

Príklady na domácu úlohu z kvantovej teórie

Sada č.8

riešenia, prosím, odovzdajte do začiatku cvičenia 29.11.2024

1. globálne maximum pravdepodobnosti výskytu JHO

Uvažujme JHO. Na prednáške sme povedali, že $|\Psi_2(x)|^2$ má globálne maximum mimo $x = 0$, a teda vyzerá opačne ako slovenský znak: stredný hrb je nižší ako krajné hrby. Dokážte toto tvrdenie.

Na ňom sme potom postavili tvrdenie, že hrby funkcie $|\Psi_N(x)|^2$, pre $N \gg 1$, sa zvyšujú smerom preč od počiatku a teda oscilátor sa v excitovaných stavoch, predovšetkým tých s $N \gg 1$ vyskytuje najpravdepodobnejšie na krajoch intervalu, v ktorom vlnová funkcia osciluje. To je interval v premennej x , kde platí $E > V(x)$. V prípade záujmu si môžete dobrovoľne overiť, že aj pre štyri hrby funkcie $|\Psi_3(x)|^2$ odpovedajú maximu jej vonkajšie hrby. **[2 body]**

2. JHO a vzťah neurčitosti pre stacionárne stavy

(a) Nakoľko hamiltonián JHO komutuje s operátorom parity (vďaka symetrii potenciálu), vlnové funkcie stacionárnych stavov sú párne alebo nepárne. Čo z toho vyplýva pre stredné hodnoty \bar{x} a \bar{p} v týchto stavoch? Môžeme bez námahy povedať, čomu sú rovné? Odpoveď vysvetlite.

(b) Keďže potom $\bar{x}^2 = (\Delta x)^2$ a $\bar{p}^2 = (\Delta p)^2$, pre energiu stacionárneho stavu platí $E_n = \overline{E_n} = \frac{1}{2m} \overline{p^2} + \frac{1}{2} m \omega^2 \overline{x^2} = \frac{1}{2m} (\Delta p)^2 + \frac{1}{2} m \omega^2 (\Delta x)^2$. Vynásobte túto rovnicu (jej prvý a posledný člen) so zlomkom $\frac{2}{\hbar \omega}$, výrazy zjednodušte a na pravej strane nahraďte \hbar , m a ω konštantami x_Q a p_Q .

(c) Dokážte pomocné tvrdenie, že výraz $\frac{1}{Y} + Y$ má pre kladné Y minimum pre $Y_{MIN} = 1$.

(d) Na základe pomocného tvrdenia $\frac{1}{Y} + Y \geq 2$ dokázaného v (c) pre ľubovoľné $Y > 0$, ukážte, že musí platiť

$$\frac{1}{2} \left(\frac{1}{2 \frac{(\Delta x)^2}{x_Q^2}} + 2 \frac{(\Delta x)^2}{x_Q^2} \right) = \frac{1}{4 \frac{(\Delta x)^2}{x_Q^2}} + \frac{(\Delta x)^2}{x_Q^2} \geq 1. \quad (1)$$

Nakoniec ukážte, že zo vzťahu neurčitosti $\Delta x \Delta p \geq \frac{\hbar}{2}$ vyplýva $\frac{(\Delta p)^2}{p_Q^2} \geq \frac{1}{4 \frac{(\Delta x)^2}{x_Q^2}}$, čo po dosadení do (1) dáva $\frac{(\Delta p)^2}{p_Q^2} + \frac{(\Delta x)^2}{x_Q^2} \geq 1$. Porovnajzte tento vý-

sledok s výsledkom z časti (b). Je možné špecifikovať, čomu sa rovná súčin $\Delta x \Delta p$ pre niektorý zo stacionárnych stavov? Ak áno, určte bez počítania len na základe tohto príkladu, čomu sa vtedy rovná Δx a čomu Δp . Patrí sa napísať aj, čomu sa rovná ich súčin a okomentovať platnosť vzťahu neurčitosti.

(e) Dá sa týmto trikom určiť Δx a Δp bez počítania vo viacerých, prípadne všetkých stacionárnych stavoch? Odpoveď netipujte, ale vysvetlite. Ak áno, v ktorých? Ak nie, prečo nie? **[2 body]**

3. kmity JHO v superpozícii stacionárnych stavov

(a) Napíšte správne normovanú vlnovú funkciu základného stavu $\Psi_0(x)$ a prvého excitovaného stavu $\Psi_1(x)$.

Môžete ich opísať z minulosti, ale potrebujeme ich teraz aj so správnym normovaním.

(b) Graficky načrtnite, ako tieto vlnové funkcie vyzerajú a tiež hustotu pravdepodobnosti výskytu oscilátora na reálnej osi v spomínaných dvoch stavoch.

(c) Aká je podľa obrázka stredná hodnota merania polohy oscilátora v stave Ψ_0 a aká v stave Ψ_1 ? Odpoveď zdôvodnite.

Tieto stredné hodnoty označme ako maticové elementy x_{00} a x_{11} .

(d) Ψ_0 , Ψ_1 , x_{00} a x_{11} z odpovedí na otázky (a) a (c) môžeme chápať ako $\Psi_0(x, t)$, $\Psi_1(x, t)$, $x_{00}(t)$ a $x_{11}(t)$ v čase $t = 0$.

Aký je ich časový vývoj pre $t > 0$?

Načrtnite hustotu pravdepodobnosti výskytu oscilátora na reálnej osi v spomínaných dvoch stavoch v nejakom zvolenom neskoršom čase.

