

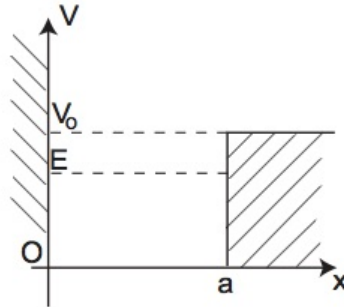
8 Corrigé mécanique quantique - Mines / Ponts

Soit une particule de masse m et d'énergie E . On suppose que son énergie potentielle vérifie :

$$\begin{cases} x < 0 & : V(x) = +\infty \\ 0 \leq x \leq a & : V(x) = 0 \\ x > a & : V(x) = V_0 \end{cases}$$

On s'intéresse aux états liés et on pose :

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



1. Montrer que : $qa = -ka \cotan(ka)$.

On considère un état stationnaire quantique d'énergie E : $\Psi_{\text{stat}} = \varphi(x) e^{-\frac{iEt}{\hbar}}$. La partie spatiale $\varphi(x)$ vérifie l'équation de Schrödinger indépendante du temps :

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

donc :

$$\varphi''(x) + \frac{2m[E - V(x)]}{\hbar^2} \varphi(x) = 0$$

• Si $0 \leq x \leq a$: $V(x) = 0$ donc :

$$\varphi''(x) + \frac{2mE}{\hbar^2} \varphi(x) = 0$$

Comme d'après le théorème du minimum d'énergie on a $E > V_{\min} = 0$, en posant $k = \sqrt{2mE/\hbar^2}$, on a $k > 0$ et la solution générale de cette équation différentielle s'écrit :

$$\varphi(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx}$$

• Si $x > a$: $V(x) = V_0$ et donc :

$$\varphi''(x) + \frac{2m(E - V_0)}{\hbar^2} \varphi(x) = 0$$

On peut poser $q = \sqrt{\frac{2m(V_0 - E)}{\hbar^2}}$, ce qui donne l'équation différentielle $\varphi''(x) - q^2 \varphi(x) = 0$ dont la solution générale est :

$$\varphi(x) = C e^{-qx} + D e^{qx}$$

• Enfin on a $\varphi(x) = 0$ si $x < 0$ puisque c'est une marche de potentiel infinie.

D'une part, il faut maintenant assurer la continuité de φ en $x = 0$ et en $x = a$, ainsi que la continuité de la dérivée φ' en $x = a$. D'autre part, pour éviter la divergence de φ lorsque $x \rightarrow +\infty$ on doit imposer $D = 0$.

Il vient :

$$\begin{cases} A + B & = 0 \\ A e^{ika} + B e^{-ika} & = C e^{-qa} \\ ik(A e^{ika} - B e^{-ika}) & = -q C e^{-qa} \end{cases} \iff \begin{cases} B & = -A \\ 2i A \sin(ka) & = C e^{-qa} \\ 2ik A \cos(ka) & = -q C e^{-qa} \end{cases}$$

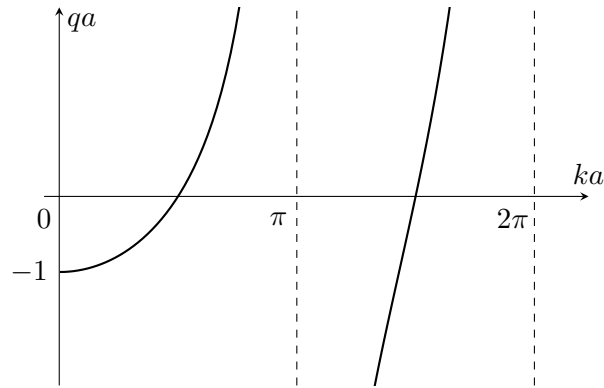
La deuxième équation donne $C = 2i A \sin(ka) e^{qa}$. En reportant ce résultat dans la troisième équation on obtient :

$$A [k \cos(ka) + q \sin(ka)] = 0$$

Comme on veut $A \neq 0$ (sinon cela entraînerait $A = B = C = 0$) on obtient :

$$qa = -ka \cotan(ka)$$

2. Déterminer $(ka)^2 + (qa)^2$. La figure ci-dessous donne une représentation de l'application $x \mapsto -x \cotan(x)$ sur $[0, 2\pi]$.



On remarque que :

$$(ka)^2 + (qa)^2 = \frac{2mEa^2}{\hbar^2} + \frac{2m(V_0 - E)a^2}{\hbar^2} = \frac{2mV_0 a^2}{\hbar^2} = \text{Cste}$$

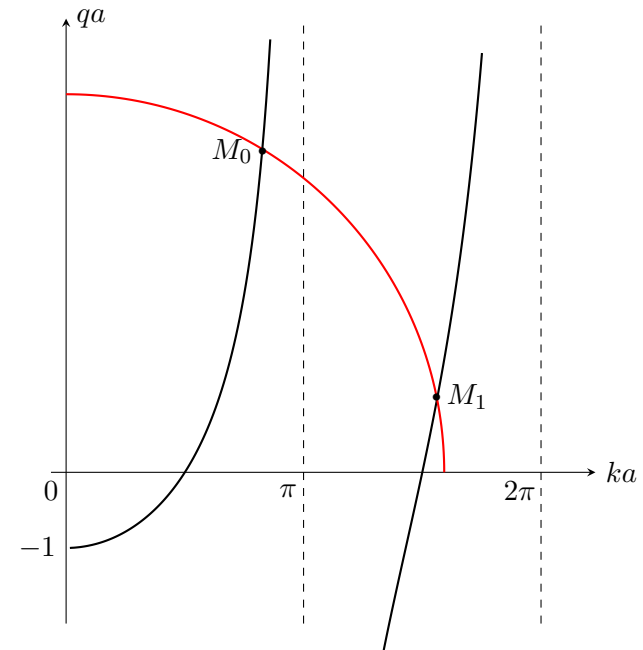
En raisonnant dans le plan (ka, qa) , en déduire :

a) Que l'énergie est quantifiée.

Dans le plan (ka, qa) , l'équation $(ka)^2 + (qa)^2 = \frac{2mV_0 a^2}{\hbar^2}$ est celle d'un cercle de centre $(0, 0)$ et de rayon $\sqrt{2mV_0}a/\hbar$ (plus précisément un quart de cercle puisque $ka > 0$ et $qa > 0$).

Les solutions de l'équation $qa = -ka \cotan(ka)$ sont à l'intersection de la courbe donnée par l'énoncé et de ce quart de cercle, ce qui donne une suite finie de solutions (V_0 étant fini).

Par exemple, pour une certaine valeur de V_0 on peut obtenir les deux solutions représentées par les points M_0 et M_1 sur le graphique page suivante.



b) La valeur minimale de a pour qu'une particule dans ce puit ait un état lié.

Cela correspond au cas ci-dessous. Le point M_0 est de coordonnées $(\pi/2, 0)$. Le rayon du cercle est alors :

$$\sqrt{2mV_0} a/\hbar = \frac{\pi}{2} \quad \text{et donc} \quad a = \frac{\pi\hbar}{2\sqrt{2mV_0}}$$

