

# Aufgabe 7

①

a) Normierung

$$1 = \int_{-\infty}^{+\infty} \Psi^*(x) \Psi(x) dx = |\alpha|^2 \left[ \underbrace{\frac{4}{25} \int \Psi_0^* \Psi_0}_{=1} + \frac{4}{25} \int \underbrace{\Psi_1^* \Psi_1}_{=1} + \frac{1}{25} \int \underbrace{\Psi_2^* \Psi_2}_{=1} \right]$$
$$= |\alpha|^2 \frac{9}{25}$$

die Mindsterme verschwinden weil Eigenzustände des Harmonischen Oszillators orthogonal sind

$$\int \Psi_m^* \Psi_n = 0 \text{ für } m \neq n ; \quad \boxed{|\alpha| = \frac{5}{3}}$$

b) Zeitentwicklung für Eigenzustände ist bekannt:

$$\Psi_n(x, t) = e^{-iE_n/\hbar t} \Psi_n(x)$$

Dann:

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

$$\Psi(x, t) = \alpha \left[ \frac{2}{5} e^{-iE_0/\hbar t} \Psi_0(x) + \frac{2}{5} e^{-iE_1/\hbar t} \Psi_1(x) - \frac{i}{5} e^{-iE_2/\hbar t} \Psi_2(x) \right] =$$
$$= \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \Psi_0(x) + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \Psi_1(x) - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \Psi_2(x)$$

c)  $\langle x \rangle(t)$ ,  $\langle p \rangle(t)$ ,  $\langle x^2 \rangle(t) = ?$

$$p = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$$

$$\langle x \rangle(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} dx \left[ \frac{2}{3} e^{i\frac{1}{2}\omega t} \psi_0^* + \frac{2}{3} e^{i\frac{3}{2}\omega t} \psi_1^* + \frac{i}{3} e^{i\frac{5}{2}\omega t} \psi_2^* \right] \times \left[ \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \psi_0 + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \psi_1 - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \psi_2 \right] \quad (2)$$

symmetrisch
antisymmetrisch

Die Eigenfunktionen von  $H_0$  sind entweder symmetrisch oder antisymmetrisch.

$\psi_0$  - symmetrisch

$\psi_1$  - antisymmetrisch dann  $\psi_1^* \psi_1 = |\psi_1|^2$  symmetrisch

$\psi_2$  - symmetrisch

Die Beiträge die antisymmetrisch sind, verschwinden weil wir über ein symmetrisches Intervall integrieren.

Bleibt:  $\int \psi_0^* \times \psi_1$ ,  $\int \psi_1^* \times \psi_0$ ,  $\int \psi_2^* \times \psi_1$ ,  $\int \psi_1^* \times \psi_2$

$$\langle x \rangle(t) = \frac{4}{9} e^{-i\omega t} \int \psi_0^* \times \psi_1 + \frac{4}{9} e^{i\omega t} \int \psi_1^* \times \psi_0 + \frac{2i}{9} e^{i\omega t} \int \psi_2^* \times \psi_1 - \frac{2i}{9} e^{-i\omega t} \int \psi_1^* \times \psi_2$$

wobei:

$$\int \psi_0^* \times \psi_1 = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_0^*(x) \times \psi_1(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \underbrace{A_0^* e^{-\frac{1}{2}\left(\frac{x}{x_0}\right)^2}}_{\text{Normierung von Eigenzuständen}} \times A_1 \cdot 2 \frac{x}{x_0} e^{-\frac{1}{2}\left(\frac{x}{x_0}\right)^2} dx = A_0^* A_1 \frac{2}{x_0} \int_{-\infty}^{+\infty} x e^{-\left(\frac{x}{x_0}\right)^2} dx = \frac{x_0}{\sqrt{2}}$$

$$\int \Psi_1 \times \Psi_0^* = \int \Psi_1^* \times \Psi_0 = \frac{x_0}{\sqrt{2}}$$

