

Kvantummechanika gyakorlat
(2012/13 őszi félév)

4. óra

1. feladat: Határozzuk meg a harmonikus oszcillátor $n = 0, 1, 2$ energia-sajátfüggvényét!

Megoldás: A harmonikus oszcillátor sajátfüggvényei a következő képletből kaphatóak meg:

$$\Psi_n(x) = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega}{2\hbar}x^2} H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \right),$$

ahol a H_n függvények az ún. Hermite polinomok:

$$H_n(X) = (-1)^n e^{X^2} \frac{d^n}{dX^n} (e^{-X^2}).$$

Eszerint az első három Hermite polinom:

$$H_0(X) = 1, \quad H_1(X) = 2X, \quad H_2(X) = 4X^2 - 2.$$

Ezzel a keresett hullámfüggvények:

$$\Psi_0(x) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega}{2\hbar}x^2},$$

$$\Psi_1(x) = \sqrt{2} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega}{2\hbar}x^2} \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x,$$

$$\Psi_2(x) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega}{2\hbar}x^2} \left(\frac{2m\omega}{\hbar} x^2 - 1 \right).$$

Megjegyzés: észrevehető, hogy az n . sajátfüggvényben n -edfokú polinom szerepel.

2. feladat: Bizonyítsuk be, hogy a harmonikus oszcillátor tetszőleges energia-sajátfüggvényére a hely átlaga nulla!

Megoldás: A hely átlaga az n . sajátfüggvény esetében:

$$\langle \hat{x} \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dx \Psi_n^*(x) \hat{x} \Psi_n(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} dx x |\Psi_n(x)|^2.$$

Végezzük el a következő azonos átalakításokat:

$$\langle \hat{x} \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dx x |\Psi_n(x)|^2 = \int_{-\infty}^0 dx x |\Psi_n(x)|^2 + \int_0^{+\infty} dx x |\Psi_n(x)|^2 = \int_0^{+\infty} x \left(|\Psi_n(x)|^2 - |\Psi_n(-x)|^2 \right) dx.$$

A következőkben belátjuk, hogy $|\Psi_n(x)|^2 = |\Psi_n(-x)|^2$, vagyis az integrál eredménye zérus. A sajátfüggvények kiszámítási módja:

$$\Psi_n(x) = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left(\frac{m\omega}{\pi \hbar} \right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega}{2\hbar} x^2} H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \right),$$

amely valós, tehát az abszolútérték mindenhol elhagyható. Láthatóan elegendő annyit megmutatni, hogy $H_n^2(X) = H_n^2(-X)$, ekkor automatikusan teljesül a bizonyítandó állítás. Ez viszont nyilvánvalóan igaz, mivel:

$$H_n(X) = (-1)^n e^{X^2} \frac{d^n}{dX^n} (e^{-X^2}),$$

$$H_n(-X) = (-1)^n e^{(-X)^2} \frac{d^n}{d(-X)^n} (e^{-(-X)^2}) = e^{X^2} \frac{d^n}{dX^n} (e^{-X^2}),$$

amiből az következik, hogy $H_n^2(X) = H_n^2(-X)$.

3. feladat: Legyen $\varphi_n(X) := e^{-X^2/2} H_n(X)$! Mutassuk meg, hogy a φ_n függvények merőlegesek egymásra, azaz $(\varphi_i, \varphi_j) = 0$, ha $i \neq j$!

Megoldás: Tegyük fel, hogy $j > i$ (ez az általánosság megszorítása nélkül megtehető). A skalárszorzat definíciója szerint:

$$(\varphi_i, \varphi_j) = \int_{-\infty}^{+\infty} dX e^{-X^2/2} H_i(X) e^{-X^2/2} H_j(X) = \int_{-\infty}^{+\infty} dX e^{-X^2} (-1)^i e^{X^2} \frac{d^i}{dX^i} (e^{-X^2}) (-1)^j e^{X^2} \frac{d^j}{dX^j} (e^{-X^2}) =$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} dX (-1)^{i+j} e^{X^2} \frac{d^i}{dX^i} (e^{-X^2}) \frac{d^j}{dX^j} (e^{-X^2}).$$

Az első feladat szerint

$$P_i(X) := e^{X^2} \frac{d^i}{dX^i} (e^{-X^2})$$

egy i -edfokú polinom.

