



Définition :

Une particule matérielle non-relativiste sans spin placée dans un champ de force dérivant d'une énergie potentielle $V(M, t)$ admet pour équation dynamique de sa fonction d'onde l'équation de Schrödinger :

$$i\hbar \frac{\partial \Psi(x, t)}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \Psi(x, t)}{\partial x^2} + V(x) \Psi(x, t)$$

Cette équation est basée sur la correspondance :

$$E = E_C + \underbrace{E_P}_{V(x)}$$

 **Exemple 1** Montrer que pour une onde plane de matière de la forme :

$$\Psi(x, t) = A^{i(kx - \omega t)}$$

l'équation de Schrödinger permet de retrouver l'expression de l'énergie mécanique du système.



Définition :

On appelle **état stationnaire**, l'état quantique caractérisé par une fonction d'onde pouvant s'écrire sous forme à variables d'espace et de temps séparées :

$$\Psi(M, t) = \varphi(M) \times g(t)$$

g et φ sont des fonctions complexes, $\varphi(M)$ est appelée la fonction d'onde spatiale et $g(t)$ traduit l'évolution temporelle de la fonction d'onde.



Définition :

Les états stationnaires de l'équation de Schrödinger dans le cas d'une énergie potentielle indépendante du temps (i.e. $V(M, t) = V(M)$) s'écrivent :

$$\Psi(M, t) = \varphi(M) \times e^{-iEt/\hbar}$$



Définition :

Pour un état stationnaire, la partie spatiale $\varphi(M)$ de la fonction d'onde vérifie l'équation de Schrödinger indépendante du temps :

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

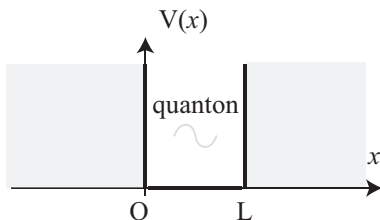


Figure – Cadmium sulfide quantum dots on cells, Wikipedia.



Exemple

2



On note $\Psi(x, t) = \varphi(x)e^{-iEt/\hbar}$ la fonction d'onde d'un quanton se déplaçant dans le potentiel $V(x)$ avec une énergie E . Le potentiel est infini en $x < 0$ et $x > L$. Pour la région à

l'intérieur de la boîte $V(x) = 0$

- 1 - Déterminer l'équation vérifiée par φ pour $0 \leq x \leq L$.
- 2 - Justifier que φ est nul pour $x < 0$ et $x > L$.
- 3 - En déduire que $\varphi(x)$ peut s'écrire sous la forme :

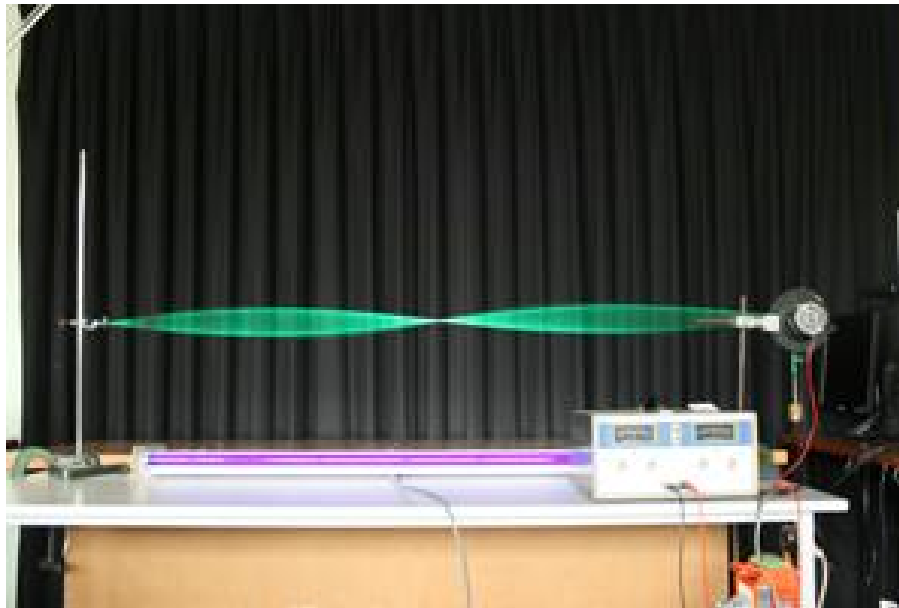
$$\varphi(x) = Ae^{ik_n x} + Be^{-ik_n x}$$

avec k_n s'exprimant en fonction de L .