$\Psi_n$  sind real für HO

$$\int \Psi_2^* \times \Psi_1 = \int \Psi_2 \times \Psi_1^* = x_0$$

$$\langle x \rangle(t) = \frac{4}{g} e^{-i\omega t} \frac{x_0}{\sqrt{2}} + \frac{4}{g} e^{i\omega t} \frac{x_0}{\sqrt{2}} + \frac{2i}{g} e^{i\omega t} x_0 - \frac{2i}{g} e^{-i\omega t} x_0 =$$

$$= \frac{4x_0}{g\sqrt{2}} \underbrace{(e^{-i\omega t} + e^{i\omega t})}_{2\cos\omega t} + \frac{2i}{g} x_0 \underbrace{(e^{i\omega t} - e^{-i\omega t})}_{2i\sin\omega t} =$$

$$= \frac{x_0}{g} \left( \frac{8}{\sqrt{2}} \cos\omega t - 4\sin\omega t \right)$$

Analog für  $p = -i\hbar \frac{d}{dx}$ : auch nur die symmetrische Kombinationen verschwinden nicht:  $\int \Psi_0^* p \Psi_1$ ;  $\int \Psi_1^* p \Psi_0$   
 $\int \Psi_1^* p \Psi_2$ ;  $\int \Psi_2^* p \Psi_1$

$$\langle p \rangle(t) = \frac{\hbar}{g x_0} \left( -\frac{8}{\sqrt{2}} \sin\omega t - 4 \cos\omega t \right)$$

Für  $\langle x^2 \rangle(t)$  brauchen wir andere Matrixelemente zwischen Eigenzuständen, sodass die Integrale nicht verschwinden:  $\int \Psi_0^* x^2 \Psi_0$ ;  $\int \Psi_1^* x^2 \Psi_1$ ;  $\int \Psi_2^* x^2 \Psi_2$   
 $\int \Psi_2^* x^2 \Psi_0$ ;  $\int \Psi_0^* x^2 \Psi_2$

$$\langle x^2 \rangle(t) = \frac{4}{g} \int \Psi_0^* x^2 \Psi_0 + \frac{4}{g} \int \Psi_1^* x^2 \Psi_1 + \frac{1}{g} \int \Psi_2^* x^2 \Psi_2 +$$

$$+ \frac{2i}{g} e^{2i\omega t} \int \Psi_2^* x^2 \Psi_0 - \frac{2i}{g} e^{-2i\omega t} \int \Psi_0^* x^2 \Psi_2$$

$$\langle x^2 \rangle(t) = \frac{4}{9} \frac{x_0^2}{2} + \frac{4}{9} \cdot \frac{3x_0^2}{2} + \frac{1}{9} \cdot \frac{5x_0^2}{2} + \frac{2i}{9} e^{2i\omega t} \frac{x_0^2 \sqrt{2}}{2} - \frac{2i}{9} e^{-2i\omega t} \frac{x_0^2 \sqrt{2}}{2} =$$

$$= \frac{x_0^2}{2} \left( \frac{21}{9} - \frac{4\sqrt{2}}{9} \sin 2\omega t \right) = x_0^2 \left( \frac{7}{6} - \frac{2\sqrt{2}}{9} \sin 2\omega t \right)$$

Für  $t=0$   $\langle x \rangle = \langle p \rangle = 0$  aber  $\langle x^2 \rangle = \frac{7}{6} x_0^2$

Alle Erwartungswerte sind reell!

d) Die Rechnungen mit  $a$  und  $a^\dagger$  lassen das Reduzieren von  $\int x^n e^{-\alpha x^2}$  Integrale vermeiden

