

Kvantová mechanika I: Zápočtová písemka

Michal Grňo

10. ledna 2020

1 Mionium v křemíku

2 Kvadratický Hamiltonián

2.1 Zadání

Pohyb částice je popsán Hamiltoniánem

$$\hat{H} = \hat{p}^4 + \hat{p}^2 \hat{x}^2 + \hat{x}^2 \hat{p}^2 + \hat{x}^4, \quad [\hat{x}, \hat{p}] = i.$$

Určete možné energie E_n této částice a jim odpovídající vlastní stavy $|n\rangle$. Vypočtěte střední hodnotu operátoru souřadnice v čase t , pokud je systém na počátku v čase $t = 0$ ve stavu

$$|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|n\rangle + |n+1\rangle).$$

2.2 Řešení

Ze cvičení víme, že Hamiltonián harmonického oscilátoru je pro $M = \frac{1}{2}$, $\Omega = 1$, $\hbar = 1$ ve tvaru

$$\hat{H}_{\text{harm.}} = \hat{p}^2 + \hat{x}^2$$

si můžeme vyjádřit jako

$$\hat{H}_{\text{harm.}} = \hat{n} + \frac{1}{2},$$

$$\hat{n} = \hat{a}^\dagger \hat{a}, \quad \hat{n} |n\rangle = n |n\rangle \quad \forall n \in \mathbb{N}_0,$$

$$\hat{x} = \hat{a}^\dagger + \hat{a}, \quad \hat{p} = i (\hat{a}^\dagger - \hat{a}),$$

$$\hat{a} |n\rangle = \sqrt{n} |n-1\rangle,$$

$$\hat{a}^\dagger |n\rangle = \sqrt{n+1} |n+1\rangle.$$

Pro náš kvadratický Hamiltonián zjevně platí

$$\begin{aligned} \hat{H} &= \hat{p}^4 + \hat{p}^2 \hat{x}^2 + \hat{x}^2 \hat{p}^2 + \hat{x}^4, \\ &= (\hat{p}^2 + \hat{x}^2)^2 \\ &= \left(\hat{n} + \frac{1}{2} \right)^2 \\ &= \hat{n}^2 + \hat{n} + \frac{1}{2}. \end{aligned}$$

Jeho vlastní stavy budou tedy $|n\rangle$, stejné jako vlastní stavy harmonického oscilátoru, a jim příslušící vlastní energie budou

$$E_n |n\rangle = \hat{H} |n\rangle = \left(\hat{n}^2 + \hat{n} + \frac{1}{2} \right) |n\rangle = \left(n^2 + n + \frac{1}{2} \right) |n\rangle.$$

$$E_n = n^2 + n + \frac{1}{2}.$$

Nakonec nás zajímá časový vývoj stavu $|\psi(t)\rangle$ s počáteční podmínkou

$$|\psi(0)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|n\rangle + |n+1\rangle).$$

Víme, že pro časový vývoj obecného stavu platí (při $\hbar = 1$)

$$|\psi(t)\rangle = e^{-i\hat{H}t} |\psi(0)\rangle.$$

S použitím Sylvestrovy formule pro rozklad operátorové funkce pomocí vlastních stavů dostaneme

$$\begin{aligned} |\psi(t)\rangle &= \sum_m e^{-iE_m t} \hat{P}_{E_m} |\psi(0)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(e^{-iE_n t} |n\rangle + e^{-iE_{n+1} t} |n+1\rangle \right), \\ |\psi(t)\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-it(n^2+n+\frac{1}{2})} \left(|n\rangle + e^{-2it(n+1)} |n+1\rangle \right). \end{aligned}$$

Střední hodnota operátoru souřadnice \hat{x} potom bude

$$\begin{aligned} \langle \psi(t) | \hat{x} | \psi(t) \rangle &= \left(\langle n | + e^{2it(n+1)} \langle n+1 | \right) \hat{x} \left(|n\rangle + e^{-2it(n+1)} |n+1\rangle \right) \\ &= e^{2it(n+1)} \langle n+1 | \hat{x} | n \rangle + \langle n | \hat{x} | n \rangle + \langle n+1 | \hat{x} | n+1 \rangle + e^{-2it(n+1)} \langle n | \hat{x} | n+1 \rangle \\ &= e^{2it(n+1)} \langle n+1 | \left(\hat{a}^\dagger + \hat{a} \right) | n \rangle + \langle n | \left(\hat{a}^\dagger + \hat{a} \right) | n \rangle + \langle n+1 | \left(\hat{a}^\dagger + \hat{a} \right) | n+1 \rangle + e^{-2it(n+1)} \langle n | \left(\hat{a}^\dagger + \hat{a} \right) | n+1 \rangle \\ &= \sqrt{n+1} e^{2it} e^{2int} + \sqrt{n+1} e^{-2it} e^{-2int} \\ &= 2\sqrt{n+1} \cos(2t(n+1)). \end{aligned}$$

Použil jsem vyjádření \hat{x} pomocí posunovacích operátorů a následné zjednodušení pomocí knihovny SymPy.

3 Třírozměrná δ jáma

4 Zadání

Částice se pohybuje v třírozměrném přitažlivém potenciálu

$$V(x, y, z) = -a\delta(x) - b\delta(y) - c\delta(z), \quad a, b, c > 0.$$

Nalezněte energie všech vázaných stavů a jim odpovídající normované vlnové funkce. Pro nejnižší vázaný stav ověřte, že splňuje relace neurčitosti.

5 Řešení

Odpovídající Hamiltonián je pro $M = \frac{1}{2}$, $\Omega = 1$, $\hbar = 1$

$$\hat{H} = \hat{p}^2 + \hat{V} = -\Delta - a\delta(x) - b\delta(y) - c\delta(z)$$