- 4 - En utilisant la condition de normalisation, déterminer la constante A .

5 - Montrer que l'énergie peut se mettre sous la forme :

$$E_n = n^2 E_0$$



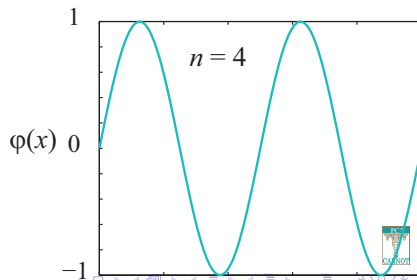
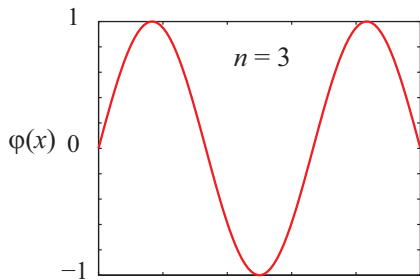
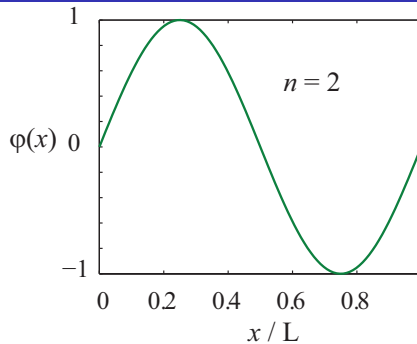
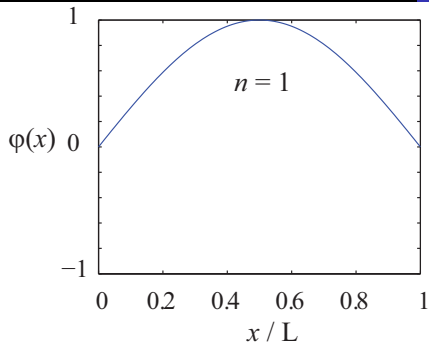
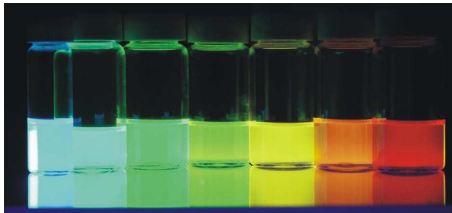


Figure – Fonctions d'onde spatiales d'un état stationnaire dans un puits infini.

Exemple 3 Les boîtes quantiques sont utilisées comme des atomes artificiels calibrés en fonction de la fréquence d'émission voulue. On suppose que les énergies des différents niveaux suivent la loi : $E_n = \frac{n^2 h^2}{8mL^2}$ où m est la masse du quanton et L la largeur du puits infini.



2.3 $\longrightarrow$ 5.5
Size (nanometers)

© Copyright 2004, Benoit Dubertret

Dans les boîtes synthétisées ci-dessus, les quantons sont appelés excitons et ont une masse apparente de $m^* = 0,06 \times m_e$.

1 - Calculer en J puis en eV les énergies des deux premiers niveaux

E_1 et E_2 de ces excitons.

2 - Montrer que pour un piège de taille $L = 3 \text{ nm}$, le photon émis par une désexcitation du niveau E_2 est dans le spectre visible.

3 - Justifier que plus la taille de la cavité est grande plus la longueur d'onde du photon associé à cette transition est importante.

Données : $m_e = 9.10^{-31} \text{ kg}$, $h = 6,6.10^{-34} \text{ m}^2.\text{kg}.\text{s}^{-1}$

 **Exemple 4** On considère un électron d'une boîte quantique placé à l'état initial dans l'état correspondant à la superposition :

$$\psi(x, 0) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\phi_1(x) + \phi_2(x))$$

où ϕ_1 et ϕ_2 correspondent aux états stationnaires d'énergie E_1 et $E_2 = 4E_1$.

1 - Exprimer et repré

1 - Exprimer la densité de probabilité de présence $P(x, t)$. Que peut on dire de son évolution ?

