

Física Cuántica I, segunda parte del curso

Nombre y Apellidos:

Firma y DNI:

1. [2.5 puntos] Una partícula de masa m incide sobre una barrera de potencial de anchura l y altura V_0 tal y como indica la figura. Suponiendo que $E = V_0/2$, donde $E = \frac{\hbar k^2}{2m}$ es la energía cinética de la partícula incidente, encontrar los coeficientes de reflexión y transmisión de la barrera

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

Nota: Utilice la condición $E = V_0/2$ desde el principio pues **simplifica considerablemente** los cálculos. La barrera va de 0 a l . Los resultados pedidos debe dejarlos en función de k 's.

2. [2.5 puntos] Un rotor se encuentra en el estado

$$\psi = N \sin^2 \theta \cos 2\varphi$$

donde N es una constante de normalización, y θ, φ son los ángulos polar y azimutal, respectivamente, de las coordenadas esféricas. Expresar el estado ψ en cartesianas (suponga que trabajamos en la esfera unidad, es decir, que $x^2 + y^2 + z^2 = 1$) y conteste a las siguientes preguntas:

- a) En una medida de \mathbf{L}^2 , ¿qué valores se pueden obtener y con qué probabilidad? b) Calcular $L_z \psi$. ¿Es ψ función propia de L_z ? c) A la vista del resultado obtenido en el apartado anterior, y si usted conoce de memoria algunos armónicos esféricos famosos ya puede saber exactamente qué combinación lineal de armónicos esféricos es ψ . Escriba esta combinación lineal y normalice (**ahora**, antes no) el estado. d) En una medida de L_z , ¿qué valores se pueden obtener y con qué probabilidad? e) Calcular los valores esperados $\langle L_z^2 \rangle_\psi$ y $\langle L_z \rangle_\psi$ y deducir $\Delta_\psi L_z$.

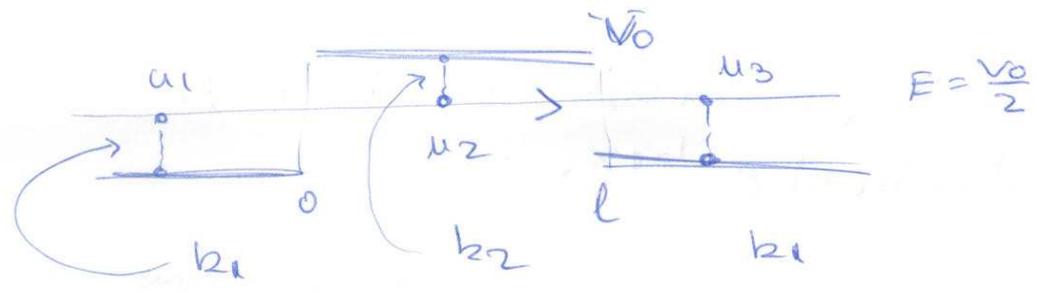
Usted puede necesitar (o no) **algunos** de los siguientes datos:

$$Y_l^{-m}(\theta, \varphi) = (-1)^m Y_l^m(\theta, \varphi)^*$$

Asterisco significa el complejo conjugado. Esta relación viene a decir que la constante de normalización de Y_l^{-m} es la misma que la de Y_l^m si m es par y la opuesta si m es impar. Y siempre se toman reales.

$$L_+ Y_l^m = \sqrt{l(l+1) - m(m+1)} \hbar Y_l^{m+1}, \quad L_- Y_l^m = \sqrt{l(l+1) + m(-m+1)} \hbar Y_l^{m-1}.$$

①



$$k_1 = +\sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}} = +\sqrt{\frac{mV_0}{\hbar^2}}$$

$$k_2 = +\sqrt{\frac{2m}{\hbar^2}(V_0 - E)} = +\sqrt{\frac{mV_0}{\hbar^2}}$$

then $k_1 = k_2$

[from the way beginning use $k_1 = k_2$, as cancelled]
 Particle incident from the left wave function:

$$\begin{cases} u_1 = A e^{ik_1 x} + B e^{-ik_1 x} \\ u_2 = D \sin k_2 x + F \cos k_2 x, \quad [\text{or } G e^{k_2 x} + H e^{-k_2 x}] \\ u_3 = C e^{ik_1 x} \end{cases}$$

Coefficients of reflection and transmission (or diffusion) are here:

$$R = \left| \frac{B}{A} \right|^2, \quad T = \left| \frac{C}{A} \right|^2 \quad (\text{note in class})$$

These coefficients se escriben desde el principio para saber qué busca uno, uno busca $\frac{B}{A}$ o bien $\frac{C}{A}$. Hay que saber lo que se busca para reconocerlo cuando se encuentre. El cálculo, de lo modo, no sale, es purposeless.

