

1) Konum ve momentum operatörlerinin matris elemanlarını harmonik osilatör enerji özdeğerleri altında bulunuz. Bunların $[X, P] = i\hbar$ komütasyon ilişkisini sağladığını gösterin.

$$\hat{X} = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a + a^\dagger) \quad \hat{P} = -i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} (a - a^\dagger)$$

$$\langle n | \hat{X} | m \rangle = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \langle n | (a + a^\dagger) | m \rangle$$

$$= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left(\langle n | a | m \rangle + \langle n | a^\dagger | m \rangle \right) = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left\{ \sqrt{m} \langle n | m-1 \rangle + \sqrt{m+1} \langle n | m+1 \rangle \right\}$$

$$= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left\{ \sqrt{m} \delta_{n, m-1} + \sqrt{m+1} \delta_{n, m+1} \right\}$$

$$\langle n | \hat{P} | m \rangle = -i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} \langle n | (a - a^\dagger) | m \rangle = -i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} \left\{ \sqrt{m} \delta_{n, m-1} - \sqrt{m+1} \delta_{n, m+1} \right\}$$

elde edilir.

$$[X, P] = XP - PX = X \sum_n |n\rangle \langle n| P - P \sum_m |m\rangle \langle m| X$$

$$\langle n' | [X, P] | m' \rangle = \sum_n \langle n' | X | n \rangle \langle n | P | m' \rangle - \sum_m \langle n' | P | m \rangle \langle m | X | m' \rangle$$

$$= \sum_n \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left\{ \sqrt{n} \delta_{n', n-1} + \sqrt{n+1} \delta_{n', n+1} \right\} \left(-i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} \right) \left\{ \sqrt{m'} \delta_{n, m'-1} - \sqrt{m'+1} \delta_{n, m'+1} \right\}$$

$$- \sum_m \left(-i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} \right) \left\{ \sqrt{m} \delta_{n', m-1} - \sqrt{m+1} \delta_{n', m+1} \right\} \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left\{ \sqrt{m'} \delta_{m, m'-1} + \sqrt{m'+1} \delta_{m, m'+1} \right\}$$

$$= -\frac{i\hbar}{2} \left(\sqrt{n'+1} \sqrt{m'} \delta_{n', m'-2} - \sqrt{n'+1} \sqrt{m'+1} \delta_{n', m'} + \sqrt{n'} \sqrt{m'} \delta_{n', m'} - \sqrt{n'} \sqrt{m'+1} \delta_{n', m'-2} \right)$$

$$+ \frac{i\hbar}{2} \left(\sqrt{n'+1} \sqrt{m'} \delta_{n', m'-2} + \sqrt{n'+1} \sqrt{m'+1} \delta_{n', m'} - \sqrt{n'} \sqrt{m'} \delta_{n', m'} - \sqrt{n'} \sqrt{m'+1} \delta_{n', m'-2} \right)$$

$$= \frac{i\hbar}{2} \left\{ 2(n'+1) \delta_{n', m'} - 2n' \delta_{n', m'} \right\}$$

$$= \frac{i\hbar}{2} \{ 2n' + 2 - 2n' \} \delta_{n', m'} = i\hbar \delta_{n', m'} = i\hbar \langle n' | m' \rangle$$

2) Tek boyutta bir Harmonik osilatör potansiyelindeki bir parçacık, enerji ölçümü sonucu $\frac{1}{2}\hbar\omega$ ve $\frac{3}{2}\hbar\omega$ enerjilerinin eşit olasılıkla olduğu bir durumda bulunuyor. Parçacığın $t=0$ anındaki ortalama momentumu $\left(\frac{m\hbar\omega}{2}\right)^{1/2}$ dir. Bu bilgiler parçacığın durumunu tanımlamak için yeterlidir.