2 - Montrer que le système oscille entre deux états décrits par les fonction d'onde spatiale :

$$\Psi^+(x) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\phi_1(x) + \phi_2(x)) \quad \text{et} \quad \Psi^-(x) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\phi_1(x) - \phi_2(x))$$

Données : fonction d'onde spatiale dans un puits infini

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

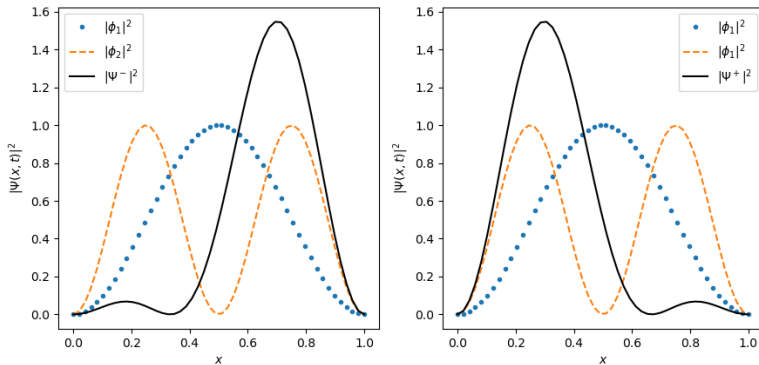


Figure – Superposition d'état



Définition :

En mécanique quantique, une fonction d'onde est dite évanescence lorsque son module diminue exponentiellement avec la distance à la source.

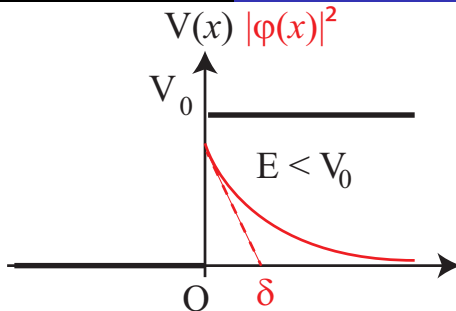


Figure – Décroissance de la densité de probabilité dans le cas où $E < V_0$

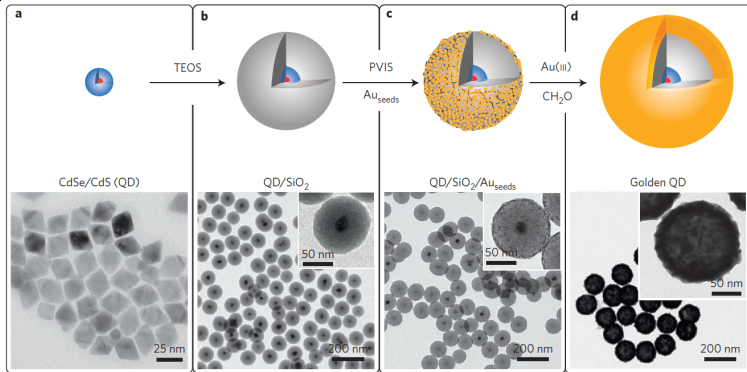
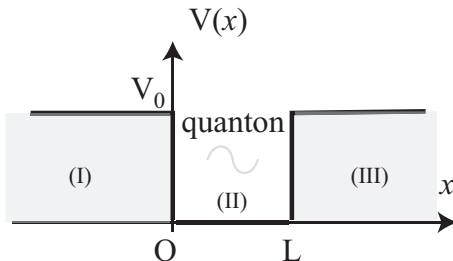


Figure – Réalisation de boîte quantique protégée. Nature 2015, Non-blinking quantum dot with a plasmonic nanoshell resonator, Dubertret.

Exemple 5

On note $\Psi(x, t) = \varphi(x)e^{-iEt/\hbar}$ la fonction d'onde d'un quanton se déplaçant un puits de potentiel fini de hauteur V_0 sur une distance L .



On considère que l'énergie E est inférieure à V_0 .

1 - Déterminer l'équation différentielle vérifiée par la fonction d'onde spatiale φ dans les 3 domaines notés I, II et III.

2 - En déduire la forme de la fonction d'onde dans chaque domaine.

On posera $q = \sqrt{2m(V_0 - E)}/\hbar$

3 - Définir l'extension spatiale caractéristique du quanton dans le puits de hauteur fini.

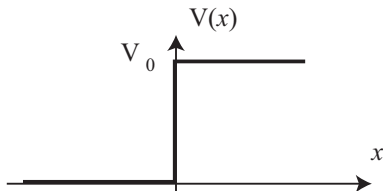
4 - Dans un puits infini de largeur L , l'énergie du quanton est de la forme $E_n = n^2 h^2 / 8mL^2$. Représenter approximativement les niveaux d'énergie du puits fini en le justifiant.



