

Interações Atômicas e Moleculares Pré-Lista: Respostas

Problema 1

a) sim, por ser diferente de zero e finita apenas em uma faixa finita.

b) não, por que $\int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x)\psi(x) dx \neq 1$

c) chamando $\psi_{\text{norm}}(x) = A \cdot \cos\left(\frac{\pi x}{L}\right)$

normalizar: $\int_{-\infty}^{\infty} \psi_{\text{norm}}^*(x)\psi_{\text{norm}}(x) dx = 1$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} \psi_{\text{norm}}^*(x)\psi_{\text{norm}}(x) dx = \int_{-L/2}^{L/2} A^2 \cos^2\left(\frac{\pi x}{L}\right) dx = A^2 \cdot \left\langle \frac{L}{2\pi} \left[\frac{\pi x}{L} + \frac{1}{2} \cdot \text{sen}\left(\frac{2\pi x}{L}\right) \right] \right\rangle_{-L/2}^{L/2}$$
$$= A^2 \cdot \frac{L}{2} = 1$$

$$\Rightarrow A = \sqrt{\frac{2}{L}}$$

$$\Rightarrow \psi_{\text{norm}}(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \cdot \cos\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

$$d) P_{(a, b)} = \int_a^b \psi_{\text{norm}}^*(x)\psi_{\text{norm}}(x) dx = \frac{2}{L} \cdot \left\langle \frac{L}{2\pi} \left[\frac{\pi x}{L} + \frac{1}{2} \cdot \text{sen}\left(\frac{2\pi x}{L}\right) \right] \right\rangle_a^b$$

$$-L/2 \leq x \leq 0: P_{(-L/2, 0)} = 0.5$$

$$0 \leq x \leq L/2: P_{(0, L/2)} = 0.5 = 1 - P_{(-L/2, 0)}$$

$$-L/4 \leq x \leq L/4: P_{(-L/4, L/4)} = 0.818$$

Problema 2

$$a) 1 = \int_{-\infty}^{\infty} \Psi^2(x, 0) dx = \int_1^2 A^2 dx = A^2 \Rightarrow A = 1$$

b) Fora do escopo da disciplina. mas vamos lá:

$t = 0 \Rightarrow$ as partes $e^{-iE_n t/\hbar}$ dos termos são 1.

\Rightarrow Resolver $\Psi(x, 0) = \sum C_n \cdot \text{sen}\frac{n\pi x}{2}$, que é justamente uma soma tipo “série de Fourier”

$\Rightarrow C_n$ são os coeficientes da série de Fourier de $\Psi(x, 0)$, mas ainda é preciso levar em conta, que as funções de base, $\text{sen}\frac{n\pi x}{2}$ têm período 4 (e não 2; o intervalo $(0, 2)$ é onde se encaixa um múltiplo da metade do comprimento de onda)

\Rightarrow Temos que completar a função entre $x = -2$ e $x = 0$.

Chamamos esta nova função de $f(x)$

Para que a série contenha apenas senos (e nenhum cosseno), $f(x)$ tem que ser ímpar, $f(-x) = -f(x)$

$$\Rightarrow f(x) = -A \text{ se } x \in (-2, -1), 0 \text{ se } x \in (-1, 1), A \text{ se } x \in (1, 2)$$

Agora podemos fazer a transformação de Fourier:

$$C_n = \frac{2}{4} \int_{-2}^2 f(x) \cdot \text{sen}\frac{n\pi x}{2} dx = \frac{1}{2} \left[\int_{-2}^{-1} (-A) \cdot \text{sen}\frac{n\pi x}{2} dx + \int_{-1}^1 0 \cdot \text{sen}\frac{n\pi x}{2} dx + \int_1^2 A \cdot \text{sen}\frac{n\pi x}{2} dx \right]$$

$$= \frac{A}{2} \left[- \int_{-2}^{-1} \text{sen}\frac{n\pi x}{2} dx + \int_1^2 \text{sen}\frac{n\pi x}{2} dx \right] = \frac{A}{2} \left[\left\langle -\frac{2}{n\pi} \cdot \cos\frac{n\pi x}{2} \right\rangle_{-2}^{-1} - \left\langle -\frac{2}{n\pi} \cdot \cos\frac{n\pi x}{2} \right\rangle_{-1}^2 \right]$$

$$= -\frac{A}{n\pi} \left[\cos\frac{2n\pi}{2} - \cos\frac{n\pi}{2} - \cos\frac{-n\pi}{2} + \cos\frac{-2n\pi}{2} \right]$$

$$= - \left[(-1)^n - (-1)^{n/2} \right] \cdot \frac{2A}{n\pi} \text{ para } n \text{ par}$$

$$- (-1)^n \cdot \frac{2A}{n\pi} \text{ para } n \text{ ímpar}$$

c) A probabilidade, de a partícula estar no estado Ψ_n (correspondendo à energia E_n)

Problema 3

$$\omega_0 = \frac{E_0}{\hbar} = \frac{1}{2}\omega = \frac{1}{2}\sqrt{\frac{k}{\mu}},$$

onde μ é a massa reduzida $\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} = \frac{1}{2}m_{\text{Br-79}}$ (já que são dois átomos de Br-79)

$$\Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{2m_{\text{Br-79}}}} = 3.026 \cdot 10^{13} \text{ Hz} = 30.26 \text{ THz}$$

$$\text{ou } \nu_0 = \omega_0/2\pi = 4.82 \cdot 10^{12} \text{ Hz} = 4.82 \text{ THz}$$