Zu Erinnerung:

$$x = \frac{x_0}{\sqrt{2}} (a + a^\dagger)$$

$$p = -i\hbar \frac{1}{x_0 \sqrt{2}} (a - a^\dagger)$$

$$[a, a^\dagger] = aa^\dagger - a^\dagger a = 1 \quad \leftarrow \text{Ordnung von Operatoren ist wichtig!}$$

$$[a, a] = 0$$

$$[a^\dagger, a^\dagger] = 0$$

$$a \Psi_0 = 0$$

$$a^\dagger \Psi_0 = \Psi_1$$

$$\frac{1}{n!} (a^\dagger)^n \Psi_0 = \Psi_n$$

}  $\Rightarrow$

$$a \Psi_n = \sqrt{n} \Psi_{n-1}$$

$$a^\dagger \Psi_n = \sqrt{n+1} \Psi_{n+1}$$

Wir möchten rechnen:

(5)

$$\langle x \rangle(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \Psi^*(x,t) \frac{x_0}{\sqrt{2}} (a + a^\dagger) \Psi(x,t) dx$$

$$\begin{aligned} a\Psi(x,t) &= a \left( \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \Psi_0 + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \Psi_1 - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \Psi_2 \right) = \\ &= \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \underbrace{a\Psi_0}_0 + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \underbrace{a\Psi_1}_{\Psi_0} - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \underbrace{a\Psi_2}_{\sqrt{2}\Psi_1} = \\ &= \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \Psi_0 - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \sqrt{2} \Psi_1 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} a^\dagger\Psi(x,t) &= \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \underbrace{a^\dagger\Psi_0}_{\Psi_1} + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \underbrace{a^\dagger\Psi_1}_{\sqrt{2}\Psi_2} - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \underbrace{a^\dagger\Psi_2}_{\sqrt{3}\Psi_3} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \langle x \rangle(t) &= \frac{x_0}{\sqrt{2}} \left( \frac{2}{3} e^{i\frac{1}{2}\omega t} \Psi_0^* + \frac{2}{3} e^{i\frac{3}{2}\omega t} \Psi_1^* - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \Psi_2^* \right) \left( \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \Psi_0 - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \sqrt{2}\Psi_1 \right. \\ &\quad \left. + \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \Psi_1 + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \sqrt{2}\Psi_2 - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \sqrt{3}\Psi_3 \right) \end{aligned}$$

wir benutzen Orthonormalität von  $\Psi_n$

aus  $a^\dagger\Psi$

$$= \frac{x_0}{\sqrt{2}} \left( \frac{4}{9} e^{-i\omega t} - \frac{2i\sqrt{2}}{9} e^{-i\omega t} + \frac{4}{9} e^{i\omega t} + \frac{2i\sqrt{2}}{9} e^{i\omega t} \right) = \frac{x_0}{9} \left( \frac{8}{\sqrt{2}} \cos\omega t - 4 \sin\omega t \right)$$

Das Ergebnis ist gleich und wir haben keine Integrale rechnen müssen!

Analog für  $p = -i\hbar \frac{1}{x_0 \sqrt{2}} (a - a^\dagger)$ . Was sich ändert <sup>(5)</sup>  
 ist nur das Vorzeichen vor den  $a^\dagger \Psi$  Beitrag:

$$\langle p \rangle(t) = -i\hbar \frac{1}{x_0 \sqrt{2}} \left( \frac{4}{9} e^{-i\omega t} - \frac{2i\sqrt{2}}{9} e^{-i\omega t} - \frac{4}{9} e^{i\omega t} - \frac{2i\sqrt{2}}{9} e^{i\omega t} \right) =$$

$$= -\frac{\hbar}{9x_0} \left( \frac{8}{\sqrt{2}} \sin \omega t + 4 \cos \omega t \right)$$

Für  $x^2$  haben wir folgende Beiträge:

$$x^2 = \frac{x_0^2}{2} (a + a^\dagger)(a + a^\dagger) = \frac{x_0^2}{2} \left( \underbrace{aa}_{a^2} + a^\dagger a + \underbrace{aa^\dagger}_{\downarrow} + \underbrace{(a^\dagger)(a^\dagger)}_{(a^\dagger)^2} \right) =$$

$$aa^\dagger = a^\dagger a + 1$$

$$= \frac{x_0^2}{2} \left( a^2 + 2a^\dagger a + 1 + (a^\dagger)^2 \right)$$

Wie wirkt  $a^\dagger a$  auf  $\Psi_n$ ?