Exemple

6

Soit un quanton non relativiste de masse m et d'énergie E se déplaçant vers une marche de potentiel définie par :



$$\begin{cases} V(x < 0) = 0 \\ V(x > 0) = V_0 \end{cases}$$

On supposera que l'énergie du quanton est inférieure à la marche $E < V_0$, sa fonction d'onde est de la forme :

$$\psi_1(x, t) = A_1 e^{ik_1 x - iEt/\hbar}$$

1 - Déterminer la forme de la fonction d'onde spatiale de l'état stationnaire quantique associé au quanton dans l'espace $x < 0$ et $x > 0$. On posera $k_1 = \sqrt{2mE}/\hbar$ et $q = \sqrt{2m(V_0 - E)}/\hbar$.

2 - Montrer que l'expression de la fonction d'onde spatiale peut se mettre sous la forme :

$$\varphi(x < 0) = A_1(e^{ik_1x} + re^{-ik_1x}) \quad \text{et} \quad \varphi(x \geq 0) = \tau A_1 e^{-qx}$$

où A_1 est une constante indéterminée, on exprimera r et τ en fonction de k_1 et q .

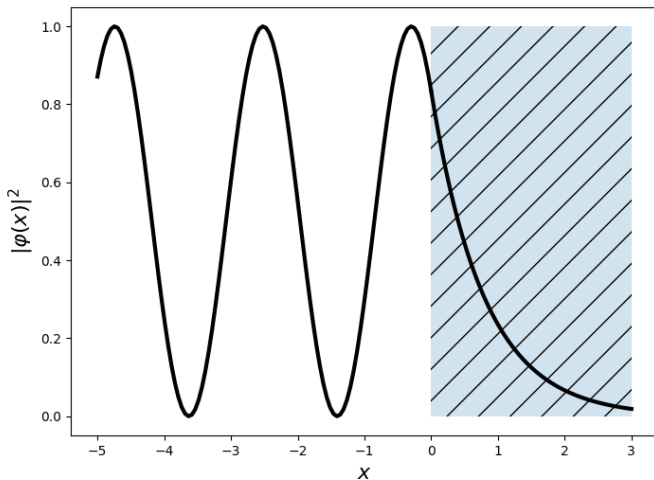


Figure – Densité de probabilité pour $E = 0,8 \times V_0$



Définition :

Le flux de densité de probabilité d'une onde de de Broglie est défini par

$$\vec{J} = |\psi|^2 \frac{\hbar \vec{k}}{m}$$

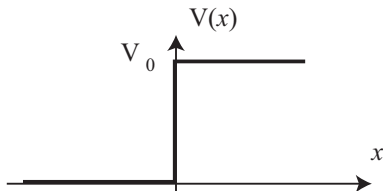
Le direction du vecteur $\vec{J}$ indique la direction de propagation de la fonction d'onde. Sa norme correspond au nombre de quanton par seconde traversant une surface perpendiculaire à $\vec{J}$.



Exemple

7

Soit un quanton non relativiste de masse m et d'énergie E se déplaçant vers une marche de potentiel définie par :



$$\begin{cases} V(x < 0) = 0 \\ V(x > 0) = V_0 \end{cases}$$

On supposera que l'énergie du quanton est inférieure à la marche $E < V_0$, sa fonction d'onde spatiale est de la forme :

$$\varphi(x < 0) = A_1(e^{ik_1x} + r e^{-ik_1x}) \quad \text{et} \quad \varphi(x \geq 0) = \tau A_1 e^{-qx}$$

avec $r = \frac{ik_1 + q}{ik_1 - q}$ et $\tau = \frac{2ik_1}{(ik_1 - q)}$.

1 - Montrer que sa fonction d'onde dans la zone $x < 0$ peut se mettre sous la forme

$$\Psi(x < 0, t) = \Psi^+(x, t) + \Psi^-(x, t)$$

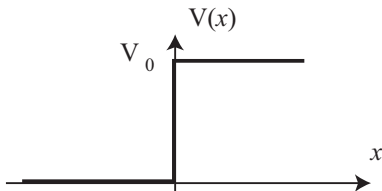
où Ψ^+ et Ψ^- sont des fonctions progressives.

