

Vaje iz Kvantne mehanike 1

Bozona v jami (22.3.2006)

Problem: V končni potencialni jami imamo dva bozona, ki sta med seboj šibko sklopljena s potencialom $V(x_1, x_2) = W_0 \delta(x_1 - x_2)$. Kadar je v jami en sam bozon, se lahko nahaja v enem od dveh vezanih stanj, ki ju predstavimo kar z osnovnima lastnima stanjema neskončne potencialne Jame. Koliko stanj pričakujemo za dva bozona v jami (upoštevaj simetrijo valovne funkcije na zamenjavo delcev)? Kolikšne so energije teh stanj in kako so odvisne od skloplitve W_0 ?

Rešitev problema:

Vemo:

$$\Psi_n = \sqrt{\frac{2}{a}} \cdot \sin\left(\frac{n \cdot \pi}{a} \cdot x\right)$$

$$E_n = \frac{\hbar^2 \cdot n^2}{8 \cdot m \cdot a^2}$$

Hamiltonian zapišemo kot vsoto hamiltonianov prvega in drugega bozona ter potenciala,

$$H = H_1 + H_2 + V$$

valovne funkcije sistema dveh bozonov pa kot:

- a) $\varphi_1 = \Psi_1(x_1) \cdot \Psi_1(x_2)$
- b) $\varphi_2 = \Psi_2(x_1) \cdot \Psi_2(x_2)$
- c) $\varphi_3 = 2^{-1/2} \cdot (\Psi_1(x_1) \cdot \Psi_2(x_2) + \Psi_2(x_1) \cdot \Psi_1(x_2))$.

(primer a – oba delca sta v prvem stanju; primer b – oba delca sta v drugem stanju; primer c – kombinacija obeh stanj)

Izračun hamiltonianov:

$$H_{ij} = \langle \varphi_i | H | \varphi_j \rangle$$

$$H_{11} = \langle \varphi_1 | H | \varphi_1 \rangle = \langle \Psi_1 \Psi_1 | H_1 | \Psi_1 \Psi_1 \rangle + \langle \Psi_1 \Psi_1 | H_2 | \Psi_1 \Psi_1 \rangle + \langle \Psi_1 \Psi_1 | V | \Psi_1 \Psi_1 \rangle$$

Op.: Pri takšnem zapisu upoštevamo, da je prvi Ψ_1 za prvi delec, drugi pa za drugi.

$$\begin{aligned}
 H_{11} &= E_1 + E_1 + \iint \psi_1(x_1) \cdot \psi_1(x_2) \cdot W_0 \cdot \delta(x_1 - x_2) \cdot \psi_1(x_1) \cdot \psi_1(x_2) dx_1 dx_2 = \\
 &= 2 \cdot E_1 + W_0 \int (\psi_1^2)^* \cdot (\psi_1)^2 dx_1 = \\
 &= 2 \cdot E_1 + W_0 \int (\psi_1)^4 dx_1 = \\
 &= 2 \cdot E_1 + W_0 \int \left(\frac{2}{a} \cdot \sin\left(\frac{\pi}{a} \cdot x\right) \right)^4 dx = \\
 &= 2 \cdot E_1 + \frac{4}{a^2} \cdot W_0 \cdot \frac{3}{8} \cdot a \\
 H_{11} &= 2 \cdot E_1 + \frac{3 \cdot W_0}{2 \cdot a}
 \end{aligned}$$

Op.: Pri reševanju zgornjega računa smo upoštevali sledeče:

- pri prehodu iz dvojnega v enojni integral nam δ spremeni integracijo po x_2 v x_1 (oz. obratno),
- valovna funkcija je realna
- širina jame je a (t.j. meja integrala je 0 in a)

Enako izračunamo tudi H_{22} .

$$H_{22} = 2 \cdot E_2 + \frac{3 \cdot W_0}{2 \cdot a}$$

$$\begin{aligned}
 H_{33} &= \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right)^2 \cdot (\langle \psi_1 \psi_1 | H | \psi_1 \psi_1 \rangle + \langle \psi_1 \psi_2 | H | \psi_2 \psi_1 \rangle + \langle \psi_2 \psi_1 | H | \psi_1 \psi_2 \rangle + \\
 &\quad + \langle \psi_2 \psi_1 | H | \psi_2 \psi_1 \rangle) = \\
 &= \frac{1}{2} \cdot (E_1 + E_2 + E_2 + E_1 + I)
 \end{aligned}$$

