est une valeur positive de la position de cette particule.

- A) On se donne un état stationnaire de cette particule d'énergie propre $E_1 > V_2$ décrit par la fonction d'onde $\varphi(x)$.
- 1) Écrire et résoudre l'équation de Schrödinger indépendante du temps dans chacune des régions de l'espace définies par $x < x_0$ et $x > x_0$.
 - 2) En identifiant chacun des termes de la solution et en écrivant les conditions de continuité raccordement au point $x = x_0$, évaluer les amplitudes des différentes ondes planes monochromatiques associées à cette particule en fonction de l'amplitude de l'onde incidente.
 - 3) Calculer les coefficients de réflexion r et de transmission t ainsi que leur somme. Conclure.
- B) On s'intéresse maintenant à un état stationnaire de cette particule d'énergie propre positive $E < V_2$ décrit par la fonction d'onde $\Phi(x)$.
- 1) Écrire et résoudre l'équation de Schrödinger indépendante du temps dans chacune des régions de l'espace.
 - 2) Calculer les différentes constantes d'intégration en fonction de l'amplitude de l'onde incidente.
 - 3) Calculer le coefficient de réflexion R et en déduire celui de transmission T . Conclure.

Exercice 4

On considère une particule de masse m se déplaçant sur l'axe Ox sous l'action d'un potentiel extérieur représenté par le puits de largeur a et de profondeur V_0 :

$$V(x) = V_0 \text{ pour } x < 0 \text{ et } x > a; \quad V(x) = 0 \text{ pour } 0 < x < a.$$

On s'intéresse aux mouvements de la particule d'énergies E strictement inférieures à V_0 .

- 1) Évaluer les valeurs classiques de la vitesse dans chacune des différentes régions de l'espace définies par $x < 0$, $0 < x < a$ et $x > a$. Conclure.
- 2) Écrire et résoudre l'équation de Schrödinger indépendante du temps dans chacune des régions de l'espace définies ci-dessus.
- 3) Après avoir éliminé les composantes non-physiques de la solution, écrire les conditions de raccordement aux points de discontinuité du potentiel.



- 4) Montrer que la fonction d'onde stationnaire associée à cette particule peut se mettre sous la forme :

$$\begin{aligned}\Phi_I(x) &= Ae^{qx}, \quad x < 0 \\ \Phi_{II}(x) &= A \left[\cos(kx) + \frac{q}{k} \sin(kx) \right], \quad 0 < x < a \\ \Phi_{III}(x) &= A \frac{1 - i\frac{q}{k}}{1 + i\frac{q}{k}} e^{ika} \cdot e^{q(a-x)} = A \frac{1 + i\frac{q}{k}}{1 - i\frac{q}{k}} e^{-ika} \cdot e^{q(a-x)}, \quad x > a\end{aligned}$$

Où A est une constante d'intégration, q et k sont données par : $k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$ et $q^2 = \frac{2m(V_0 - E)}{\hbar^2}$.
Quelle est l'interprétation physique de k ?

- 5) En déduire l'équation de quantification de l'énergie sous la forme :

$$\operatorname{tg}(ka) = \frac{2\frac{k}{q}}{\left(\frac{k}{q}\right)^2 - 1}$$

- 6) La résoudre dans le cas particulier où q tend vers $+\infty$. Quelles sont dans ce cas les valeurs quantifiées E_n de l'énergie ? Commenter le résultat.

Exercice 5

Modèle simplifié du noyau de deutérium

On se propose d'étudier les états stationnaires de fonction d'onde $\varphi(x)$ et d'énergie E d'un noyau de deutérium constitué d'un proton de masse m_p et d'un neutron de masse m_n . Soit Ox l'axe passant par les deux nucléons. Du fait de l'interaction entre ces deux derniers, le problème revient à représenter le noyau de deutérium par sa masse réduite $m = \frac{m_p m_n}{m_p + m_n}$ évoluant dans le potentiel suivant :

$$V(x) = \begin{cases} +\infty & \text{si } x < 0 \\ -V_0 & \text{si } 0 \leq x < a \\ 0 & \text{si } x \geq a \end{cases}$$

où V_0 et a sont des constantes positives. Dans ce problème, on considérera les états liés d'énergie E telle que $-V_0 < E < 0$ et on introduira les constantes suivantes :

$$k^2 = \frac{2m(V_0 + E)}{\hbar^2} \quad \text{et} \quad q^2 = \frac{-2mE}{\hbar^2}$$