Dochádza v stavoch Ψ_0 a Ψ_1 ku kmitom strednej polohy oscilátora? Dá sa vaše pozorovanie zovšeobecniť na všetky stacionárne stavy?

(e) Nech je JHO v čase $t = 0$ v stave, ktorý je superpozíciou vlastných stavov Ψ_0 a Ψ_1 , každý s rovnakou pravdepodobnosťou. Napíšte správne normovanú vlnovú funkciu oscilátora v čase $t = 0$. *Pre väčšiu prehľadnosť a vyniknutie pointy, ktorú sledujeme v tomto príklade, nedosadzujte konkrétne výrazy za Ψ_0 a Ψ_1 z časti (a).*

Graficky načrtnite, ako približne táto vlnová funkcia vyzerá a tiež hustotu pravdepodobnosti výskytu oscilátora na reálnej osi v tomto stave.

Je \bar{x} vychýlená mimo počiatku? Na ktorú stranu?

(f) Napíšte, ako sa vlnová funkcia JHO z časti (e) vyvíja v čase $t > 0$ (naďalej

nedosadzujte za Ψ_0 a Ψ_1 , za energie však dosadzte príslušný násobok $\hbar\omega$), a ...

(g) ... načrtnite hustotu pravdepodobnosti výskytu oscilátora na reálnej osi v časoch $t = \pi/\omega$ a $t = 2\pi/\omega$.

Je pre tieto časy \bar{x} vychýlená mimo počiatku? Na ktorú stranu?

(h) Vypočítajte strednú polohu $\overline{x(t)}$ oscilátora z časti (f) pomocou nenulového maticového elementu x_{01} ako funkciu času. Explicitne dokážte, že $\overline{x(t)}$ koná harmonické kmity okolo počiatku s kruhovou frekvenciou ω .

Nakoniec určte x_{01} a z neho určte amplitúdu kmitov JHO v tomto stave.

(i) Dostávame zhodu s Ehrenfestovými vetami pre JHO? Dostávame ekvivalentnú informáciu alebo sme tu odvodili aj niečo navyše, čo nemožno odvodiť z Ehrenfestových viet?

(j) Ako kmitá stredná poloha $\overline{x(t)}$ oscilátora, ktorý je namiesto superpozície základného a prvého excitovaného stavu (viď otázka (h)) v stave danom superpozíciou základného a n -tého excitovaného stavu, $n \geq 2$?

Svoju odpoveď zdôvodnite. Naozaj počítať tu však netreba nič. [4 body]

4. JHO: amplitúda kmitov $\bar{x}(t)$

V predchádzajúcom príklade sme uvažovali kmity $\bar{x}(t)$ v stave $\Psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2}} \Psi_0(x, t) + \frac{1}{\sqrt{2}} \Psi_1(x, t)$. Tento príklad naň nadväzuje.

(a) Uvažujte teraz všeobecnú superpozíciu $\Psi(x, t) = c_0 \Psi_0(x, t) + c_1 \Psi_1(x, t)$, kde $|c_0|^2 + |c_1|^2 = 1$. Vypočítajte $\bar{x}(t)$ a určte komplexné konštanty c_0 a c_1 tak, aby bola amplitúda kmitov $\bar{x}(t)$ maximálna.

(b) Uvažujte teraz o niečo všeobecnejšiu superpozíciu $\Psi(x, t) = c_0 \Psi_0(x, t) + c_1 \Psi_1(x, t) + c_2 \Psi_2(x, t)$, kde $|c_0|^2 + |c_1|^2 + |c_2|^2 = 1$. Opäť (i) vypočítajte $\bar{x}(t)$, (ii) okomentujte, či stále vychádzajú pre ňu harmonické kmity a (iii) určte komplexné konštanty c_0 , c_1 a c_2 tak, aby bola amplitúda kmitov $\bar{x}(t)$ maximálna.

Návod k časti (iii): uvážte, či možno c_0 , c_1 a c_2 prehlásiť za reálne a potom sa na hľadanie extrémů amplitúdy ponúka metóda lagranžovho multiplikátora pre väzbu $c_0^2 + c_1^2 + c_2^2 = 1$. [2 body]

5. (bonus príklad) JHO: amplitúda kmitov $\bar{x}(t)$ - všeobecný prípad

Zovšeobecnime $\Psi(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \Psi_n(x, t)$, kde $c_n = |c_n| e^{i\delta_n}$ sú komplexné čísla spĺňajúce normovacia podmienku.

- (i) Vypočítajte $\bar{x}(t)$,
(ii) okomentujte, či pre ňu vychádzajú harmonické kmity a
(iii) určte ich amplitúdu pomocou $|c_n|$ a δ_n . Otestujte, či Vám sedia výsledky príkladu 4.

Poznámka: harmonické kmity $\bar{x}(t)$ v príklade 4.(a) nie sú výnimočné, nakoľko by harmonické kmity vyšli aj pre superpozíciu dvoch stacionárnych stavov napr. častice na úsečke, alebo v ľubovolnej inej sústave s jedným výrazným globálnym minimom potenciálu $V(x)$.

Avšak v príkladoch 4.(b) a tuná v príklade 5. by už pre iné sústavy nevyšli harmonické kmity. Teda až tu sa naplno prejaví, že našou sústavou je jednoduchý harmonický oscilátor.

[2 body]

6. (bonus príklad) vzťah neurčitosti pre základný stav JHO

V príklade 2. bol návod, ako môžete bez počítania určiť Δx a Δp pre JHO v základnom stave. Overtte teraz priamym výpočtom, že ich tam dostávame správne a že je naozaj splnený vzťah neurčitosti, aj keď len-tak-tak.

[2 body]