

KVANTNA MEHANIKA

Treći kolokvij 13. 6. 2023.

ZADATAK 1

Razmotrite vremenski ovisan hamiltonijan $H = H_0 + H'(t)$ gdje je

$$H'(t) = U \exp(-t/T)$$

Operatori H_0 i U su vremenski neovisni, a T je konstanta. Kolika je vjerojatnost, u najnižem redu po U , da će smetnja uzrokovati prijelaz iz svojstvenog stanja $|n\rangle$ za H_0 u različito svojstveno stanje $|m\rangle$ za H_0 tijekom vremenskog intervala $t = 0$ i $t \gg T$?

ZADATAK 2

Neka je čestica A u vezanom stanju opisanom valnom funkcijom $\phi_A(\mathbf{r}')$. Na čestici A raspršuje se snop čestica B opisanih ravnim valom. Svaka čestica snopa interagira s česticom B. Odgovarajuća potencijalna energija je $W(\mathbf{r} - \mathbf{r}')$, gdje su \mathbf{r}' položaji čestice A, \mathbf{r} čestica u snopu B.

(a) Pod pretpostavkom da čestica A ne mijenja kvantno stanje tijekom raspršenja, izračunajte matrični element

$$\langle \phi_A, \mathbf{k}' | W(\mathbf{r} - \mathbf{r}') | \phi_A, \mathbf{k} \rangle$$

gdje \mathbf{k} i \mathbf{k}' valni vektori koji označavaju početno i konačno stanje upadnih čestica B. Ravne valove ne treba normalizirati.

(b) Izračunajte amplitudu raspršenja i diferencijalni udarni presjek u Bornovoj aproksimaciji upotrijebivši rezultat pod (a) tako da zamijenite Fourierov transformat potencijala u formuli (22.10) u Pregledu formula s matričnim elementom izračunatim pod (a). Dobiveni diferencijalni udarni presjek sastoji se od produkta dva člana: jedan koji opisuje raspršenje na potencijalu $W(\mathbf{r})$ u Bornovoj aproksimaciji, a drugi član, form faktor, karakterizira stanje $\phi_A(\mathbf{r})$.

(c) Razmotrite raspršenje čestice na vezanom sustavu, na primjer, elektronu u atomu, koji je opisan valnom funkcijom

$$\phi_A(\mathbf{r}') = a \exp\left(-\frac{r'^2}{\beta^2}\right)$$

gdje su a i β konstante. Ako je interakcija upadnih čestica i sustava dana potencijalom

$$W(\mathbf{r} - \mathbf{r}') = \lambda \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')$$

izračunajte diferencijalni udarni presjek u Bornovoj aproksimaciji, odnosno, koristite formulu koju ste izveli pod (b).

1.

Vremenski ovisan hamiltonijan

$$H = H_0 + H'(t)$$

$$H'(t) = U \exp(-t/T)$$

Operatori H_0 i U su vremenski nezavisni.

$$H_0 \Psi_k = E_k \Psi_k$$

Vremenski ovisan radni mehanizam; amplituda vjerojatnosti da
sustav prijeđe u stanje $|m\rangle$ ako je počeo u stanju $|n\rangle$.

u 1. redu ($m \neq n$)

$$C_m^{(1)} = \frac{1}{i\hbar} \int_0^t dt' H'_{mn}(t') e^{i\omega_{mn}t'}$$

$$H'_{mn}(t') = \underbrace{\langle m | U | n \rangle}_{U_{mn}} \exp(-t'/T)$$

$$C_m^{(1)} = \frac{1}{i\hbar} \int_0^t dt' U_{mn} e^{-t'/T} e^{i\omega_{mn}t'}$$
$$= \frac{U_{mn}}{i\hbar} \cdot \frac{e^{-t'/T} e^{i\omega_{mn}t'}}{-\frac{1}{T} + i\omega_{mn}} \Big|_0^t$$

Za $t \gg T$ je približno

$$e^{-t/T} \rightarrow 0$$

$$C_m^{(1)} \approx \frac{U_{mn}}{i\hbar} \cdot (-1) \cdot \frac{1}{-\frac{1}{T} + i\omega_{mn}}$$

Sredimo

$$C_m^{(1)}(t) \approx \frac{U_{mn}}{\hbar} \cdot \frac{1}{\omega_{mn} - i \frac{1}{T}}$$

$$\omega_{mn} = \frac{E_m - E_n}{\hbar}$$

Verovatnost prelaza u stanje $|m\rangle$ je

$$\begin{aligned} |C_m(t)|^2 &\approx |C_m^{(1)}(t)|^2 = \frac{|U_{mn}|^2}{\hbar^2} \cdot \frac{\hbar^2}{(E_m - E_n)^2 + \frac{\hbar^2}{T^2}} \\ &= \frac{|U_{mn}|^2}{(E_m - E_n)^2 + \frac{\hbar^2}{T^2}} \end{aligned}$$

2.

$$\langle \phi_A, \vec{k}' | \underbrace{W(\vec{r}-\vec{r}')}_{\uparrow} | \phi_A, \vec{k} \rangle = \int d^3 r' |\phi_A(\vec{r}')|^2 \int d^3 r W(\vec{r}-\vec{r}') e^{-i(\vec{k}'-\vec{k})\cdot\vec{r}}$$