- 1) Représenter graphiquement l'allure du potentiel $V(x)$.
- 2)
 - a) Écrire l'équation de Schrödinger satisfaite par la fonction d'onde $\varphi(x)$ dans chacune des trois régions de l'espace où le potentiel est constant.
 - b) Résoudre ces équations et établir l'expression de $\varphi(x)$ dans chacune des trois régions de l'espace où le potentiel est constant.
 - c) Écrire la continuité de $\varphi(x)$ au point $x = 0$. En déduire la forme finale de la fonction d'onde $\varphi(x)$.
- 3)
 - a) Écrire les équations de continuité de la fonction d'onde et de sa dérivée première au point $x = a$.
 - b) En déduire l'existence d'une condition de quantification de l'énergie.
 - c) Remplacer cette condition par une relation entre $|\sin(ka)|$ et $\frac{k}{k_0}$ où k_0 est une constante donnée par $k_0 = \sqrt{k^2 + q^2}$.

On donne :

$$1 + \cot g^2(x) = \frac{1}{\sin^2(x)}$$

- 4) Résoudre graphiquement l'équation obtenue et montrer que l'énergie des états liés du noyau est quantifiée.

- 5) Expérimentalement, on observe que le noyau de deutérium ne possède qu'un seul état lié. A quelle condition doit satisfaire la quantité $V_0 a^2$?
- 6) Tracer l'allure de la courbe de la fonction d'onde $\varphi(x)$ de cet état lié en fonction de x .

Exercice 6

Transmission par une barrière de potentiel - Effet tunnel

Soit une particule de masse m et d'énergie E provenant de la région des x négatifs, arrivant sur une barrière de potentiel, de hauteur V_0 , définie comme suit :

$$V(x) = \begin{cases} V_0 & \text{si } 0 \leq x \leq a \\ 0 & \text{ailleurs} \end{cases}$$

- 1) Étudier le comportement d'une particule classique d'énergie E arrivant sur cette barrière dans les deux cas où $E > V_0$ et $E < V_0$.
Nous étudierons par la suite une solution stationnaire de l'équation de Schrödinger d'énergie E telle que $0 < E < V_0$.
- 2) Écrire l'équation de Schrödinger vérifiée par la fonction d'onde stationnaire $\varphi(x)$ dans chacune des trois régions de l'espace. En déduire l'expression de la fonction d'onde $\varphi(x)$ dans chaque région. On posera :

$$k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}; q = \frac{\sqrt{2m(V_0 - E)}}{\hbar}$$

- 3) Écrire les équations de continuité de la fonction d'onde et de sa dérivée première aux points $x = 0$ et $x = a$ et établir le rapport des amplitudes de l'onde transmise et incidente.
- 4) Le courant de probabilité qui caractérise le flux de particules est défini, à 1 dimension, par :

$$\vec{j}(x) = \frac{\hbar}{2im} \left(\varphi^*(x) \frac{d\varphi(x)}{dx} - \varphi(x) \frac{d\varphi^*(x)}{dx} \right) \vec{e}_x$$

Établir les expressions des courants de probabilité incident \vec{j}_i et transmis \vec{j}_t par la barrière.

- 5) Déterminer le coefficient de transmission $T = \frac{|\vec{j}_t|}{|\vec{j}_i|}$ de la barrière défini par le rapport entre les courants transmis et incidents.

Exercice 7

États de diffusion d'une particule dans un puits carré

On considère un faisceau de particules de masse m et d'énergie $E > 0$, émis par une source située vers $-\infty$, se déplaçant vers une région de l'espace à une dimension où règne le potentiel attractif suivant : où V_0 et a sont des constantes positives. On posera dans tout le problème :

$$q^2 = \frac{2mE}{\hbar^2} \quad , \quad k^2 = \frac{2m(E + V_0)}{\hbar^2} \quad \text{et} \quad k_0^2 = \frac{2mV_0}{\hbar^2}$$

