

## 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  $\theta, \varphi$  son los ángulos polar y azimutal, respectivamente, de las coordenadas esféricas. Expresar el estado  $\psi$  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  $\psi$  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  $\psi$ . 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  $\Delta_\psi L_z$ .

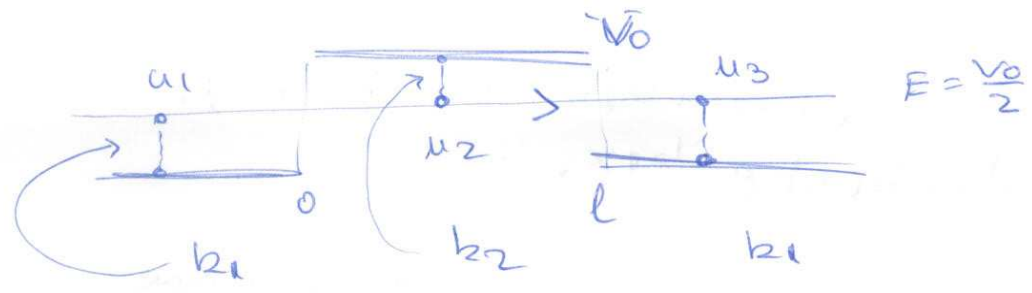
Usted puede necesitar (o no) **algunos** de los siguientes datos:

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

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 canceled]  
 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.

o 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  $C$ :

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

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

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

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

↳

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

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

then

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

and

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

Final result

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

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

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

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

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

[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

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

2 - [NO del examen] Books say that



$$\frac{1}{T} = 1 + \frac{V_0^2 \sinh^2 k_2 a}{4E(V_0 - E)}, \quad E < 0$$

$2k_2 a$  is here  $k_1 a$

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

thus

$$\frac{1}{T} = 1 + \sinh^2 k_1 a = \cosh^2 k_1 a,$$

$$T = \frac{1}{\cosh^2 k_1 a} = 1 - \tanh^2 k_1 a.$$

Perfect!!  
result

L

2

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

First of all, the dependence on  $\phi$  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  $y^{-2}$ .

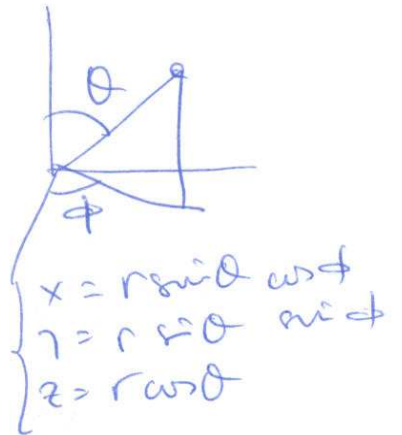
[Notation:  $y e^m$ ]

$\Gamma e^{2i\phi}$  is  $y^{(2)}$ ,

$\Gamma e^{-2i\phi}$  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]

↑  
ese 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 pañuelo (de igual manera se uno sebe  $\cos \pi/3, \cos \pi/4, \dots$ ). los pañuelos 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  $\gamma_2^2 + \gamma_2^{-2}$ ,

$Lx$  proportional to  $\gamma_2^2 - \gamma_2^{-2}$ ;

hence:

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

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

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

↑ probability      ↑ value

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

Comentarios: 1- se usó  $u = N(x^2 - \gamma^2)$  de memoria pero le dem  $Lx \gamma e^m$ , usó  $(Lx)^5 u = 0$ , que  $(Lx)^4 u$  es proporcional a  $\gamma^2$ . Pues de ahí se ve  $\gamma^2$ . [Pero tiene que trabajar más...]

$$Lx = Lx + iLy$$

$$(Lx)u = (-i\hbar)N [2z\gamma + i2xz],$$

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

$$(Lx)^3 u = (-i\hbar)^3 N [-12z\gamma + i12zx],$$

$$(Lx)^4 u = (-i\hbar)^4 N [12(x^2 - \gamma^2) + i24xz].$$

this state:  $x^2 - \gamma^2 + 2ix\gamma$  is  $\gamma_2^2$ , save for a normalization constant.

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

similarly  $(Lx)^2 u \propto \gamma_2^0$ . Eske pao me lo id, pro veo p es p es

se le todo...

L