

Príklady na domácu úlohu z kvantovej teórie 2

Sada č.3

riešenia, prosím, odovzdajte do konca dňa 25.03.2024

1. často používané elementárne vlastnosti unitárnej transformácie

Nech H je hermitovská $n \times n$ matica, $n \in \mathbb{N}$. Typicky to je hamiltonián, ale môže to byť vo všeobecnosti aj iná hermitovská matica. Nech U je unitárna $n \times n$ matica: $U^{-1} = U^\dagger$. Nech x, y, z, \dots sú stĺpcové n -komponentné vektory.

(a) Nech vektor x je vlastným vektorom H s vlastnou hodnotou λ . Dokážte, že matica $H_{new} = UHU^\dagger$ má vlastný vektor $x_{new} = Ux$ s rovnakou vlastnou hodnotou λ .

(b) Dokážte, že unitárna transformácia nemení amplitúdy pravdepodobnosti a stredné hodnoty, t.j. $y^\dagger z = y_{new}^\dagger z_{new}$ a $y^\dagger Hy = y_{new}^\dagger H_{new}y_{new}$. **[2 body]**

2. ďalšie často používané technikality

(a) Súčet diagonálnych členov matice A sa nazýva stopa matice (angl. *trace*) a značíme ju $Tr A$. ZU používa $Sp A$ z nemeckého *spur*.

Dokážte, že pre stopu zo súčinu dvoch matíc platí $Tr AB = Tr BA$. Pomôcka: napíšte $C_{ij} = A_{ik}B_{kj}$, kde sa predpokladá Einsteinova sumačná konvencia pre opakujúce sa indexy. Potom súčet diagonálnych elementov $Tr C = C_{ii}$.

Dajte veľký pozor, lebo pre tri matice (alebo väčší počet matíc) platí iba $Tr ABC = Tr BCA$ pre cyklickú zmenu v zmene poradia, ale vo všeobecnosti neplatí $Tr ABC = Tr BAC$, teda nemôžeme ľubovoľne meniť poradie v súčine viacerých matíc.

(b) Dokážte, že stopa matice nezávisí od voľby bázy, v ktorej je matica vyjadrená, resp. unitárna transformácia definovaná v príklade 1. zachováva stopu.

(c) Nech A je hermitovská $n \times n$ matica, $n \in \mathbb{N}$. Dokážte, že matica $U = e^{iA}$ je unitárna.

(d) Nech A je hermitovská $n \times n$ matica s nulovou stopou. Dokážte, že matica $U = e^{iA}$ je unitárna s determinantom rovným 1.

Pomôcka: Vyjadrite A v tvare $VA^{diag}V^\dagger$ a rozviňte e^{iA} do radu v mocninách $(VA^{diag}V^\dagger)$. Tento rad sa už dá sčítať. **[4 body]**

3. *nadväzuje na prechádzajúci príklad*

(a) Bez počítania metódou "pozriem a vidím" určte vlastné hodnoty 3x3 hermitovskej matice A , ktorej nenulové elementy sú $A_{12} = A_{21} = 1$ a $A_{33} = 5$. Rovnakou metódou určte unitárnu maticu U , ktorá ju po obložení diagonalizuje na maticu A^{diag} . Napíšte, kde presne stoja v matici U , alebo v U^\dagger normované vlastné vektory matice A a akým obložením matice A dostaneme A^{diag} . Napíšte explicitne maticu A^{diag} a overte priamym výpočtom, že súhlasí s výsledkom násobenia, pri ktorom obkladáme A maticami U, U^\dagger . *Pomôcka: pomôže spomienka na diagonalizáciu Pauliho matíc.*

(b) To isté, ako v časti (a), ale nenulové elementy matice A sú teraz zadané takto: $A_{11} = A_{22} = 2, A_{12} = A_{21} = 1$ a $A_{33} = 5$. Čo sa zmení v porovnaní s odpoveďami na otázky v časti (a)? **[2 body]**

4. *poruchová teória pre degenerované stavy*

Uvažujme hamiltonián 2-hladinového systému s hladinami 100 $\tilde{\epsilon}$ a 300 $\tilde{\epsilon}$. Základná hladina je trikrát degenerovaná, excitovaná hladina je nedegenerovaná. Na systém pôsobí malá porucha, ktorá sníma degeneráciu základnej hladiny:

$$H' = \tilde{\epsilon} \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 & 1 \\ 1 & 2 & 0 & 2 \\ 0 & 0 & 5 & 3 \\ 1 & 2 & 3 & 4 \end{pmatrix},$$

kde $\tilde{\epsilon}$ je konštanta, ktorú v ďalšom položíme rovnú 1.