- 1) Donner l'expression de la fonction d'onde stationnaire $\varphi(x)$ dans chaque région (I), (II) et (III).
- 2)
 - a) Exprimer la continuité de la fonction d'onde et de sa dérivée aux points $\pm a$.
 - b) Déduire le rapport des amplitudes de l'onde incidente et de l'onde transmise dans (III).
 - c) Calculer les courants de probabilité incident \vec{j}_i et transmis \vec{j}_t par le puits carré.
 - d) Montrer que le facteur de transmission T , qui donne la probabilité pour que la particule arrivant de la région (I) avec l'énergie ($E > 0$) traverse le puits, s'exprime sous la forme suivante :

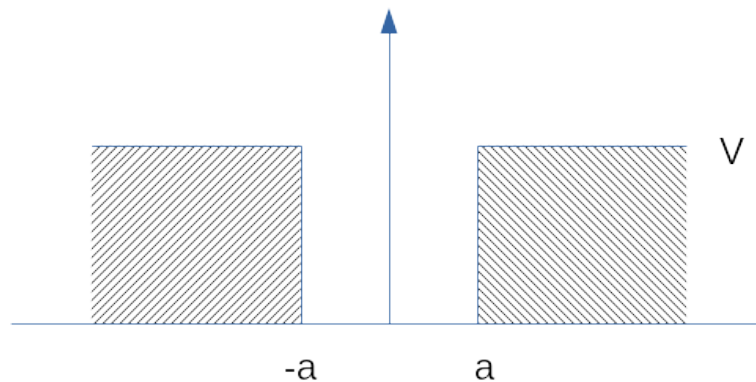
$$T = \frac{1}{1 + f(E) \sin^2 g(E)}$$

où $f(E)$ et $g(E)$ sont des fonctions de E que l'on explicitera.

- 3) Le potentiel symétrique $V(x)$ représente de façon schématisée le potentiel nucléaire ressenti par des neutrons arrivant sur un noyau lourd de diamètre $D = 2a = 20\text{fm}$.
Montrer que le noyau devient transparent aux neutrons ($T = 1$) pour certaines valeurs de leur énergie E . Calculer les trois premières valeurs de l'énergie telles que $T = 1$.
On donne : $V_0 = 45\text{MeV}$ et $\varepsilon = \frac{\hbar^2}{32ma^2} = 51,1\text{MeV}$.

Exercice 8

On considère un puits de potentiel fini, symétrique de largeur $2a$, entre $x = -a$ et $x = a$, avec un potentiel nul pour $|x| > a$ et un potentiel V au delà. On s'intéresse aux états localisés, tels que $E < V$.

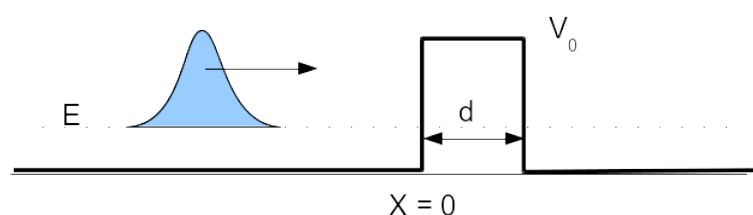


- 1) Écrire l'équation aux valeurs propres $\hat{H}\psi(x) = E\psi(x)$. On pourra poser $k_0 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$ et $k_V = \frac{\sqrt{2m(V-E)}}{\hbar}$
- 2) En utilisant les propriétés de symétrie du potentiel, et les conditions de raccordement, déterminer les familles de solutions possibles dans le puits et en dehors.
- 3) Quelles équations doivent relier k_0 et k_V ?
- 4) Ces équations admettent-elles des solutions ? Montrer que lorsqu'elles existent, on peut les déterminer de façon graphique.
- 5) Comment évolue le nombre de solutions lorsque le potentiel V augmente ? Lorsque la largeur du puits diminue ?