Parçacığın bir t anındaki momentum, konum beklenen değerlerini bulunuz. $\langle p^2 \rangle$ ve $\langle x^2 \rangle$ yi de bularak $\Delta p_x \Delta x \geq \hbar/2$ olduğunu gösteriniz.

$$\text{H.O. için } E_n = \left(n + \frac{1}{2}\right)\hbar\omega.$$

$\frac{1}{2}\hbar\omega \rightarrow n=0$, $\frac{3}{2}\hbar\omega \rightarrow n=1$ seviyelerine karşılık geliyor.

$$\text{Sistemin durumu } |4\rangle = c_1|0\rangle + c_2|1\rangle$$

$$\text{ve bunlar eşit olasılıklı ise } |c_1|^2 = |c_2|^2 \quad (1)$$

$$\begin{aligned} \langle p \rangle &= \langle 4|P|4\rangle = (c_1^* \langle 0| + c_2^* \langle 1|) P (c_1|0\rangle + c_2|1\rangle) \\ &= -i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} (c_1^* \langle 0| + c_2^* \langle 1|) (a - a^\dagger) (c_1|0\rangle + c_2|1\rangle) \end{aligned}$$

$$= -i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} (c_1^* \langle 0| + c_2^* \langle 1|) (c_2|0\rangle - c_1|1\rangle)$$

$$= -i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}} (c_1^* c_2 - c_2^* c_1) = \sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}}$$

$$\Rightarrow c_1^* c_2 - c_2^* c_1 = i \text{ olmalı.} \quad (2)$$

(1) ve (2) eşitliklerinden $c_1 = \frac{1}{\sqrt{2}}$ ve $c_2 = \frac{i}{\sqrt{2}}$ seçilebilir.

Böylece sistemin durumu : $|4\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + i|1\rangle)$ olur.

$$\text{Bir } t \text{ anında } |4(t)\rangle = e^{-iHt/\hbar} |4\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (e^{-iE_0 t/\hbar} |0\rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} |1\rangle)$$

$$E_0 = \frac{1}{2}\hbar\omega \text{ ve } E_1 = \frac{3}{2}\hbar\omega.$$

$$\langle P \rangle(t) = \langle \psi(t) | P | \psi(t) \rangle$$

$$= -i \frac{\sqrt{m\hbar\omega}}{2} \frac{1}{2} \left\{ (e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | - i e^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 |) (a - a^\dagger) (e^{-iE_0 t/\hbar} | 0 \rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} | 1 \rangle) \right\}$$

$$= -i \frac{\sqrt{m\hbar\omega}}{2} \frac{1}{2} \left\{ (e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | - i e^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 |) (-e^{-iE_0 t/\hbar} | 1 \rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} | 0 \rangle) \right\}$$

$$= \frac{\sqrt{m\hbar\omega}}{2} \frac{1}{2} \left(e^{i(E_0 - E_1)t/\hbar} + e^{-i(E_0 - E_1)t/\hbar} \right)$$

$$= \frac{\sqrt{m\hbar\omega}}{2} \cos((E_0 - E_1)t/\hbar) = \frac{\sqrt{m\hbar\omega}}{2} \cos(\omega t) \quad \text{elde edilir.}$$

$$\langle X \rangle(t) = \langle \psi(t) | X | \psi(t) \rangle$$

$$= \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left\{ (e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | - i e^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 |) (a + a^\dagger) (e^{-iE_0 t/\hbar} | 0 \rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} | 1 \rangle) \right\}$$

$$= \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left\{ (e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | - i e^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 |) (e^{-iE_0 t/\hbar} | 1 \rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} | 0 \rangle) \right\}$$

$$= \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left(i e^{i(E_0 - E_1)t/\hbar} - i e^{-i(E_0 - E_1)t/\hbar} \right)$$

$$= \frac{\sqrt{\hbar}}{\sqrt{2m\omega}} \left(\frac{e^{i(E_1 - E_0)t/\hbar} - e^{-i(E_1 - E_0)t/\hbar}}{2i} \right)$$

$$= \frac{\sqrt{\hbar}}{\sqrt{2m\omega}} \sin((E_1 - E_0)t/\hbar) = \frac{\sqrt{\hbar}}{\sqrt{2m\omega}} \sin(\omega t)$$

$$\langle P^2 \rangle(t) = \langle \psi(t) | P^2 | \psi(t) \rangle$$

$$= -\frac{m\hbar\omega}{2} \frac{1}{2} \left\{ (e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | - i e^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 |) (a - a^\dagger) (a - a^\dagger) (e^{-iE_0 t/\hbar} | 0 \rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} | 1 \rangle) \right\}$$

$$= -\frac{m\hbar\omega}{2} \frac{1}{2} \left\{ (e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | - i e^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 |) (aa - aa^\dagger - a^\dagger a + a^\dagger a^\dagger) (e^{-iE_0 t/\hbar} | 0 \rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} | 1 \rangle) \right\}$$