The derivative of the wave function's

*) A mí, en compactos me gusta más escribir combi-
 nación lineal de \sin y \cos que e^{kx} , e^{-kx} ,
 pero eso es al gusto del consumidor.

para forzar los cálculos en nuestro beneficio.

$$\begin{cases} u_1' = ik_1 (A e^{ik_1 x} - B e^{-ik_1 x}), \\ u_2' = k_1 (D \cosh k_1 x + F \sinh k_1 x), \\ u_3' = ik_1 C e^{ik_1 x}. \end{cases}$$

Matching conditions at $x=0$ and $x=l$ are

$$\begin{cases} A+B = F \\ ik_1(A-B) = k_1 D \end{cases} \quad \text{or} \quad \begin{cases} A+B = F \\ A-B = -iD \end{cases} \quad [1]$$

and

$$\begin{cases} D \sinh k_1 l + F \cosh k_1 l = C e^{ik_1 l} \\ k_1 (D \cosh k_1 l + F \sinh k_1 l) = ik_1 C e^{ik_1 l} \end{cases} \quad [2]$$

Combining eqs [1] and [2] in a suitable manner, we obtain

$$\frac{A+B}{A-B} = \frac{F}{-iD}$$

with the quotient $\frac{F}{D}$ depending only on k_1 (remember, k_1 is given). The calculation of R is now an easy task: the quotient $\frac{F}{D}$ is obtained from [2] eliminating C :

$$D \cosh k_1 l + F \sinh k_1 l = i(D \sinh k_1 l + F \cosh k_1 l),$$

$$\cosh + \frac{F}{D} \sinh = i(\sinh + \frac{F}{D} \cosh),$$

$$\frac{F}{D} (\sinh - i \cosh) = i \sinh - \cosh,$$

$$\frac{F}{D} = \frac{i \sinh - \cosh}{\sinh - i \cosh}$$

↳

$$\begin{aligned} \frac{A+B}{A-B} &= -\frac{F}{iD} = i \left(\frac{i \sinh k_1 l - \cosh k_1 l}{\sinh k_1 l - i \cosh k_1 l} \right) \\ &= - \frac{\sinh k_1 l + i \cosh k_1 l}{\cosh k_1 l - i \sinh k_1 l} \\ &= \frac{i \cosh k_1 l + \sinh k_1 l}{i \sinh k_1 l - \cosh k_1 l} \end{aligned}$$

$$\frac{1 + \frac{B}{A}}{1 - \frac{B}{A}} = \frac{1 + \frac{\sinh kx}{i \cosh kx}}{1 - \frac{\sinh kx}{i \cosh kx}} \quad "$$

then

$$\frac{B}{A} = \frac{\sinh kx}{i \cosh kx} = -i \tanh kx$$

and

$$R = \left| \frac{B}{A} \right|^2 = \tanh^2 kx$$

Final result

$$R = \tanh^2 kx, \quad T = 1 - \tanh^2 kx$$

no to calcule. Se que $R+T=1$
 by the "continuity equation"
 $\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot \vec{J} = 0$ ← esse 0 es $R+T=1$ em 1-dimensao.

Comments:

1- A ego he visto

po pode que no queda tau facil em dois casos. No i- parte: Ucaso

$$\frac{1 + \frac{B}{A}}{1 - \frac{B}{A}} = \frac{1 + \boxed{\quad}}{1 - \boxed{\quad}}$$

$a = \frac{B}{A}$

$\frac{1 + \frac{B}{A}}{1 - \frac{B}{A}} = \frac{1+a}{1-a} = b$ then $a = \frac{b-1}{b+1}$

[Here $b = -\frac{\sinh + i \cosh}{\cosh - i \sinh}$]

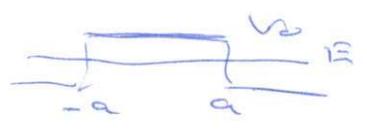
$$b-1 = \frac{-\sinh - i \cosh - \sinh + i \cosh}{\cosh - i \sinh} = \frac{-2 \sinh}{\cosh - i \sinh}$$

$$b+1 = \frac{-\cancel{\sinh} - i \cosh + \cancel{\sinh} - i \cosh}{\cosh - i \sinh} = \frac{-2 i \cosh}{\cosh - i \sinh}$$

and

$$a = \frac{-2 \sinh kx}{-2 i \cosh kx} = -i \tanh kx, \text{ as before.}$$

2 - [NO del examen] Books say that



$$\frac{1}{T} = 1 + \frac{V_0^2 \sinh^2 k^2 2a}{4E(V_0 - E)}, \quad E < 0$$

$2k^2 a$ is here $k a l$
 $\frac{V_0^2}{4E(V_0 - E)}$ is here 1,

thus

$$\frac{1}{T} = 1 + \sinh^2 k a l = \cosh^2 k a l,$$

$$T = \frac{1}{\cosh^2 k a l} = 1 - \tanh^2 k a l.$$

Perfect!!
result

L

2

$$u(\theta, \phi) = N \sin^2 \theta \cos 2\phi.$$

First of all, the dependence on ϕ is through

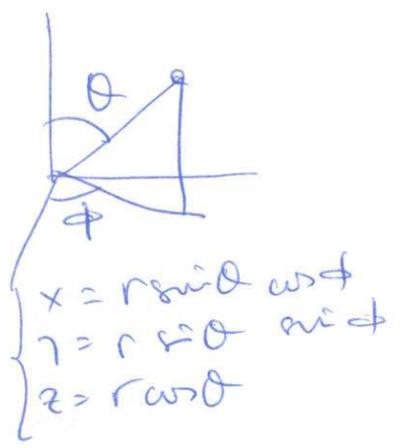
$$\cos 2\phi = \frac{e^{2i\phi} + e^{-2i\phi}}{2}$$

It indicates that u has a part y^2 and a part y^{-2} .