Exercice 9

TD 8.1 - Barrière de Dirac

A la suite du devoir, on considère le cas limite d'une barrière de potentiel infiniment fine. En pratique, on fait tendre la largeur d de la barrière vers 0, et le potentiel V_0 vers l'infini, en maintenant le produit $d \times V_0$ constant. On rappelle qu'une fonction d'onde solution de l'équation de Schrödinger peut s'écrire, dans chaque région, comme une superposition d'ondes planes



progressives et régressives, sous la forme:

$$\psi(x) = \begin{cases} \alpha e^{ik_0x} + \beta e^{-ik_0x} & \text{pour } x < 0 \\ \gamma e^{ik_vx} + \delta e^{-ik_vx} & \text{pour } 0 < x < d \\ \epsilon e^{ik_0x} + \eta e^{-ik_0x} & \text{pour } x > d \end{cases}$$

avec $k_0 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$ et $ik_v = \kappa = \frac{\sqrt{2m(V_0-E)}}{\hbar}$. On rappelle également que les α et β s'écrivent sous la forme:

$$\alpha = \epsilon \left[\cosh \kappa d - i \frac{(k_0^2 - \kappa^2)}{2k_0\kappa} \sinh \kappa d \right] e^{ik_0d}$$

$$\beta = \epsilon \left[i \frac{(k_0^2 + \kappa^2)}{2k_0\kappa} \sinh \kappa d \right] e^{ik_0d}$$

- 1) En effectuant un développement limité en $d \times \kappa$ de α et β , déterminer, en utilisant les résultats précédents $\psi(x = 0^-)$, (juste avant la barrière) et $\psi(x = 0^+)$ (juste après la barrière). La fonction d'onde est-elle continue?
- 2) Même question pour la dérivée $\frac{\partial \psi}{\partial x}(x = 0^-)$ et $\frac{\partial \psi}{\partial x}(x = 0^+)$.
- 3) Retrouver le résultat précédent en intégrant directement l'équation de Schrödinger de part et d'autre de la barrière.
- 4) On écrit maintenant la fonction d'onde sous la forme

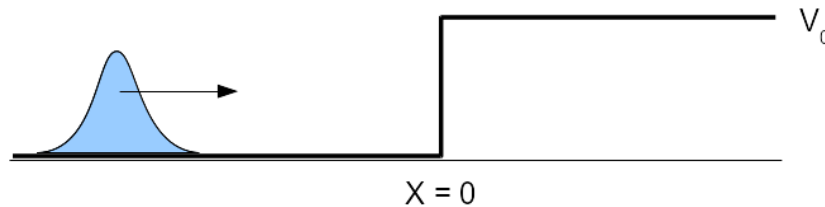
$$\psi(x) = \begin{cases} \psi_I e^{ik_0x} + \psi_R e^{-ik_0x} & \text{pour } x < 0 \\ \psi_T e^{ik_0x} & \text{pour } x > 0 \end{cases}$$

Retrouver alors directement l'expression de la transmission d'une telle barrière de Dirac.

Exercice 10

TD 6.2 - Marche de Potentiel

On considère une particule de masse m en mouvement dans un potentiel $V(x) = 0$ pour $x < 0$ et $V(x) = V_0 > 0$ pour $x > 0$.



- 1) Déterminer les états propres du Hamiltonien pour $E \geq V_0 > 0$. On rappelle que dans le cas d'un potentiel prenant des valeurs finies, la fonction d'onde et sa dérivée sont continues, même aux discontinuités du potentiel. On posera $k_0 = \sqrt{2mE}/\hbar$ et $k_v = \sqrt{2m(E - V_0)}/\hbar$ et on supposera en outre que la particule vient de la gauche, ce qui permet d'annuler le terme associé à une onde plane se déplaçant de la droite vers la gauche dans la zone $x > 0$.
- 2) Déterminer l'expression du courant de probabilité. Le décomposer en un courant incident \vec{j}_I , un courant réfléchi \vec{j}_R (pour $x < 0$) et un courant transmis \vec{j}_T (pour $x > 0$).
- 3) Déterminer les coefficients de réflexion $R = \frac{|\vec{j}_R|}{|\vec{j}_I|}$ et de transmission $T = \frac{|\vec{j}_T|}{|\vec{j}_I|}$. Montrer que l'on a bien $R + T = 1$.
- 4) Que se passe-t-il lorsque le potentiel V_0 est négatif? Ce résultat a-t-il un équivalent en mécanique classique? Étudier le cas limite $V_0 \rightarrow -\infty$. Comment interpréter ce résultat?
- 5) Étudier le cas $E < V_0$. Déterminer le courant de probabilité en $x > 0$, ainsi que les coefficients R et T .