2 - Définir à partir de Ψ^+ et Ψ^- deux courants de probabilité $\vec{J}^+$ et $\vec{J}^-$. Commenter les valeurs obtenues.

Exemple 8 Soit un quanton non relativiste de masse m et d'énergie E se déplaçant dans une marche de potentiel définie par :

$$\begin{cases} V(x < 0) = 0 \\ V(x > 0) = V_0 \end{cases}$$

On supposera que l'énergie du quanton est supérieur à la marche $E > V_0$.



- 1 - Déterminer la forme de la fonction d'onde spatiale de l'état stationnaire quantique associé au quanton dans l'espace $x < 0$ et $x > 0$. On posera $k_1 = \sqrt{2mE}/\hbar$ et $k_2 = \sqrt{2m(E - V_0)}/\hbar$.
- 2 - En exploitant la continuité de la fonction d'onde et sa dérivée, montrer que l'expression de la fonction d'onde spatiale peut se

mettre sous la forme :

$$\varphi(x < 0) = A_1(e^{ik_1x} + re^{-ik_1x}) \quad \text{et} \quad \varphi(x \geq 0) = \tau A_1 e^{ik_2x}$$

où r et τ sont deux constantes que l'on exprimera en fonction de k_1 et k_2 .

3 - Représenter le profil de densité de probabilité de présence. Interpréter le résultat obtenu d'un point de vue ondulatoire probabiliste en imaginant un flux continu de quantons incidents identiques indépendants.



Exemple 9 4 - La densité de courant de probabilité est définie par $\vec{J} = |\Psi|^2 \frac{\hbar \vec{k}}{m}$. Exprimer les densités de courant de probabilité pour un faisceau de particules incidentes $\vec{J}_{inc}$, réfléchies $\vec{J}_{ref}$ et transmises $\vec{J}_{trans}$.

5 - Déterminer le coefficient de réflexions et de transmission correspondant au pourcentage de particules réfléchies et transmises. Conclure en comparant à un comportement classique des particules.

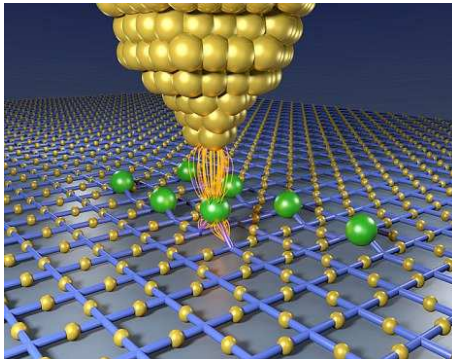
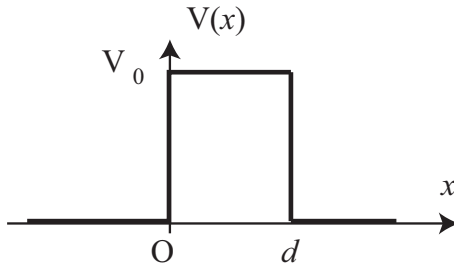


Figure – Barrière de potentiel associée à une pointe de microscope électronique à effet tunnel. Vue d'artiste d'après Wikipédia.

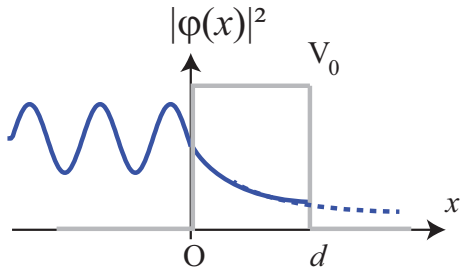


Figure – Fonction d'onde sur une barrière de potentielle.

 **Exemple 10** Un faisceau de charges (charge q , masse m , énergie $E = 5 \text{ eV}$) parvient sur une barrière de potentiel de largeur $L = 0,5 \text{ nm}$ et de hauteur énergétique $V_0 = 10 \text{ eV}$ (énergie potentielle nulle en-dehors de celle-ci). On note T le coefficient de transmission définie par :

$$T = 16 \frac{E}{V_0} \left(1 - \frac{E}{V_0}\right) e^{-2L/\delta}$$

- 1 - S'il s'agit d'un faisceau électronique d'intensité $I = 10 \text{ mA}$, estimer la proportion des électrons qui franchissent la barrière et l'intensité I_s du courant associé.
- 2 - Reprendre la question précédente pour des protons.
- 3 - Conclure.