

1. a) Bizonyítsuk be a felcserélési relációk segítségével az általánosított viriál tételt:

$$2 \langle n|T|n \rangle = \langle n|\vec{r} \cdot \vec{\nabla} V|n \rangle$$

ahol $|n \rangle$ a Hamilton operátor egy sajátállapota.

b) Mutassuk meg, hogy hidrogén atom esetén:

$$\langle n\ell m|V|n\ell m \rangle = 2E_n \quad \text{és} \quad \langle n\ell m|T|n\ell m \rangle = -E_n \quad ,$$

2. Mutassuk meg, hogy

$$\langle n\ell m|r|n\ell m \rangle = \frac{a_0}{2} [3n^2 - \ell(\ell + 1)] \quad ,$$

ahol $a_0 = \frac{\hbar^2}{m\alpha}$ a Bohr-sugár, $E_n = -\frac{\alpha^2}{2\hbar^2 n^2} = -\frac{\alpha}{2a_0 n^2} = -\frac{\hbar^2}{2ma_0^2 n^2}$ és a potenciált $V(r) = -\frac{\alpha}{r}$ alakban írtuk ($\alpha = ke^2$)!

3) A $\varphi(\vec{r}) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} e^{-\lambda r}$ próbafüggvény alkalmazásával, a variációs elv segítségével határozzuk meg a hidrogén atom alapállapotú hullámfüggvényét és energiáját!

Házi feladatok

- Hogyan módosul a hidrogén atom kötött állapotainak az energiája, ha a Coulomb potenciált Yukawa-potenciálra cseréljük:

$$V(r) = -ke^2 \frac{e^{-\lambda r}}{r} .$$

Számoljunk λ -ban másodrendig, azaz fejtsük sorba a Yukawa-potenciált és a sorfejtés tagjait hasonlítsuk össze a hidrogén atom potenciáljával. Használjuk az elsőrendű nemdegenerált perturbációszámítást!

- A H-atom alapállapotú sajátfüggvénye,

$$\psi_{100}(\vec{r}) = \frac{2e^{-r/a_0}}{a_0^{3/2}} Y_0^0(\theta, \phi) ,$$

ismeretében közvetlenül lássa be, hogy

$$\langle 100|V|100 \rangle = 2E_1$$

és

$$\langle 100|T|100 \rangle = -E_1 .$$

- Adja meg a Z töltésű atommag Coulomb-terében, $V(r) = -\frac{Zke^2}{r}$, mozgó elektron kötött állapotainak energiáit! $Z + 1$ töltésű atommag esetén tekintsük perturbálatlan potenciálnak a Z töltésű atommag potenciálját és a perturbációszámítás első rendjében számítsa ki az energiakorrekciókat. Hasonlítsa össze a kapott eredményt az egzakt sajátenergiákkal!

- Definiáljuk a térbeli tükrözés (paritás) operátorát,

$$P\psi(\vec{r}) = \psi(-\vec{r}) .$$

Mutassa meg, hogy a perdület operátorok kommutálnak a paritás operátorral:

$$[L_i, P] = 0 .$$

Gömbi koordinátákban a paritás a

$$(\vartheta', \varphi') = (\pi - \vartheta, \varphi + \pi)$$

transzformációt jelenti. Mivel a $P_\ell^0(x)$ Legendre-függvényekre fennáll, hogy $P_\ell^0(-x) = (-1)^\ell P_\ell^0(x)$, az $Y_\ell^0(\vartheta, \varphi) = \sqrt{\frac{2\ell+1}{4\pi}} P_\ell(\cos \vartheta)$ gömbharmonikusok a paritás operátor saját-függvényei,

$$Y_\ell^0(\vartheta', \varphi') = (-1)^\ell Y_\ell^0(\vartheta, \varphi) .$$

A léptetőoperátorok segítségével mutassa meg, hogy a fenti állítás kiterjeszhető tetszőleges m -re ($-\ell \leq m \leq \ell$):

$$Y_\ell^m(\vartheta', \varphi') = (-1)^\ell Y_\ell^m(\vartheta, \varphi) .$$

- A véges kiterjedésű atommag egy lehetséges modellje az $R \ll a_0$ sugarú egyenletesen töltött gömb, ahol a töltéssűrűség $\varrho = \frac{3e}{4\pi R^3}$. Számítsa ki az elektrosztatikus potenciált! A pontszerű atommag terében mozgó elektront perturbálatlan rendszernek tekintve, számítsa ki az alapállapot energiakorrekcióját a perturbációs számítás első rendjében!

Segítség: $\psi_{100}(\vec{r}) = \frac{2e^{-r/a_0}}{a_0^{3/2}} Y_0^0(\theta, \phi)$, az előforduló integrálokban az exponenciális kifejezés 1-gyel közelíthető.