$\mathbf{Pr.1}(\mathrm{Princíp}\ \mathrm{variačnej}\ \mathrm{metódy})$ Ukážte, že pre ľubovoľnú vlnovú funkciu ϕ - normovanú na jednotku - platí

$$\int \phi^* H \phi d^3 \vec{r} \ge E_0 \tag{1}$$

kde, H je hamiltonián sústavy a E_0 je jeho najnižšia vlastná hodnota.

Postup: Ľubovoľnú ϕ možno napísať ako $\phi = \sum_n c_n \psi_n$, kde $H\psi_n = E_n \psi_n$. Dosadiť ϕ do ľavej strany rovnice (1) a pozrieť čomu sa rovná.

Pr.2 Napíšte hamiltonián pre atóm hélia(uvažujme nekonečne ťažké jadro).

Pr.3 Vlnová funkcia základného stavu pre atóm vodíka je $\psi = 1/\sqrt{\pi a^3}e^{-r/a}$, kde $a = 4\pi\epsilon_0\hbar^2/(me^2)$ je Bohrov polomer.

- a) Ako by vyzerala vlnová funkcia atómu hélia, ak by sme zanedbali vzájomné pôsobenie elektrónov. (Neuvažujte o spine a antisymetrizácii vlnovej funkcie.)
- b) Aká by bola energia takejto sústavy. Porovnajte ju s experimentálnou hodnotou základného stavu hélia -78,975eV.

$$V \text{y\'sledok}: E = 8E_{H_{a.s.}} \approx -109eV$$

 $\mathbf{Pr.4}$ Zoberme skúšobnú vlnovú funkciu základného stavu atómu hélia v tvare

$$\psi_T = \frac{Z^3}{\pi a^3} e^{-Z(r_1 + r_2)/a} \tag{2}$$

a) Vypočítajte strednú hodnotu energie takéhoto stavu(tento krát už zahŕňame aj vzájomnú interakciu elektrónov).

Postup: Napíšme si hamiltonián hélia ako

$$H = -\frac{\hbar^2}{2m}(\Delta_1 + \Delta_2) - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{Z}{r_1} + \frac{Z}{r_2}\right) + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{Z-2}{r_1} + \frac{Z-2}{r_2} + \frac{1}{|\vec{r_1} - \vec{r_2}|}\right)$$
(3)

Pomocný integrál
(viď Griffiths str. 263-264) $\left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right) \left(\frac{Z^3}{\pi a^3}\right)^2 \int \frac{e^{-2Z(r_1+r_2)/a}}{|\vec{r}_1-\vec{r}_2|} d^3\vec{r}_1 d^3\vec{r}_2 = -\frac{5Z}{4} E_{H_{g.s.}}.$

Pomocný integrál
(použiť sa dá aj viriálový teorém z QM 1.) $\int \psi_T^* \frac{1}{r_1} \psi_T d^3 \vec{r}_1 d^3 \vec{r}_2 = \frac{Z}{a}$. vyjde

$$\bar{E} = \left[2Z^2 - 4Z(Z - 2) - \frac{5}{4}Z \right] E_{H_{g.s.}} = \left[-2Z^2 + \frac{27}{4}Z \right] E_{H_{g.s.}}$$
(4)

b) Nájdite hodnotu Z, pre ktorú má energia minimum.

Výsledok:
$$Z=1,69$$
 a $\bar{E}=-77,5eV$

Poznámka: Hodnota $\bar{E}=-77,5eV$ sa líši od experimentu na úrovni 2%. Lepšie výsledky sa dostanú komplikovanejšími skúšobnými funkciami ako (2). Z sa zvykne nazývať ako efektívny jadrový náboj.

Pr.5 Zoberme skúšobnú vlnovú funkciu (2) a aplikujme ju na héliu podobný atóm i) H^- a ii) Li^+ . Nájdite efektívny jadrový náboj Z a určite minimálny horný odhad základnej energie týchto atómov.

Výsledok: i)
$$Z = \frac{11}{16} \approx 0,69, E = -12,8eV$$
 ii) $Z = \frac{43}{16} \approx 2,69, E = -197,9eV$

Poznámka: Pre vodíkový anión nám vyšla hodnota E=-12,8eV, čo je viac ako E=-13,6eV. To znamená, že by vodíkový anión nemal existovať. Netreba zabudnúť, že E=-12,8eV je len horný odhad na energiu. Komplikovanejšími skúšobnými funkciami ako (2)(viď. Problem 7.16 v Griffiths) sa dá ukázať, že E<-13,6eV. Vodíkový anión je však veľmi špeciálny tým, že je len veľmi slabo viazaný a nemá žiadne viazané excitované stavy. Preto je ho ťažké pozorovať v laboratórnych podmienkach avšak na slnku sa nachádza v hojnom počte.

 $\mathbf{Pr.6}$ Hamiltonián i
ónu molekuly vodíka H_2^+ je

$$H = \frac{-\hbar^2}{2m} \Delta^2 - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} \right) + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{R}$$
 (5)

kde $r_1(r_2)$ je vzdialenosť elektrónu od prvého protónu (druhého protónu). Vzdialenosť medzi protónmi je rovná R.

Zoberme skúšobnú vlnovú funkciu v tvare

$$\phi = A\left(\psi(r_1) + \psi(r_2)\right),\tag{6}$$

kde A je normalizačná konštanta a ψ je vlnová funkcia základného stavu atómu vodíka.

- a) normalizujte vlnovú funkciu (6).
- b) nájdite energiu stavu (6) ako funkciu R.
- c) Nájdite minimálnu energiu stavu (6) a dané R.
- c) Namiesto protónov uvažujme deuteróny a namiesto elektrónu mi
ón. Budú v takomto systéme deuteróny bližšie k sebe ako protóny v
ióne molekuly vodíka H_2^+ ? Ak áno o koľko?

Postup: Griffiths str.267-268.