Určte energetické hladiny systému (a ich degeneráciu) po zapnutí poruchy do prvého rádu poruchovej teórie. **[2 body]**

5. *poruchová teória pre degenerované stavy - Zeemanov jav*

Dokončite diskusiu Zeemanovho javu pre prvý excitovaný stav atómu vodíka.

(a) Pri zapnutom magnetickom poli B_{ext} sme na prednáške určili 8x8 maticu poruchy H'_2 až na 2x2 podblok pre 6. a 7. stĺpec/riadok. Tento podblok sme parametrizovali pomocou čísel x, y a z . Z prednášky opíšte vyjadrenie 6. a 7. bázového vektora pomocou superpozície vektorov bázy $|nlmss_z\rangle$ a dopočítajte čísla x, y a z .

(b) Ukážte, že pre maličké B_{ext} (voči efektom jemnej štruktúry) nedostávame degeneráciu s niektorou z hladín vypočítaných na prednáške.

(c) Ukážte, že pre veľmi veľké B_{ext} (voči efektom jemnej štruktúry, ale stále

s malým efektom voči rozdielu najnižších hladín atómu vodíka) dostávame degeneráciu. Teda tu už nemáme štiepenie ε_2 na osem rôznych hladín, ale len na 5 hladín, ktoré sa odštiepili od ε_2 o rozdiely v pomere $(-2) : (-1) : 0 : (+1) : (+2)$. Aká je degenerácia týchto hladín?

Overte zhodu s použitím bázy $|nlmss_z\rangle$ na poruchu $\hat{L}_z + 2\hat{S}_z$. Pripomeňme, že porucha H'_2 je rovná tomuto operátoru, až na konštantu.

(d) Uvažujme magnetické pole B_{ext} takej intenzity, že jeho efekt je porovnateľný s jemnou štruktúrou. Akú bázu stavov treba použiť v tomto prípade v poruchovom rozvoji? Je to báza stavov $|nlmss_z\rangle$?

Je to báza stavov $|njj_zls\rangle$?

Alebo je to nejaká iná báza? Ak áno, aká?

[4 body]

6. variačná metóda

Variačnou metódou možno preskúmať, ktorá z nasledujúcich funkcií najlepšie minimalizuje energiu elektrónu v atóme vodíka. V triede sme okomentovali riešenie v časti (a). Nakoniec tam dostávame základný stav: známu vlnovú funkciu i energiu, a to pre $\beta_{min} = 1$. Na d.ú. to overte výpočtom. Ďalej preskúmajte jednu z možností (b)-(d) porovnávajúc výsledky s výsledkami z časti (a). Zhruba o koľko percent sa s nesprávnymi odhadmi (b)-(d) trafíme mimo hodnoty -13.6 eV ?

(a) $\Psi(r) = A(\beta) e^{-\beta r/a}$,

(b) $\Psi(r) = A(\beta) r e^{-\beta r/a}$, aká predstava atómu H motivuje tento odhad?

(c) $\Psi(r) = A(\beta) e^{-\beta r^2/a^2}$, aká predstava atómu H motivuje tento odhad?

(d) $\Psi(r) = A(\beta) r \sin \theta e^{-\beta r/a}$. Tu je motiváciou Bohrov model: výskyt elektrónu v rovine xy v oblasti pripomínajúcej kružnicu (záchranné koleso) o polomere rádovo a .

$A(\beta)$ je normovacia konštantu a β je variačný parameter.

Pomocné vzorce: $\Delta\Phi(r) = \Phi'' + \frac{2}{r}\Phi'$, $a = \hbar/(mc\alpha)$ je Bohrov polomer,

$$\hbar^2/(ma^2) = \alpha\hbar c/a = mc^2\alpha^2 = 2|E_1| = 2 \times 13.6\text{ eV}.$$

Pomocné integrály: $\int_0^\infty t^N e^{-t} dt = N!$ pre $N = 0, 1, 2, \dots$,

$$\int_0^\infty t e^{-t^2} dt = \frac{1}{2}, \int_0^\infty e^{-t^2} dt = \frac{\sqrt{\pi}}{2}, \int_0^\infty t^2 e^{-t^2} dt = \frac{1}{2} \frac{\sqrt{\pi}}{2}, \int_0^\infty t^4 e^{-t^2} dt = \frac{3}{2} \frac{1}{2} \frac{\sqrt{\pi}}{2}.$$

[4 body za časť (a) a za jedno z riešení (b), (c) alebo (d)]

[+ 2 body ako bonus za každé ďalšie riešenie]

