

PERTURBACIJA II

Lap Franc
21. junij 2004

Naloga

Izračunaj popravke energij in lastne funkcije prvega vzbujenega stanja vodikovega atoma v homogenem zunanjem električnem polju. Uporabi najnižji red teorije motnje, ki da netrivialne rezultate.

Rešitev

Vodikov atom ima v prvem vzbujenem stanju osem degeneracijskih stanj (posamezna stanja zapišemo z $|n, l, m_l, m_s \rangle$; glavno kvantno število je povsod enako, zato ne vpliva na degeneracijo; projekcija spina elektrona v z smeri nam podvoji degeneracijo pri naslednjih stanjih):

$|l, l_m \rangle$
 $|0, 0 \rangle$
 $|1, -1 \rangle$
 $|1, 0 \rangle$
 $|1, 1 \rangle$

Lastne energije vodikovega atoma v prvem vzbujenem stanju brez motnje iščemo z nastavkom

$$E_n^{(0)}\psi = H_0\psi$$

oz.

$$\langle n_0 | E_n^{(0)} | m_0 \rangle = \langle n_0 | H_0 | m_0 \rangle \text{ v matrični obliki,}$$

kjer so $E_n^{(0)}$ energije lastnih stanj, ki so vse enake, in je H_0 Hamiltonijan za vodikov atom brez električnega potenciala.

Hamiltonijan za naš primer zapišemo

$$H = H_0 + H'$$

Dodatno energijo Hamiltonijana zapišemo $H' = eU$;

$$E = -\nabla U \Rightarrow U = -Ez$$

$$H' = -eEz$$

Pri računanju upoštevamo osno simetrijo okoli osi z, zato se l_z ohranja. Posledica tega je, da H in l_z komutirata: $[H, L_z] = 0 \Rightarrow [H', L_z] = 0$. Pravtako je $[H, S_z] = 0$, saj spin v motnji ne nastopa.

Rešitve komutatorja

$$\begin{aligned} \langle n = 2, l, m, m_s | [H, L_z] | l', m', m'_s \rangle &= 0 \\ \langle l, m, m_s | [H_0, L_z] | l', m', m'_s \rangle + \langle l, m, m_s | [H', L_z] | l', m', m'_s \rangle &= 0 \end{aligned}$$

Iščemo rešitve drugega člena, ker iščemo popravke k lastnim energijam:

$$\begin{aligned} \langle l, m, m_s | [H', L_z] | l', m', m'_s \rangle &= 0 \\ [H', L_z] &= H' L_z - L_z H' = 0 \\ \langle l, m, m_s | H' L_z | l', m', m'_s \rangle - \langle l, m, m_s | L_z H' | l', m', m'_s \rangle &= 0 \end{aligned}$$

Operator L_z deluje na obhodno magnetno kvantno število m ; če je na levi v produktu, deluje levo, drugače desno.

$$\begin{aligned} \hbar m' \langle l, m, m_s | H' | l', m', m'_s \rangle - \hbar m \langle l, m, m_s | H' | l', m', m'_s \rangle &= 0 \\ \hbar \langle l, m, m_s | H' | l', m', m'_s \rangle (m' - m) &= 0 \end{aligned} \quad (1)$$

Izračun nam da dvoje možnosti:

1. Kadar $m' = m$, je lahko matrični element različen od 0; to tudi pomeni, da se komponenta l_z ohranja;
2. Če pa $m' \neq m$, mora biti matrični element enak 0.

Enak rezultat in pogoje dobimo za spinsko kvantno število:

$$\langle l, m, m_s | H' | l', m', m'_s \rangle (m_s - m'_s) = 0 \quad (2)$$

Najprej odpravimo elemente z različnim spinskim številom (2). Izvendiagonalni podmatriki 4×4 imata elemente enake 0; diagonalni sta enaki, ker spinsko število ne nastopa v motnji.

$$\begin{array}{cc} m_s = 1/2 & m_s = -1/2 \\ m_s = 1/2 & \left[\begin{array}{cc} A & 0 \\ 0 & A \end{array} \right] \\ m_s = -1/2 & \end{array}$$

Lotimo se še podmatrike A z obhodnim magnetnim številom. Iz (1) sledi:

$lm \setminus l'm'$	00	11	10	1-1
00	a	0	α	0
11	0	b	0	0
10	α^*	0	c	0
1-1	0	0	0	d

Če pogledamo še parnost funkcij (če $\vec{r} \rightarrow -\vec{r} \Rightarrow f(\vec{r}) \rightarrow -f(-\vec{r})$ liha parnost), iz katerih izračunamo diagonalne elemente, vidimo da so lihe parnosti. Integral lihe funkcije je 0 po celem prostoru. Tako so a,b,c,d tudi enaki 0.

Matrika H' je sicer hermitska, vendar je α realna, zato sta α in α^* enaka. Torej izračunajmo še element α v matriki.

$$\langle n, l, m | H' | n', l', m' \rangle = -eE \int \Psi_{nlm}^* z \Psi_{n'l'm'} dV$$

$$\Psi_{nlm} = R_{nl} Y_{lm}$$

Za izračun potrebujemo sledeče funkcije:

$$R_{2,0} = 2 \frac{1}{(2r_B)^{\frac{3}{2}}} \left(1 - \frac{r}{2r_B}\right) e^{\frac{-r}{2r_B}}$$

$$R_{2,1} = \frac{1}{\sqrt{3}} \frac{1}{(2r_B)^{\frac{3}{2}}} \frac{r}{r_B} e^{\frac{-r}{2r_B}}$$

$$Y_{0,0} = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$$

$$Y_{1,0} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos\vartheta$$

$$Y_{1,\pm 1} = \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}}$$

$$\alpha = -eE \langle 200 | r \cos\vartheta | 210 \rangle =$$

$$= -\frac{2}{\sqrt{3}} \frac{(-e_0)E}{(2r_B)^{\frac{3}{2}}} \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_{-1}^1 d(\cos\vartheta) \int_0^\infty \left(1 - \frac{r}{2r_B}\right) e^{\frac{-r}{r_B}} \frac{r}{r_B} r^3 \cos^2\vartheta dr$$

Rezultat je:

$$\alpha = -3e_0 E r_B$$

Matriki izračunamo še lastne vrednosti in lastne vektorje. Lastne vrednosti pokažejo, za koliko se je spremenila energija posameznega degeneriranega stanja, lastni vektorji pa nam dajo funkcije k pripadajoči lastni vrednosti.

$$\det(A - \lambda I) = 0$$

$$\lambda^4 - (3eEr_B)^2 \lambda^2 = 0 \Rightarrow \lambda_{1,2} = 0; \quad \lambda_{3,4} = \pm \alpha$$

$$\lambda = 0 \quad \vec{a}_1 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$\text{in} \quad \vec{a}_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

$$\lambda = \alpha \quad \vec{a}_3 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$\lambda = -\alpha \quad \vec{a}_4 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ -1 \\ 0 \end{bmatrix}$$

Na začetku smo imeli en energijski nivo, sedaj imamo tri različne. Zgornji in spodnji se dvigne oz. spusti za α , srednji ostane pri enaki energiji.

začetni nivo	...	$\frac{1}{\sqrt{2}}(00\rangle - 10\rangle)$	2×
	...	$ 11\rangle$ in $ 1-1\rangle$	4 funkcije
	...	$\frac{1}{\sqrt{2}}(00\rangle + 10\rangle)$	2×