$$(\varphi_i, \varphi_j) = \int_{-\infty}^{+\infty} dX (-1)^{i+j} P_i(X) \frac{d^j}{dX^j} (e^{-X^2}).$$

Hajtsunk végre egymás után i db. parciális integrálást (mivel $j > i$, ez megtehető)! Vegyük észre, hogy kiintegrált rész minden esetben nulla, mivel az e^{-X^2} függvény és tetszőleges deriváltja a $\pm\infty$ -ben zérus. Kapjuk, hogy:

$$(\varphi_i, \varphi_j) = \int_{-\infty}^{+\infty} dX (-1)^j \frac{d^i}{dX^i} P_i(X) \frac{d^{j-i}}{dX^{j-i}} (e^{-X^2}).$$

Ha az így kapott alakon egy újabb parciális integrálást hajtsunk végre, akkor a $P_i(X)$ függvény $i+1$. deriváltja jelenik meg az integrandusban, ami zérus, vagyis (kihasználva, hogy a kiintegrált rész ismét nem ad járulékot) az egész integrál értéke nulla.

Megjegyzés: Ha $i = j$, akkor már nincs mód i db parciális integrálás után egy újabbat elvégezni, ezért ekkor nem nullát kapunk: megmutatható, hogy ekkor a skalárszorzat értéke $(\varphi_i, \varphi_i) = 2^i i! \sqrt{\pi}$.

4. feladat: Számítsuk ki a harmonikus oszcillátor első gerjesztett állapotában a hely szórását!

Megoldás: A szórás definíció szerint:

$$\sigma_x = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2} = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle},$$

mivel a hely átlaga a 2. feladat szerint zérus. A hely négyzetének átlagára van tehát szükségünk:

$$\langle \hat{x}^2 \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} dx \Psi_1^*(x) \hat{x}^2 \Psi_1(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} dx x^2 \Psi_1^2(x).$$

A hullámfüggvény valós, ezért az abszolútértéket ki sem kell írni. Beírva az 1. feladatban már meghatározott függvényt:

$$\langle \hat{x}^2 \rangle = 2 \int_{-\infty}^{+\infty} dx \sqrt{\frac{m\omega}{\pi\hbar}} e^{-\frac{m\omega}{\hbar}x^2} \frac{m\omega}{\hbar} x^4.$$

Bevezetve a $X := \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}}x$ változót:

$$\langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \frac{\hbar}{m\omega} \int_{-\infty}^{+\infty} dX e^{-X^2} X^4.$$

Az integrál értéke: (melyet házi feladat ellenőrizni (HF1))

$$\int_{-\infty}^{+\infty} dX e^{-X^2} X^4 = \frac{3}{4}\sqrt{\pi},$$

így

$$\langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{3\hbar}{2m\omega},$$

vagyis a szórás

$$\sigma_x = \sqrt{\frac{3\hbar}{2m\omega}}.$$

Megjegyzés: a feladat megoldható lett volna a hullámfüggvény konkrét ismerete nélkül is, léptetőoperátorok használatával. Tudjuk, hogy a hely és impulzus operátorok kifejezhetőek a léptetőoperátorokkal:

$$\hat{x} = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(\hat{a}^\dagger + \hat{a}), \quad \hat{p} = i\sqrt{\frac{\hbar m\omega}{2}}(\hat{a}^\dagger - \hat{a}).$$

Használva az \hat{x} -re érvényes képletet, a szórás négyzete így is írható:

$$\sigma_x^2 = \langle \hat{x}^2 \rangle = (\Psi_1, \hat{x}^2 \Psi_1) = \frac{\hbar}{2m\omega} \left(\Psi_1, (\hat{a}^\dagger + \hat{a})(\hat{a}^\dagger + \hat{a}) \Psi_1 \right).$$

Ismerve a léptetőoperátorok

$$\hat{a}\Psi_n = \sqrt{n}\Psi_{n-1}, \quad \hat{a}^\dagger\Psi_n = \sqrt{n+1}\Psi_{n+1}$$

hatását a sajátfüggvényeken, illetve alkalmazva az ortonormáltság $(\Psi_i, \Psi_j) = \delta_{ij}$ relációját, rövid számolás után kapjuk:

$$\sigma_x^2 = \frac{3\hbar}{2m\omega} \Rightarrow \sigma_x = \sqrt{\frac{3\hbar}{2m\omega}}.$$

HF2: Behelyettesíteni a léptetőoperátorokat és végigszámolni a szórást.