7. variačná metóda

(a) Variačnú metódu môžeme aplikovať aj s viac ako len jedným parametrom. Bez počítania urobte predpoveď, aké hodnoty β_{1min} a β_{2min} by sme dostali, ak by sme si pre elektrón v atóme vodíka tipli namiesto odhadu (a) v príklade 6. sofistikovanejšiu vlnovú funkciu $\Phi(r) = (\beta_2 r + \beta_3)e^{-\beta_1 r/a}$ s nezávislými variačnými parametrami β_1 a β_2 . (β_3 by sa dala chápať ako závislá premenná, zaručujúca správne normovanie.) Čomu by vyšla rovná energia základného stavu?

(b) Akú energiu základného stavu dostaneme s rovnakým tipom funkciou $\Phi(r)$ z časti (a) pre elektrón v atóme vodíka, ktorý je vložený do vonkajšieho elektrického poľa? Do akej miery je Vaša odpoveď v súlade s odpoveďou poruchovej teórie pre Starkov jav? **[2 body]**

8. variačná metóda

Jeden z najdôležitejších a najužitočnejších príkladov minulého semestra je príklad s časticou na úsečke v stave popísanom vlnovou funkciou $\Psi(x) = Ax(L - x)$. Za úlohu bolo nájsť pravdepodobnosti namerať v tomto stave energie E_n . (Zbierka, str. 46 v tlačenej verzii, časť (d).) Ukáže sa, že na viac ako 99% nameriame energiu základného stavu.

Z hľadiska variačnej metódy ide o provokatívny výsledok. Stav $\Psi(x)$ sme navrhli z pohodlnosti, nakoľko zjavne spĺňa okrajové podmienky a umožňuje ľahké integrovanie. Ako to, že sa s ním trafíme tak blízko k skutočnému základnému stavu? Čo ak sa s trochou snahy jeho vhodnou parametrizáciou dopracujeme variačnou metódou k energii ešte nižšej ako je základná hladina vypočítaná zo SchR? V tomto príklade ukážeme, že pre jednu takúto parametrizáciu, nech sa čo ako snažíme, energiu nižšiu ako základnú nedostaneme.

(a) Vypočítajte strednú hodnotu energie v stave $\Psi(x)$. Vyjadrite ju v tvare $\overline{E}|_{\beta=1} = \frac{\hbar^2}{2mL^2} X$, kde X bude vami vypočítaná reálna hodnota. *Poznámka: Ináč povedané, energiu tu budeme udávať v jednotkách $\hbar^2/(2mL^2)$.*

(b) Porovnajete X s vlastnou energiou odpovedajúcou vlastnému stavu hamiltoniánu $\Psi_1(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin(\pi x)$, ktorý sme našli riešením bezčasovej SchR pre časticu na úsečke. Ktorá je nižšia? O koľko percent sa líšia?

(c) Variačnou metódou nájdite priblíženie pre energiu základného stavu vychádzajúc z parametrizovanej vlnovej funkcie $\Psi(x, \beta) = A(\beta) x^\beta (L - x)^\beta$, kde $\beta \geq \frac{1}{2}$ je variačný parameter a $A(\beta)$ je normovacia konštanta. Výsle-

dok porovnajte s vlastnou energiou stavu $\Psi_1(x)$.

Pomôcky: Namiesto prechodu od x k bezrozmernej integračnej premennej $t = x/L$ zvážte možnosť priamo položiť $L = 1$ pri všetkom počítaní. Kde potom treba vo výsledku dopísať L ?

Použite pomocný integrál $\int_0^1 t^a(1-t)^b dt = \Gamma(a+1)\Gamma(b+1)/\Gamma(a+b+2)$, kde $\Gamma(x+1) = x\Gamma(x)$ je gamma funkcia.

Pre vašu kontrolu: mne vyšlo, že $\bar{E}(\beta)$ je úmerná $(\beta + \frac{3}{8} \frac{1}{\beta-1/2} + C)$, kde C je konštanta nezávislá na β .

Nakoniec minimalizujte $\bar{E}(\beta)$ vzhľadom na variačný parameter a numericky vyčísľte X_{min} vo vzťahu $\bar{E}_{min} = \frac{\hbar^2}{2mL^2} X_{min}$.

Dostali ste výsledok menší ako energia stavu $\Psi_1(x)$?

O koľko percent sa líšia E_1 a \bar{E}_{min} ?

O koľko percent sme sa zlepšili voči energii stavu $\Psi(x) = Ax(L-x)$ vďaka použitiu variačnej metódy? **[4 body]**