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

$\hat{n}$  - Zahloperator

$$x^2 = \frac{x_0^2}{2} \left( a^2 + 2\hat{n} + 1 + (a^\dagger)^2 \right)$$

$$a^2 \Psi(x,t) = a(a\Psi(x,t)) = \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \underbrace{a\Psi_0}_{=0} - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \sqrt{2} \underbrace{a\Psi_1}_{=\Psi_0} =$$

$$= -\frac{i}{3} \sqrt{2} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \Psi_0$$

$$a^{\dagger 2} \Psi(x,t) = a^\dagger(a^\dagger \Psi(x,t)) = \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \underbrace{a^\dagger \Psi_1}_{\sqrt{2} \Psi_2} + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \sqrt{2} \underbrace{a^\dagger \Psi_2}_{\sqrt{3} \Psi_3} - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \sqrt{3} \underbrace{a^\dagger \Psi_3}_{\sqrt{4} \Psi_4}$$

$$(2\hat{n} + 1)\Psi_n = \underbrace{2\hat{n}\Psi_n}_{n\Psi_n} + \Psi_n = 2n\Psi_n + \Psi_n = (2n+1)\Psi_n \quad (7)$$

$$\begin{aligned} (2\hat{n} + 1)\Psi(x,t) &= \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} (2 \cdot 0 + 1)\Psi_0 + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} (2 \cdot 1 + 1)\Psi_1 + \\ &\quad - \frac{i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} (2 \cdot 2 + 1)\Psi_2 = \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \Psi_0 + \frac{2}{3} e^{-i\frac{3}{2}\omega t} \cdot 3\Psi_1 + \\ &\quad * \frac{-i}{3} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \cdot 5\Psi_2 \end{aligned}$$

Insgesamt (wir benutzen Orthonormalität):

$$\begin{aligned} \langle x^2 \rangle &= \frac{x_0^2}{2} \left[ \int dx \Psi^*(x,t) (a^2 + 2ata + 1 + (a^\dagger)^2) \Psi(x,t) \right] = \\ &= \frac{x_0^2}{2} \int \left[ \frac{2}{3} e^{+i\frac{1}{2}\omega t} \Psi_0^* \cdot \left( -\frac{i}{3} \sqrt{2} e^{-i\frac{5}{2}\omega t} \right) \Psi_0 + \frac{i}{3} e^{i\frac{5}{2}\omega t} \Psi_2^* \cdot \frac{2}{3} e^{-i\frac{1}{2}\omega t} \sqrt{2} \Psi_2 + \right. \\ &\quad \left. + \frac{4}{9} \Psi_0^* \Psi_0 + \frac{4}{9} \cdot 3 \Psi_1^* \Psi_1 + \frac{1}{9} \cdot 5 \Psi_2^* \Psi_2 \right] = \\ &= \frac{x_0^2}{2} \left( \frac{21}{9} - \frac{4\sqrt{2}}{9} \sin 2\omega t \right) \end{aligned}$$



Der zeitabhängige Teil, kommt von Interferenz zwischen Zustände mit verschiedenen Quantenzahlen  $n$

Bemerkung: man nicht gleich welche Beiträge  $\neq 0$  sind (bei  $\langle x^2 \rangle$ ) (8)

$$\int \psi_0^* a^2 \psi_2 = \int \psi_0^* \sqrt{2} a \psi_1 = \sqrt{2} \int \psi_0^* \psi_0 = \sqrt{2}$$

$$\int \psi_2^* a^2 \psi_0 = \int \psi_2^* a^\dagger \psi_1 = \sqrt{2} \int \psi_2^* \psi_2 = \sqrt{2}$$

$$\int \psi_n^* \underbrace{(2\hat{n} + 1)}_{= 2a^\dagger a + 1} \psi_n = (2n + 1) \int \psi_n^* \psi_n = 2n + 1$$

Man muss dazu noch die entsprechende Zeitfaktoren nicht vergessen!