Op.: Drugi in tretji člen nam razen prispevka potencialov ne dasta ničesar zardi ortogonalnosti funkcij.

$$\begin{aligned}
 I &= \iint (\psi_1 \psi_1 V \psi_1 \psi_1 + \psi_1 \psi_2 V \psi_2 \psi_1 + \psi_2 \psi_1 V \psi_1 \psi_2 + \psi_2 \psi_2 V \psi_2 \psi_1) dx_1 dx_2 = \\
 &= 4 \cdot W_0 \cdot \int (\psi_1 \psi_2)^2 dx = \\
 &= \frac{16 \cdot W_0}{a^2} \int (\sin\left(\frac{\pi}{a} \cdot x\right))^2 \cdot (\sin\left(\frac{2 \cdot \pi}{a} \cdot x\right))^2 dx = \\
 &= \frac{16 \cdot W_0}{a^2} \cdot \frac{a}{4} = \\
 &= \frac{4 \cdot W_0}{a}
 \end{aligned}$$

$$H_{33} = E_1 + E_2 + \frac{2 \cdot W_0}{a}$$

Op.: Reševanje integrala – glej op. pri izračunu H_{11} .

$$H_{12} = \langle \Psi_1 \Psi_1 | H_1 | \Psi_2 \Psi_2 \rangle + \langle \Psi_1 \Psi_1 | H_2 | \Psi_2 \Psi_2 \rangle + \langle \Psi_1 \Psi_1 | V | \Psi_2 \Psi_2 \rangle$$

Op.: Zaradi ortogonalnosti je prispevek obeh prvih členov enak nič.

$$\begin{aligned} H_{12} &= \iint \psi_1(x_1) \psi_1(x_2) \cdot W_0 \cdot \delta(x_1 - x_2) \cdot \psi_2(x_1) \cdot \psi_2(x_2) dx_1 dx_2 = \\ &= W_0 \int \psi_1^2 \psi_2^2 dx \end{aligned}$$

$$H_{12} = \frac{W_0}{a}$$

Op.: V nadaljevanju vidimo, da imamo samo še prispevke potencialov (ortogonalnost).

$$\begin{aligned} H_{13} &= \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot (\langle \psi_1 \psi_1 | V | \psi_1 \psi_2 \rangle + \langle \psi_1 \psi_1 | V | \psi_2 \psi_2 \rangle) = \\ &= \frac{2 \cdot W_0}{\sqrt{2}} \int \psi_1^3 \psi_2 dx = \\ &= \frac{8 \cdot W_0}{\sqrt{2} \cdot a^2} \int (\sin(\frac{\pi}{a} \cdot x))^3 \cdot (\sin(\frac{2 \cdot \pi}{a} \cdot x)) dx = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} H_{23} &= \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot (\langle \psi_2 \psi_2 | V | \psi_1 \psi_2 \rangle + \langle \psi_2 \psi_2 | V | \psi_1 \psi_2 \rangle) = \\ &= \frac{2 \cdot W_0}{\sqrt{2}} \int \psi_2^3 \psi_1 dx = \\ &= \frac{8 \cdot W_0}{\sqrt{2} \cdot a^2} \int (\sin(\frac{2 \cdot \pi}{a} \cdot x))^3 \cdot (\sin(\frac{\pi}{a} \cdot x)) dx = 0 \end{aligned}$$

Zaradi simetrije delcev je udi matrika simetrična.

$$H_{12} = H_{21}; H_{13} = H_{23} = H_{31} = H_{32} = 0.$$

$$H = \begin{bmatrix} 2 \cdot E_1 + \frac{3 \cdot W_0}{2 \cdot a} & \frac{W_0}{a} & 0 \\ \frac{W_0}{a} & 2 \cdot E_2 + \frac{3 \cdot W_0}{2 \cdot a} & 0 \\ 0 & 0 & E_1 + E_2 + \frac{2 \cdot W_0}{a} \end{bmatrix}$$

Če izračunamo lastne vrednosti matrike H , dobimo:

$$\lambda_{1,2} = E_1 + E_2 + \frac{3 \cdot W_0}{2 \cdot a} \pm \sqrt{(E_1 - E_2)^2 + \frac{W_0}{a^2}}$$

$$\lambda_3 = E_1 + E_2 + \frac{2 \cdot W_0}{a}$$