$$= +\frac{m\hbar\omega}{2} \frac{1}{2} \left\{ (e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | - i e^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 |) (2a^\dagger a + 1) (e^{-iE_0 t/\hbar} | 0 \rangle + i e^{-iE_1 t/\hbar} | 1 \rangle) \right\}$$

$$= \frac{m\hbar\omega}{2} \frac{1}{2} (2+2) = m\hbar\omega$$

$$\begin{aligned}
\langle X^2 \rangle(t) &= \langle \psi(t) | X^2 | \psi(t) \rangle \\
&= \frac{\hbar}{2m\omega} \left\{ e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | -ie^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 | \right\} (a+a^\dagger)(a+a^\dagger) \left\{ e^{-iE_0 t/\hbar} |0\rangle + ie^{-iE_1 t/\hbar} |1\rangle \right\} \\
&= \frac{\hbar}{2m\omega} \left\{ e^{iE_0 t/\hbar} \langle 0 | -ie^{iE_1 t/\hbar} \langle 1 | \right\} \underbrace{(aa^\dagger + a^\dagger a)}_{2a^\dagger a + 1} \left\{ e^{-iE_0 t/\hbar} |0\rangle + ie^{-iE_1 t/\hbar} |1\rangle \right\} \\
&= \frac{\hbar}{m\omega}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\Delta X &= \sqrt{\langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2} = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega} - \frac{\hbar}{2m\omega} \sin^2(\omega t)} \\
&= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega} (2 - \sin^2(\omega t))}^{1/2}
\end{aligned}$$

$$\Delta P = \sqrt{\langle P^2 \rangle - \langle P \rangle^2} = \sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2} (2 - \cos^2(\omega t))} = \sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2} (2 - \cos^2(\omega t))}^{1/2}$$

$$\begin{aligned}
\Delta p \Delta x &= \frac{\hbar}{2} \left(4 - 2 + \frac{\sin^2(2\omega t)}{4} \right)^{1/2} \\
&= \frac{\hbar}{2} \left(2 + \frac{\sin^2(2\omega t)}{4} \right)^{1/2} > \frac{\hbar}{2}
\end{aligned}$$

Burada keklenen değerlerin klasik denklemlere uydüğünü, yani Ehrenfest teoreminin bir uygulamasını görebiliriz.

Ehrenfest teoremine göre:

$$m \frac{d}{dt} \langle X \rangle = \langle P \rangle \quad \text{ve} \quad \frac{d}{dt} \langle P \rangle = - \left\langle \frac{\partial V}{\partial x} \right\rangle \text{ olmalıdır.}$$

Genel olarak herhangi bir A operatörü için :

$$\frac{d}{dt} \langle A \rangle = \frac{1}{i\hbar} \langle [A, H] \rangle + \left\langle \frac{\partial A}{\partial t} \right\rangle \text{ yazılabilir.}$$

Bunun özel bir hali yukarıdaki $\langle X \rangle$ ve $\langle P \rangle$ için elde edilmiş olan denklemlerdir ki bunlar klasik mekanik denklemleridir. Şimdi bu denklemlerin doğruluğunu bulmuş olduğumuz ortama değerleri kullanarak test edelim.

$$m \frac{d\langle X \rangle(t)}{dt} = m \frac{d}{dt} \left(\sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \sin(\omega t) \right) = m\omega \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \cos(\omega t) = \sqrt{\frac{\hbar m \omega}{2}} \cos(\omega t)$$

$$= \langle P \rangle$$

$$-\left\langle \frac{\partial V}{\partial x} \right\rangle = -\left\langle \frac{\partial}{\partial x} \frac{1}{2} m \omega^2 X^2 \right\rangle = -\langle m \omega^2 X \rangle = -m \omega^2 \langle X \rangle$$

$$= -m \omega^2 \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \sin(\omega t) = -\omega \sqrt{\frac{\hbar m \omega}{2}} \sin(\omega t)$$

$$\frac{d}{dt} \langle P \rangle(t) = \frac{d}{dt} \left(\sqrt{\frac{\hbar m \omega}{2}} \cos(\omega t) \right) = -\omega \sqrt{\frac{\hbar m \omega}{2}} \sin(\omega t)$$

Böylece $-\left\langle \frac{\partial V}{\partial x} \right\rangle = \frac{d\langle P \rangle}{dt}$ olduğu görülür.