

Introducción a la Física Moderna - Edición 2024

Resultados Práctico 7: Función de onda y ecuación de Schrödinger

Ejercicio 1

La linealidad de la ecuación es responsable por dicho comportamiento. En particular, que la suma de soluciones sea solución permite armar paquetes de onda para describir partículas localizadas.

Ejercicio 2

- (a) Más probable: $x \approx -1$, x positivos pequeños (entre 3 y 5, aproximadamente). Es poco probable en un entrono de $x = 0$ o para valores muy grandes de x , tanto positivos como negativos.
- (b) En $x > 0$

Ejercicio 3

- (a) La partícula debe estar necesariamente en algún lugar del espacio.
- (b) El cambio en la probabilidad de encontrar a la partícula en $[a, b]$ es igual a la diferencia entre el flujo que entra por a y el que sale por b (ecuación de continuidad).

Ejercicio 5

- (a) (i) no es autofunción
(ii) es autofunción, valor propio -8
- (b) (i) $\varphi(x) = Ce^{\lambda x}$
(ii) $\varphi(x) = Cx^\lambda$
(iii) Las autofunciones dependen del signo de $\lambda - \alpha$. Por ejemplo, si $\lambda > \alpha$, entonces $\varphi(x) = C_1 e^{\sqrt{\lambda - \alpha}x} + C_2 e^{-\sqrt{\lambda - \alpha}x}$

Ejercicio 6

- (b) $\langle x \rangle = L/2$, $\langle p \rangle = 0$, $\langle x^2 \rangle = L \left(\frac{1}{3} - \frac{1}{2(n\pi)^2} \right)$, $\langle p^2 \rangle = \hbar^2 \frac{n^2 \pi^2}{L^2}$
- (d) $\Psi(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} C_n \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) e^{-\frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2mL^2} t}$
- (e) $C_n = \sqrt{\frac{2}{L}} \int_0^L \Psi(x, 0) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$, $\sum_{n=1}^{\infty} |C_n|^2 = 1$

Ejercicio 7

(a) $E_1 = 37,6 \text{ eV}$, $E_2 = 150,5 \text{ eV}$, $E_3 = 338,6 \text{ eV}$, $E_4 = 602 \text{ eV}$

(b) $\lambda_{4 \rightarrow 1} = 2,2 \text{ nm}$, $\lambda_{4 \rightarrow 2} = 2,75 \text{ nm}$, $\lambda_{4 \rightarrow 3} = 4,72 \text{ nm}$, $\lambda_{3 \rightarrow 1} = 4,13 \text{ nm}$, $\lambda_{3 \rightarrow 2} = 6,6 \text{ nm}$, $\lambda_{2 \rightarrow 1} = 11 \text{ nm}$

Ejercicio 8

(a) $V(x) = \begin{cases} D \cos(kx), & x < 0 \\ D, & x > 0 \end{cases}$ donde $k = \frac{\sqrt{2mV_0}}{\hbar}$.

(b) $R = 1, T = 0$

Ejercicio 10

(a) $T = 0,114$

(b) $T = 0,0136$

Ejercicio 11

(b) $\varphi(x) = \begin{cases} Ae^{k_I x}, & x < -a/2 \\ C \sin k_{II} x + D \cos k_{II} x, & -a/2 < x < a/2 \\ Ge^{-k_I x}, & x > a/2 \end{cases}$

con $K_I = \sqrt{\frac{-2mE}{\hbar^2}}$, $K_{II} = \sqrt{\frac{2m(E+V_0)}{\hbar^2}}$

(f) (i) $x^2 + y^2 = \frac{mV_0 a^2}{2\hbar^2}$

(ii) $y = x \tan x$

Ejercicio 12

(a) $a_0 = \frac{(km)^{1/8}}{(\pi\hbar)^{1/4}}$, $b_0 = \frac{\sqrt{km}}{2\hbar}$, $E = \frac{\hbar w}{2}$, con $w = \sqrt{k/m}$.

(b) $\Delta \hat{X} = \frac{1}{2\sqrt{b_0}}$, $\Delta \hat{P} = \sqrt{b_0}\hbar \rightarrow \Delta \hat{X} \Delta \hat{P} = \frac{\hbar}{2}$ (estado de mínima incertidumbre).

(c) $a_1 = \frac{(km)^{3/8}}{\pi^{1/4}\hbar^{3/4}}$, $b_1 = \frac{\sqrt{km}}{2\hbar}$, $E_1 = \frac{3\hbar}{2} \frac{k}{m}$, $\Delta \hat{X} = \sqrt{\frac{3}{4b_1}}$, $\Delta \hat{P} = \hbar\sqrt{3b_1}$, $\Delta \hat{X} \Delta \hat{P} = \frac{3\hbar}{2}$.

Ejercicio 13

Véase, por ejemplo, la tabla 4.4 aquí

Ejercicio 14

(a) $A = \frac{1}{\sqrt{\pi a_0^3}}$

(c) $P(r)dr = A^2 e^{-\frac{2r}{a_0}} 4\pi r^2 dr$, $r_{max} = a_0$

(d) $\langle r \rangle = \frac{3}{2} a_0$

(e) $P(r < R) = 1 - e^{-\frac{2R}{a_0}} (2(R/a_0)^2 + 2(R/a_0) + 1)$, $P(r < R) = 0,9 \rightarrow R \simeq 2,7a_0$

Ejercicio 15 Dado n , existen $n - 1$ valores posibles para l , cada uno de los cuales puede, a su vez, estar asociado a $2l + 1$ valores de m . Luego, la degeneración total será $g = \sum_{l=0}^{n-1} (2l + 1)$. Usando que $\sum_{l=0}^N l = N(N + 1)/2$, se obtiene que $g = 2(n - 1)(n)/2 + n = n^2$