[Notation: $y e^{im}$]

Γ $e^{2i\phi}$ is $y^{(2)}$,

Γ $e^{-2i\phi}$ is $y^{(-2)}$.



Moreover

$$\begin{aligned} u &= N \sin^2 \theta \cos 2\phi \\ &= N \sin^2 \theta (\cos^2 \phi - \sin^2 \phi) \\ &= N (x^2 - y^2). \end{aligned}$$

The 2's in x^2, y^2 together with Y^2, Y^{-2} indicate that the state u is a linear combination of Y_2^2 and Y_2^{-2} only. [~~Y_2^2~~ no measure]

↑
use 2 es x^2

i) u is a state with $l=2$.
 L^2 will always (probability = 1) measure the value $6\hbar^2$.

ii) Calculation of $Lz u$:
 $Lz = -i\hbar(x\partial_y - y\partial_x)$, $L = \begin{pmatrix} L_x & L_y & L_z \\ x & y & z \\ p_x & p_y & p_z \end{pmatrix}$

$\partial_y u = N[-2y]$
 $\partial_x u = N[2x]$

$Lz u = (-i\hbar) N[-2xy - 2xy] = 4i\hbar N[xy]$

then u is not proper vector of Lz (u no es proporcional a Y_2^2 solo, ni proporcional a Y_2^{-2} solo).
 ↖ era sabido.

iii) What state is u then? You must know Y_2^2, Y_2^{-2} by heart: [*]

$Y_2^2 = N_1 \sin^2 \theta e^{2i\phi} = N_1 \sin^2 \theta (\cos^2 \phi - \sin^2 \phi + 2i \sin \phi \cos \phi)$
 $= N_1 [x^2 - y^2 + 2ixy]$

$Y_2^{-2} = N_2 \sin^2 \theta e^{-2i\phi} = N_2 [x^2 - y^2 - 2ixy]$

but $N_1 = N_2$ because

$Y_l^{-m} = (-1)^m (Y_l^m)^*$ → complex conjugate.

[*] Dije en clase que uno tiene que reirse de memoria los quioscos este país (de igual manera se uno sabe $\cos \pi/3, \cos \pi/4, \dots$). Los quioscos son $Y_0^0 = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$

$Y_l^l, Y_l^{l-1}, Y_l^{l-2}, \dots, Y_l^{-l}$. Es poca cosa.
 $[Y_l^l = N(\sin \theta)^l e^{il\phi}, Y_l^{l-1} = N(\sin \theta)^{l-1} \cos \theta e^{i(l-1)\phi}]$

conocer solo constante de normalización, se enteren de.

We know then that $u = N(x^2 - \gamma^2)$ is

u proportional to $\gamma_2^2 + \gamma_2^{-2}$,

$L_+ u$ proportional to $\gamma_2^2 - \gamma_2^{-2}$;

hence:

$$u = \frac{1}{\sqrt{2}} (\gamma_2^2 + \gamma_2^{-2}).$$

In particular, measurement of L_z will give the value $2\hbar$ with probability $1/2$ and $-2\hbar$ with probability $1/2$. Even more: $\langle L_z \rangle u = 0$.

$$i) \langle L_z^2 \rangle u = \frac{1}{2} [4\hbar^2 + 4\hbar^2] = 4\hbar^2$$

↑ probability ↑ value

$$\Delta_{L_z} = \sqrt{4\hbar^2 - 0} = 2\hbar.$$

Comentarios: 1- se usó u de $L_+ u = 0$ para $L_+ \gamma_2^m$, usó $L_+ u = 0$ para $(L_+)^4 u$ es proporcional a γ_2^2 . Pues de ahí se ve γ_2^2 . [Pero tiene que trabajar más...]

$$L_+ = L_x + iL_y$$

$$(L_+ u) = (-i\hbar) N [2z\gamma + i2x\gamma],$$

$$(L_+)^2 u = (-i\hbar)^2 N [2x^2 + 2\gamma^2 - 4z^2],$$

$$(L_+)^3 u = (-i\hbar)^3 N [-12z\gamma + i12x^2],$$

$$(L_+)^4 u = (-i\hbar)^4 N [12(x^2 - \gamma^2) + i24x\gamma].$$

this state: $x^2 - \gamma^2 + 2ix\gamma$ is γ_2^2 , save for a normalization constant.

2- For the same reason as in 1: $(L_+)^3 u$ is proportional to γ_2^1 [obvio: $\gamma_2^1 = N \sin \theta e^{i\phi} = N[x\gamma + i\gamma z] = -iN[-z\gamma + ix\gamma]$].

similarly $(L_+)^2 u \propto \gamma_2^0$. Eske pao me lo id, pro veo p es $x^2 + \gamma^2 - 2z^2$.

se le todo...

L