

## 2. kolokvij iz Moderne fizike, 16.1.2014 - rešitve

1. Prvi dve stanji ustrezati enačbi  $-\hbar^2/(2m)\partial^2\psi/\partial x^2 = E\psi$  ter robnim pogojem  $\psi(0) = \psi(a) = 0$ . Rešitvi sta

$$\psi_1 = \sqrt{2/a} \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right), \quad E_1 = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2a^2 m} = 1.5 \text{ eV}, \quad (1)$$

$$\psi_2 = \sqrt{2/a} \sin\left(\frac{2\pi x}{a}\right), \quad E_2 = \frac{4\hbar^2 \pi^2}{2a^2 m} = 6 \text{ eV}. \quad (2)$$

Elektron se najverjetneje nahaja tam, kjer je maksimum verjetnostne gostote, ta pa nastopi tam, kjer imamo ekstrem valovne funkcije. Za sin vemo, da doseže maksimum ob vrednosti argumenta  $2\pi x/a = \pi/2$  ali  $3\pi/2$ . Torej pri  $x = a/4$  in  $x = 3a/4$ .

2. Spekter harmoničnega oscilatorja z danima parametroma  $k$  in  $m$  je

$$E_n = \hbar\omega(n + 1/2), \quad \omega = \sqrt{k/m}, \quad (3)$$

torej moramo osnovnemu stanju  $n = 0$  dovesti  $\hbar\sqrt{k/m} = 0.266 \text{ eV}$  energije, da ga vzbudimo v prvo vzbujeno stanje. Pričakovana vrednost  $\langle x^2 \rangle$  v osnovnem stanju

$$\psi_0(x) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}} \quad (4)$$

je

$$\int_{-\infty}^{+\infty} dx x^2 \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/2} e^{-\frac{m\omega x^2}{\hbar}}. \quad (5)$$

Sedaj v priloženo formulo za določeni integral vstavimo  $A = m\omega/\hbar$  in dobimo

$$\langle x^2 \rangle = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/2} \frac{\sqrt{\pi}}{2\left(\frac{m\omega}{\hbar}\right)^{3/2}} = \frac{\hbar}{2m\omega} = 1.15 \cdot 10^{-5} \text{ nm}^2. \quad (6)$$

3. Elektron ima torej glavno kvantno število  $n = 3$  in tirno vrtilno količino  $l = 2$ . Zaradi magnetnih kvantnih števil imamo 10 degeneriranih stanj:

$$\begin{array}{c} \frac{(m_l, m_s)}{(-2, 1/2)} \quad \frac{(m_l, m_s)}{(-2, -1/2)} \\ (-1, 1/2) \quad (-1, -1/2) \\ (0, 1/2) \quad (0, -1/2) \\ (+1, 1/2) \quad (+1, -1/2) \\ (+2, 1/2) \quad (+2, -1/2) \end{array}$$

Stanja z nižjo energijo so

$$1s 2s 2p, \quad (7)$$

medtem ko sta stanji  $3s$  in  $3p$  degenerirani s  $3d$ . Ko nadalje upoštevamo izbirno pravilo za dipolno sevanje,  $l - l' = \pm 1$ , nam ostane odprt le prehod v stanje  $2p$ . Razlika energij med nivojema je

$$\Delta E = E_{3d} - E_{2p} = -W_R \left( \frac{1}{3^2} - \frac{1}{2^2} \right) = \frac{5}{36} W_R = 1.89 \text{ eV}, \quad (8)$$

in pripadajoča valovna dolžina fotona je

$$\lambda = \frac{c}{\nu} = \frac{hc}{\Delta E} = 655 \text{ nm}. \quad (9)$$

Skupna vrtilna količina lahko zavzame vrednosti  $j = l \pm 1/2$ , medtem ko  $m_j = -j, -j + 1, \dots, j$ . Vsa stanja so

$(j, m_j)$	$(j, m_j)$
$(5/2, -5/2)$	
$(5/2, -3/2)$	$(3/2, -3/2)$
$(5/2, -1/2)$	$(3/2, -1/2)$
$(5/2, +1/2)$	$(3/2, +1/2)$
$(5/2, +3/2)$	$(3/2, +3/2)$
$(5/2, +5/2)$	

4. Radialna verjetnostna gostota za elektron je

$$\rho(r) = r^2 |\mathcal{R}_{10}(r)|^2, \quad (10)$$

in elektron se najverjetneje nahaja tam, kjer  $\rho(r)$  doseže maksimum. Ker je  $r\mathcal{R}_{10}(r)$  realna funkcija, lahko iščemo ekstreme te funkcije:

$$\frac{d(r\mathcal{R}_{10})}{dr} \sim \frac{d}{dr}(re^{-r/r_B}) = (1 - r/r_B)e^{-r/r_B} = 0. \quad (11)$$

Maksimum nastopi pri  $r_0 = r_B$ . Zadnji del naloge zahteva naslednji izračun integrala po  $\rho(r)$ :

$$P(r_B/2 < r < 2r_B) = \int_{r_B/2}^{2r_B} dr \frac{4r^2}{r_B^3} e^{-2r/r_B} \quad (12)$$

$$= \frac{1}{2} \int_1^4 du u^2 e^{-u}. \quad (13)$$

Upoštevamo, da je nedoločen integral

$$\int du u^2 e^{-u} = -e^{-u}(u^2 + 2u + 2), \quad (14)$$

da dobimo rezultat

$$P(r_B/2 < r < 2r_B) = \frac{5e^3 - 26}{2e^4} = 0.682. \quad (15)$$