

Øving 10 for FY1004, høsten 2007

Hamiltonoperatoren for en endimensjonal harmonisk oscillator er

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 x^2 = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2} m\omega^2 x^2 .$$

m er massen til partikkelen, x er posisjonen, p er impulsen, og ω er vinkelfrekvensen til oscillatoren. Størrelsen

$$\ell = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}}$$

er en karakteristisk lengde for oscillatoren. Vi innfører operatoren

$$a = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x + \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} p = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{x}{\ell} + \frac{i\ell}{\hbar} p \right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{x}{\ell} + \ell \frac{d}{dx} \right) .$$

Siden operatorene x og p er Hermiteske, $x^\dagger = x$ og $p^\dagger = p$, er

$$a^\dagger = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x - \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} p = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{x}{\ell} - \frac{i\ell}{\hbar} p \right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{x}{\ell} - \ell \frac{d}{dx} \right) .$$

Den kanoniske kommutasjonsrelasjonen

$$[x, p] = xp - px = i\hbar I$$

som vi gjerne skriver slik: $[x, p] = i\hbar$, gir at

$$[a, a^\dagger] = aa^\dagger - a^\dagger a = I ,$$

som vi gjerne skriver slik: $[a, a^\dagger] = 1$.

Hamiltonoperatoren kan uttrykkes ved operatorene a og a^\dagger som

$$H = \hbar\omega \left(a^\dagger a + \frac{1}{2} \right) = \hbar\omega \left(N + \frac{1}{2} \right) ,$$

idet vi definerer $N = a^\dagger a$. Operatoren N kan kalles en *antallsoperator*, av grunner som blir åpenbare når vi resonnerer oss fram til hvilke egenverdier den kan ha.

a) Vis at operatorene $a^\dagger a$ og aa^\dagger begge er Hermiteske.

Hvorfor kan de ikke ha negative egenverdier?

Hint: Se øving 9.

Vis f.eks. generelt for to operatorer A og B at $(AB)^\dagger = B^\dagger A^\dagger$, og at $(A^\dagger)^\dagger = A$.

b) I det følgende antar vi at vi har gitt en egentilstand ψ_k til N med egenverdi k . Vi antar altså at

$$N\psi_k = k\psi_k .$$

Bruk kommutasjonsrelasjonen $[a, a^\dagger] = 1$ til å vise at ψ_k er en egentilstand for aa^\dagger .

Hva er egenverdien?

c) Vis kommutasjonsrelasjonene

$$[a, N] = a, \quad [a^\dagger, N] = -a^\dagger.$$

Bruk dem til å vise at $a^\dagger\psi_k$ er en egentilstand for N med egenverdi $k + 1$, og at $a\psi_k$ er en egentilstand for N med egenverdi $k - 1$.

d) Vis at hvis ψ_k er normert, slik at

$$\langle \psi_k, \psi_k \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi_k^* \psi_k = 1,$$

så er ψ_{k+1} og ψ_{k-1} normerte når vi definerer

$$\psi_{k+1} = \frac{1}{\sqrt{k+1}} a^\dagger \psi_k, \quad \psi_{k-1} = \frac{1}{\sqrt{k}} a \psi_k.$$

På tilsvarende måte definerer vi

$$\begin{aligned} \psi_{k+2} &= \frac{1}{\sqrt{k+2}} a^\dagger \psi_{k+1} = \frac{1}{\sqrt{(k+1)(k+2)}} (a^\dagger)^2 \psi_k, \\ \psi_{k-2} &= \frac{1}{\sqrt{k-1}} a \psi_{k-1} = \frac{1}{\sqrt{k(k-1)}} a^2 \psi_k. \end{aligned}$$

Og så videre. Alle ψ_n med $n = k, k \pm 1, k \pm 2, \dots$ er da normerte egentilstander for N , med

$$N\psi_n = n\psi_n, \quad a^\dagger\psi_n = \sqrt{n+1}\psi_{n+1}, \quad a\psi_n = \sqrt{n}\psi_{n-1}.$$

Men vi må ta forbehold om at N ikke kan ha negative egenverdier. Den eneste måten det kan unngås på, er at en av tilstandene ψ_n har den egenskapen at

$$a\psi_n = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{x}{\ell} + \ell \frac{d}{dx} \right) \psi_n = 0, \quad N\psi_n = (a^\dagger a)\psi_n = a^\dagger(a\psi_n) = 0.$$

For denne tilstanden er altså $n = 0$, og dette er grunntilstanden til den harmoniske oscillatoren. Den normerte grunntilstanden er

$$\psi_0(x) = \frac{1}{\sqrt{\ell} \sqrt[4]{\pi}} e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} = \sqrt[4]{\frac{m\omega}{\pi\hbar}} e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}.$$

e) Vis at energiegentilstandene til den harmoniske oscillatoren, for $n = 0, 1, 2, \dots$, er

$$\psi_n(x) = \frac{1}{\sqrt{2^n n! \ell} \sqrt[4]{\pi}} H_n \left(\frac{x}{\ell} \right) e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}},$$

der H_n er det n -te Hermite-polynom, definert ved at $H_0(u) = 1$ og

$$H_{n+1}(u) = 2u H_n(u) - H_n'(u).$$

Finn eksplisitte uttrykk for Hermite-polynomene H_1, H_2, H_3 og H_4 .