U gornju relaciju uvrteli smo relaciju potpunosti:

$$\int d^3 r \int d^3 r' |\vec{r}, \vec{r}'\rangle \langle \vec{r}, \vec{r}'| = 11$$

Oznacimo

$$\vec{k}' - \vec{k} = \vec{\xi}$$

U integralu

$$\int d^3 r W(\vec{r}-\vec{r}') e^{-i\vec{\xi}\cdot\vec{r}}$$

promenimo varijablu

$$\vec{r}-\vec{r}' = \vec{r}''$$

$$\int d^3 r'' W(\vec{r}'') e^{-i\vec{\xi}\cdot(\vec{r}''+\vec{r}')}$$

Imamo

$$\underbrace{\int d^3 r' |\phi_A(\vec{r}')|^2 e^{-i\vec{\xi}\cdot\vec{r}'}}_{\text{Fourier transform za gustocu vjerojatnosti } |\phi_A|^2 = \rho} \underbrace{\int d^3 r'' W(\vec{r}'') e^{-i\vec{\xi}\cdot\vec{r}''}}_{\text{Fourier transform za } W(\vec{r}'')}$$

Fourier transform za gustocu vjerojatnosti $|\phi_A|^2 = \rho$

Fourier transform za $W(\vec{r}'')$

Prema tome, matricni element glasi

$$\langle \phi_{A, \vec{k}} | \psi(\vec{r}-\vec{r}') | \phi_{A, \vec{k}} \rangle \propto f(\vec{z}) \psi(\vec{z})$$

gde su $f(\vec{z})$ i $\psi(\vec{z})$ Fourier transformi za f i ψ .

(b) Amplituda raspršenja i diferencijalni udarni presek u
Bornovoj aproksimaciji za elastično raspršenje glase

$$f(\vec{z}) = - \frac{m}{2\pi\hbar^2} \int e^{-i\vec{z}\cdot\vec{r}'} \psi(\vec{r}') d^3r'$$
$$= - \frac{m}{2\pi\hbar^2} \psi(\vec{z})$$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{m^2}{4\pi^2\hbar^4} |\psi(\vec{z})|^2$$

Zamenujemo

$$\psi(\vec{z}) \rightarrow f(\vec{z}) \psi(\vec{z})$$

pa je

$$f(\vec{z}) = - \frac{m}{2\pi\hbar^2} \psi(\vec{z}) f(\vec{z})$$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{m^2}{4\pi^2\hbar^4} |\psi(\vec{z})|^2 |f(\vec{z})|^2$$

(c) Treba odrediti Fourierove transformate za ψ i
za f .

$$\psi(\vec{z}) = \mathcal{N} \int d^3r e^{-i\vec{z}\cdot\vec{r}} f(\vec{r}) = \mathcal{N}$$

$$\int d^3r e^{-i\vec{z}\cdot\vec{r}} \cdot |\Phi_A|^2 = \int d^3r e^{-i\vec{z}\cdot\vec{r}} \cdot a^2 e^{-2r^2/z^2}$$

Postavimo z-os koordinatnog sistema u supru vektora \vec{z} .

$$\vec{z}\cdot\vec{r} = zr \cos\theta$$

$$\int d\Omega e^{-i zr \cos\theta} = 2\pi \int_0^\pi \sin\theta e^{-i zr \cos\theta}$$

$$= 2\pi \frac{e^{-i zr \cos\theta}}{-i zr} \Big|_0^\pi = \frac{2\pi}{i zr} \cdot \left(e^{izr} - e^{-izr} \right)$$

$$= \frac{4\pi}{zr} \sin(zr)$$

Integral po r

$$a^2 \int dr r^2 e^{-2r^2/z^2} \cdot \frac{4\pi}{zr} \sin(zr)$$

$$= \frac{4\pi a^2}{z} \int_0^\infty dr r e^{-2r^2/z^2} \sin(zr)$$

Ovakov integral dno rješaveli na vještama.

$$\int_0^\infty dr r e^{-2r^2/z^2} \sin(zr) = \frac{1}{8} \sqrt{\frac{\pi}{2}} z^3 e^{-\frac{1}{8} z^2 z^2}$$

Imamo

$$\rho(\vec{z}) = \frac{4\pi a^2}{z} \cdot \frac{1}{8} \sqrt{\frac{\pi}{2}} z^3 e^{-\frac{1}{8} z^2 z^2}$$

Diferensijelni udani projek 12 (5) je

$$\begin{aligned}\frac{d\psi}{d\omega} &= \frac{m^2}{4\pi^2 \hbar^4} \cdot |\Lambda|^2 \cdot \left(\frac{\pi a^2}{2} \sqrt{\frac{\pi}{2}} \frac{3}{2} e^{-\frac{1}{8} \frac{2^2 3^2}{2}} \right)^2 \\ &= \frac{m^2 \Lambda^2 a^4 \pi^3}{32 \hbar^4} e^{-\frac{1}{4} \frac{2^2 3^2}{2}}\end{aligned}$$