

Zadatak 1.

Elektron se nalazi u kvadratnoj neprobojnoj dvodimenzijskoj kutiji širine a , smještenoj u području $0 \leq x \leq a$, $0 \leq y \leq a$
 U kutiji postoji potencijalno polje oblika

$$V(x, y) = \frac{V_0}{a^2} (x^2 + b y)$$

Smatrajući potencijalno polje smetnjom, izračunajte u prvom redu računa smetnje pomak energijske razine osnovnog i prvog pobuđenog stanja elektrona.

Rješenje:

Valne funkcije osnovnog i prvog pobuđenog stanja elektrona kada nema potencijalnog polja su

$$\begin{aligned}\Psi_{11}(x, y) &= \frac{2}{a} \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{\pi y}{a}\right) \\ \Psi_{12}(x, y) &= \frac{2}{a} \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{2\pi y}{a}\right) \\ \Psi_{21}(x, y) &= \frac{2}{a} \sin\left(\frac{2\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{\pi y}{a}\right)\end{aligned}$$

a energije su

$$E_{11} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{m a^2}, \quad E_{12} = E_{21} = \frac{5 \hbar^2 \pi^2}{2 m a^2}$$

Pobuđeno stanje je, dakle, dvostruko degenerirano.

U prvom redu računa smetnje energija osnovnog stanja će se pomaknuti za

$$\begin{aligned}
 E_{11}^{(1)} &= \langle 11 | V | 11 \rangle = \frac{4V_0}{a^4} \int_0^a \int_0^a \sin^2\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin^2\left(\frac{\pi y}{a}\right) (x^2 + by) dx dy = \\
 &= 2V_0 \int_0^a x^2 \sin^2(\pi x) dx + \frac{2V_0 b}{a} \int_0^a y \sin^2(\pi y) dy = \\
 &= V_0 \left(\frac{1}{3} - \frac{1}{2\pi^2} + \frac{b}{2a} \right)
 \end{aligned}$$

Prvo pobuđeno stanje je dvostruko degenerirano, pa prema tome energijski pomak u prvom redu računa smetnje moramo izračunati iz sekularne jednadžbe. Da bismo imali razvidniji način pisanja, stanje $|12\rangle$ (s valnom funkcijom $\Psi_{12}(x, y)$) pisat ćemo kao $|1\rangle$, a stanje $|21\rangle$ (s valnom funkcijom $\Psi_{21}(x, y)$) kao $|2\rangle$. Tada imamo

$$V_{11} \equiv \langle 1 | V | 1 \rangle = \int_0^a \int_0^a \Psi_{12}^2(x, y) V(x, y) dx dy = V_0 \left(\frac{1}{3} - \frac{1}{2\pi^2} + \frac{b}{2a} \right)$$

$$V_{12} \equiv \langle 1 | V | 2 \rangle = \int_0^a \int_0^a \Psi_{12}(x, y) \Psi_{21}(x, y) V(x, y) dx dy = 0$$

$$V_{21} \equiv \langle 2 | V | 1 \rangle = 0$$

$$V_{22} \equiv \langle 2 | V | 2 \rangle = \int_0^a \int_0^a \Psi_{21}^2(x, y) V(x, y) dx dy = V_0 \left(\frac{1}{3} - \frac{1}{8\pi^2} + \frac{b}{2a} \right)$$

Sekularna jednačba ima oblik (najjednostavniji netrivialni)

$$\begin{vmatrix} E_{21}^{(1)} - V_{11} & 0 \\ 0 & E_{21}^{(1)} - V_{22} \end{vmatrix} = 0$$

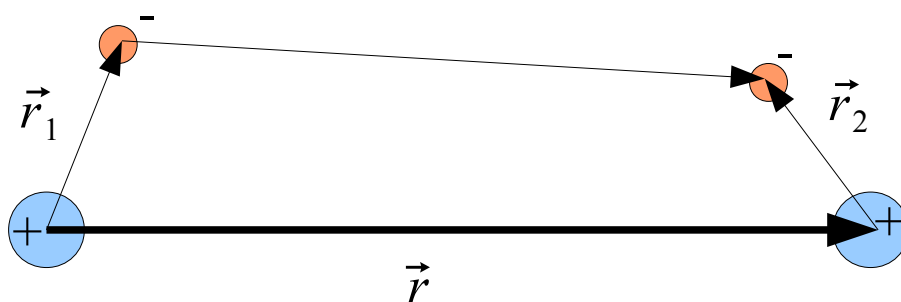
Dakle, prvi pobuđeno, degenerirano stanje, cijepa se na dva stanja, kojih su energije u prvom redu računa smetnje zadane sekularnom jednačbom.

Zadatak 2.

Dva vodikova atoma, kada su jako udaljeni jedan od drugoga, nalaze se u svojim osnovnim stanjima. Zamislimo da atome polako približavamo jedan k drugome. Opišite promjenu ukupne energije sustava s pomoću računa smetnje.

Rješenje:

Na slici su prikazani atomi.



Nesmetani hamiltonijan je

$$H_0 = -\frac{\hbar^2}{2m} \left(\vec{\nabla}_1^2 + \vec{\nabla}_2^2 - k \frac{e^2}{r_1} - k \frac{e^2}{r_2} \right)$$

Ovaj hamiltonijan opisuje dva posve nezavisna vodikova atoma. Svaki atom ima "svoga" elektrona. Smetnja tome dolazi od toga što svaki elektron "osjeća" jezgru onog drugog atoma i što se elektroni međusobno odbijaju. K tomu još moramo pribrojiti odbijanje jezgara, a njihove kinetičke energije ćemo zanemariti. Dakle, smetnja je:

$$V = k e^2 \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|} - \frac{1}{|\vec{r} + \vec{r}_2|} + \frac{1}{|\vec{r} + \vec{r}_2 - \vec{r}_1|} \right)$$

Nesmetane valne funkcije su jednostavno umnošci valnih funkcija atoma. Za osnovno stanje to je

$$\Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2) = \psi_{100}(\vec{r}_1) \psi_{100}(\vec{r}_2)$$

Prvi red računa smetnje dat će 0. Zašto?

Pokazati na ploči !

Da bi se dobila energija međudjelovanja, moramo u računu smetnje ići barem do drugog reda. Nadalje, da bismo pojednostavnili račun i dobili barem najvažniji dio toga međudjelovanja za dovoljno velike udaljenosti među atomima, smetnju ćemo razviti u Taylorov red.

$$V \approx k \frac{e^2}{2r^3} \left[(\vec{n} \cdot (\vec{r}_2 - \vec{r}_1))^2 - (\vec{n} \cdot \vec{r}_1)^2 - (\vec{n} \cdot \vec{r}_2)^2 - (\vec{r}_2 - \vec{r}_1)^2 + r_1^2 + r_2^2 \right]$$

Ovdje smo uzeli najniži neiščezavajući dio Taylorovog razvoja potencijala smetnje po omjerima

$$\frac{r_1}{r}, \frac{r_2}{r}$$

gdje je $\vec{n} = \frac{\vec{r}}{r}$

Drugi red računa smetnje sadrži kvadrat matričnih elemenata smetnje, a svaka druga energija je viša od energije osnovnog stanja. Iz svega toga zaključujemo da će energija međudjelovanja padati sa 6-tom potencijom udaljenosti među atomima i da će biti privlačna.

Dobili smo (donekle) kvantitativni opis van der Waalsove sile između atoma.

Potankosti računa prikazati na ploči!