Caso alguém esqueceu de usar a massa reduzida e chegou em $\omega_0 = \frac{1}{2}\sqrt{\frac{k}{m_{\text{Br-79}}}}$

$$\Rightarrow \omega_0 = 2.14 \cdot 10^{13} \text{ Hz} = 21.4 \text{ THz} \text{ ou } \nu_0 = 3.4 \cdot 10^{12} \text{ Hz} = 3.4 \text{ THz} \text{ também é aceito}$$

Problema 4

$$\text{a) } \omega_0 = \frac{E_0}{\hbar} = \frac{1}{2}\omega = \frac{1}{2}\sqrt{\frac{k}{m_{\text{H}}}} = 2.17 \cdot 10^{14} \text{ Hz} \text{ ou } \nu_0 = 3.45 \cdot 10^{13} \text{ Hz}$$

$$\text{b) } \lambda = \frac{ch}{\Delta E} = \frac{ch}{2E_0} = 4.35 \text{ } \mu\text{m}$$

Problema 5

$$\text{a) } x = \pm A, \text{ onde } A = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} = \sqrt{\frac{\hbar\omega}{k}} = \hbar^{1/2}(mk)^{-1/4},$$

dependo de quais duas das grandezas m , k e ω são dadas.

b) integrando o quadrado da função de onda de $-\infty$ a $-A$ e de A a ∞ .

Problema 6

$$U'(r) = 1 \cdot e^{-r/a} - \frac{r}{a} \cdot e^{-r/a} = (1 - \frac{r}{a}) \cdot e^{-r/a}$$

$$U''(r) = -\frac{1}{a} \cdot e^{-r/a} + (1 - \frac{r}{a}) \cdot (-\frac{1}{a}) \cdot e^{-r/a} = (-\frac{2}{a} + \frac{r}{a^2}) \cdot e^{-r/a} = (-\frac{2}{ar} + \frac{1}{a^2}) \cdot r e^{-r/a}$$
$$= (-\frac{2}{ar} + \frac{1}{a^2}) \cdot U(r)$$

$$\Rightarrow E = \frac{ae^2}{8\pi\epsilon_0 U(r)} \cdot \left[(-\frac{2}{ar} + \frac{1}{a^2}) \cdot U(r) + \frac{2U(r)}{ar} \right] = \frac{ae^2}{8\pi\epsilon_0 U(r)} \cdot \frac{U(r)}{a^2}$$
$$= \frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 a}$$

Problema 7

$$\text{a) } \int_0^\infty \int_0^\pi \int_0^{2\pi} |\Psi|^2 r^2 \sin \theta \, d\phi \, d\theta \, dr = \int_0^\infty \int_0^\pi (|\Psi|^2 r^2 \sin \theta \int_0^{2\pi} d\phi) \, d\theta \, dr$$

$$= \int_0^\infty \int_0^\pi (|\Psi|^2 r^2 \sin \theta \cdot 2\pi) \, d\theta \, dr = \int_0^\infty (\int_0^\pi 2\pi |\Psi|^2 r^2 \sin \theta \, d\theta) \, dr$$

$$= \int_0^\infty (2\pi |\Psi|^2 r^2 \int_0^\pi \sin \theta \, d\theta) \, dr = \int_0^\infty (2\pi |\Psi|^2 r^2 \langle -\cos \theta \rangle_0^\pi) \, dr$$

$$= \int_0^\infty (2\pi |\Psi|^2 r^2 \cdot 2) \, dr = 4\pi \cdot \int_0^\infty |\Psi|^2 r^2 \, dr = 4\pi \cdot \int_0^\infty |C e^{-r/a}|^2 r^2 \, dr$$

$$= 4\pi C^2 \cdot \int_0^\infty r^2 e^{-2r/a} \, dr = 4\pi C^2 \cdot \frac{2}{(2/a)^3} = \pi C^2 a^3 = 1, \text{ onde usamos } \lambda = \frac{2}{a}$$

$$\Rightarrow C = \pi^{-1/2} a^{-3/2}$$

$$\text{b) } \langle V(r) \rangle = \int_0^\infty P(r) V(r) \, dr = \int_0^\infty 4\pi C^2 r^2 e^{-2r/a} V(r) \, dr = \int_0^\infty 4\pi C^2 r^2 e^{-2r/a} \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \, dr$$

$$= 4\pi C^2 \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\infty r e^{-2r/a} \, dr = \frac{e^2}{\pi\epsilon_0 a^3} \int_0^\infty r e^{-2r/a} \, dr = \frac{e^2}{\pi\epsilon_0 a^3} \cdot \frac{a^2}{4}$$

$$= \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 a}, \quad \text{onde usamos de novo } \lambda = \frac{2}{a}$$

Problema 8

$$\text{a) } \langle L_x^2 + L_y^2 \rangle_{\min} = L^2 - |L_z^2|_{\max} = l(l+1)\hbar^2 - l^2\hbar^2 = l\hbar^2 = 2\hbar^2$$

$$\text{b) } \langle L_x^2 + L_y^2 \rangle_{\max} = L^2 - |L_z^2|_{\min} = l(l+1)\hbar^2 - 0 = l(l+1)\hbar^2 = 6\hbar^2$$

$$\text{c) } \langle L_x^2 + L_y^2 \rangle = L^2 - L_z^2 = l(l+1)\hbar^2 - m^2\hbar^2 = (l(l+1) - m^2)\hbar^2 = 5\hbar^2$$

Não é possível determinar L_x ou L_y

$$n_{\min} = l + 1 = 3$$

Problema 9

$$E = E_0 \Rightarrow n = 1$$

$$\Rightarrow l = 0, m_l = 0$$

\Rightarrow Há apenas um estado orbital n, l, m_l ,
mas dois estados de spin $m_s = \pm \frac{1}{2}$

\Rightarrow Degenerescência 2