

**Kvantummechanika gyakorlat**  
(2012/13 őszi félév)

1. óra

**1. feladat:** Mutassuk meg, hogy az  $\hat{A}$  operátor átlagos értéke  $\psi$  kvantumállapotban  $(\psi, \hat{A}\psi)$ !

**Megoldás:** Definíció szerint az átlag:

$$\langle \hat{A} \rangle = \sum_j \lambda_j |d_j|^2,$$

ahol  $\lambda_j$  az  $A$  fizikai mennyiségre mérhető lehetséges értékek és  $|d_j|^2$  az ezekhez a mérésekhez tartozó egyes valószínűségek (vagyis  $d_j$  az  $\hat{A}$  sajátfüggvényei szerinti kifejtési együtthatók). Alkalmazva a sajátfüggvények szerinti kifejtést és a skalárszorzat linearitását:

$$\begin{aligned} (\psi, \hat{A}\psi) &= \left( \sum_j d_j \varphi_j, \hat{A} \sum_k d_k \varphi_k \right) = \left( \sum_j d_j \varphi_j, \sum_k d_k \hat{A} \varphi_k \right) = \left( \sum_j d_j \varphi_j, \sum_k d_k \lambda_k \varphi_k \right) = \\ &= \sum_j \sum_k (d_j \varphi_j, d_k \lambda_k \varphi_k) = \sum_j \sum_k d_j^* \lambda_k d_k (\varphi_j, \varphi_k). \end{aligned}$$

Mivel a  $\varphi_j$  sajátfüggvények ortogonálisak:

$$(\psi, \hat{A}\psi) = \sum_j \sum_k d_j^* \lambda_k d_k \delta_{jk} = \sum_j |d_j|^2 \lambda_j = \langle \hat{A} \rangle .$$

**2. feladat:** Határozzuk meg 1 dimenzióban az impulzus operátor sajátértékeit és sajátfüggvényeit periodikus határfeltétel mellett  $(\psi[x+d] = \psi[x])$  !

**Megoldás:** Mivel  $\hat{p} = \frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx}$ , ezért a következő sajátértékfeladatot kell megoldani:

$$\frac{\hbar}{i} \frac{d\psi}{dx} = p\psi.$$

A differenciálegyenlet általános megoldása:

$$\psi(x) = A \cdot e^{\frac{i}{\hbar} p x},$$

ahol  $A$  konstans. A periodikus határfeltétel szerint teljesülnie kell:

$$A \cdot e^{\frac{i}{\hbar} p(x+d)} = A \cdot e^{\frac{i}{\hbar} p x} \implies e^{\frac{i}{\hbar} p d} = 1,$$

amiből következik, hogy a sajátérték nem tetszőleges:

$$p_m = \frac{2\pi m}{d} \hbar,$$

ahol  $m$  egy egész szám. Az  $A$  konstanst abból kapjuk, hogy a hullámfüggvények abszolútértéknégyzete integrálja 1 kell legyen (normálás). Mivel  $d$  szélességű „világunk” van, az integrálás határait is eszerint kell megválasztani. Az  $m$ . sajátértékhez tartozó hullámfüggvényt  $\psi_m$ -mel jelölve:

$$\int_0^d \psi_m^*(x)\psi_m(x)dx = \int_0^d |A|^2 dx = 1 \implies A = \frac{1}{\sqrt{d}}.$$

Vagyis a lehetséges sajátfüggvények és sajátértékek:

$$\psi_m(x) = \frac{1}{\sqrt{d}} e^{i\frac{2\pi m}{d}x}, \quad p_m = \frac{2\pi m}{d} \hbar.$$

1. Megjegyzés: könnyen látható, hogy ezek a sajátfüggvények ortonormáltak, azaz  $(\psi_m, \psi_n) = \delta_{nm}$ .

HF1: Ez utóbbit lássuk be!

2. Megjegyzés: a teljes térben érvényes (nincs határfeltétel) sajátfüggvények nem normálható állapotok (nemfizikaiak), a sajátértékek ekkor tetszőlegesek.

**3. feladat:** Határozzuk meg periodikus határfeltétel mellett a  $\psi(x) = A \cdot \sin^2\left(\frac{2\pi}{d}x\right)$  hullámfüggvény impulzus sajátfüggvények szerinti kifejtési együtthatóit!

**Megoldás:** Kiszámítható, hogy a normálás miatt  $A = \sqrt{\frac{8}{3d}}$  kell legyen. HF2: Ellenőrizzük!

A sajátfüggvények szerinti kifejtés:

$$\psi = \sum_n c_n \psi_n = \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_{n=-\infty}^{n=+\infty} c_n e^{i\frac{2\pi n}{d}x}.$$

A  $c_n$  együtthatók kiszámításának módja:

$$c_n^* = (\psi, \psi_n) = \frac{A}{\sqrt{d}} \int_0^d \sin^2\left(\frac{2\pi}{d}x\right) e^{i\frac{2\pi n}{d}x} dx = \frac{A}{2\sqrt{d}} \int_0^d \left[1 - \cos\left(\frac{4\pi}{d}x\right)\right] e^{i\frac{2\pi n}{d}x} dx.$$

Az első tag számítása:

$$\frac{A}{2\sqrt{d}} \int_0^d e^{i\frac{2\pi n}{d}x} dx = \frac{A}{2\sqrt{d}} \left[ \frac{e^{i\frac{2\pi n}{d}x}}{i\frac{2\pi n}{d}} \right]_0^d = \frac{A}{2} \sqrt{d} \cdot \delta_{n,0} = c_n^* = c_n.$$

A második tag számítása (kihasználva a sajátfüggvények ortonormalitását):

$$\begin{aligned} -\frac{A}{2\sqrt{d}} \int_0^d \cos\left(\frac{4\pi}{d}x\right) e^{i\frac{2\pi n}{d}x} dx &= -\frac{A}{4\sqrt{d}} \int_0^d \left(e^{i\frac{4\pi}{d}x} + e^{-i\frac{4\pi}{d}x}\right) e^{i\frac{2\pi n}{d}x} dx = \\ -\frac{A\sqrt{d}}{4} \int_0^d \psi_{-2}^*(x)\psi_m(x)dx - \frac{A\sqrt{d}}{4} \int_0^d \psi_2^*(x)\psi_m(x)dx &= -\frac{A}{4} \sqrt{d} \cdot \delta_{m,-2} - \frac{A}{4} \sqrt{d} \cdot \delta_{m,2}. \end{aligned}$$

Megjegyzés:  $\psi_m(x) = \frac{1}{\sqrt{d}} e^{i\frac{2\pi m}{d}x}$  kifejezést a második sornál e-adra rendezve helyettesítettük be!

Vagyis a kifejtési együtthatók közül csak 3 nem nulla:

$$c_m = \frac{A}{2} \sqrt{d} \delta_{m,0} - \frac{A}{4} \sqrt{d} \cdot \delta_{m,-2} - \frac{A}{4} \sqrt{d} \cdot \delta_{m,2}.$$

Behelyettesítve  $A$  értékét:

$$c_m = \sqrt{\frac{2}{3}} \cdot \delta_{m,0} - \frac{1}{\sqrt{6}} \delta_{-2,m} - \frac{1}{\sqrt{6}} \delta_{2,m}.$$

Megjegyzés:  $\sum_i |c_i|^2 = 1$  teljesül, ahogy ennek lennie kell. HF3: Ellenőrizzük ez utóbbi egyenletet!

Bonus HF4: Lássuk be, hogy  $e^{-iH} = U$  egy unitér operátor!