

Lösungshinweise Blatt 8

$$29. \quad a^{(\pm)} = \left(\frac{m\omega}{2\hbar} \right)^{1/2} \left(x \pm i p / m\omega \right)$$

$$\rightarrow x = \left(\frac{\hbar}{2m\omega} \right)^{1/2} (a^\dagger + a) = \frac{1}{\sqrt{2}} \ell (a^\dagger + a)$$

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

$$\begin{aligned} \rightarrow x^2 &= \frac{\ell^2}{2} (a^{\dagger 2} + a^2 + a^\dagger a + a a^\dagger) \\ &= \ell^2 \left(a^\dagger a + \frac{1}{2} + \frac{a^{\dagger 2} + a^2}{2} \right) \end{aligned}$$

$\underbrace{a^\dagger a + a a^\dagger}_{\geq 1} = [a, a^\dagger] + a^\dagger a$

$$\begin{aligned} p^2 &= \frac{-\hbar^2}{2\ell^2} (a^{\dagger 2} + a^2 - a^\dagger a - a a^\dagger) \\ &= \frac{\hbar^2}{\ell^2} \left(a^\dagger a + \frac{1}{2} - \frac{a^{\dagger 2} + a^2}{2} \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \rightarrow \langle x^2 \rangle_{|u\rangle} &= \ell^2 \underbrace{\langle u | a^\dagger a + \frac{1}{2} | u \rangle}_{\geq u + 1/2} + \frac{\ell^2}{2} \underbrace{\langle u | a^{\dagger 2} + a^2 | u \rangle}_{\geq 0} \\ &= \ell^2 (u + 1/2) \end{aligned}$$

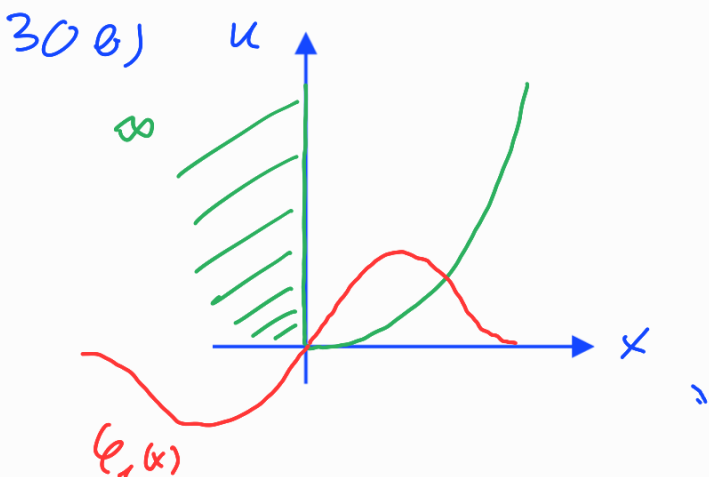
$$\text{analog: } \langle p^2 \rangle_{|u\rangle} = \frac{\hbar^2}{\ell^2} (u + 1/2)$$

$$\rightarrow (\Delta x \Delta p)_u = \hbar (u + 1/2)$$

30 a) • $\varphi_0(x) \sim e^{-x^2/2l^2}$ gerade!

• $\varphi_{u+1}(x) = \frac{1}{\sqrt{2u+2}} \left(\frac{x}{l} - l \frac{\partial}{\partial x} \right) \varphi_u(x)$
ungerade!

→ $\varphi_{2l}(x)$ gerade, $\varphi_{2l+1}(x)$ ungerade



genau die $\varphi_u(x)$ mit
u ungerade erfüllen

(i) stat. Schrödinger gl.
 für $x > 0$

(ii) Randbedingung

$\varphi_u(0) = 0$!

→ Eigenfunktionen $\psi_l(x) = \varphi_{2l+1}(x)$, $l = 0, 1, 2, \dots$
 zu Eigenenergien $E_l = \hbar \omega (2l + 3/2)$.

31. Unter Beachtung von $[A, B] \neq 0$:

• $f_1(t) = e^{At} A e^{Bt} + e^{At} B e^{Bt}$
 $= e^{At} (A+B) e^{Bt} = e^{At} (A+B) e^{-At} f_1(t)$

mit $e^{At} A e^{-At} = A$ und

$$e^{At} B e^{-At} = B + [A, B]t + 0$$

Terme von Ordnung t^2 und
höher verschwinden wegen

$$[A, [A, B]] = 0.$$

also $\dot{f}_1(t) = (A + B + [A, B]t) f_1(t)$

d. h. $f_1(t)$ spez. Lsg. der DGL

$$\dot{f}(t) = (A + B + [A, B]t) f(t) \quad (*)$$

zum fW $f(0) = \mathbb{1}$; wegen Vertauschbarkeit

von $A + B$ und $[A, B]$ allg. Lsg. der DGL (*) wie

gewohnt:

$$\rightarrow f(t) = f_0 e^{(A+B)t + \frac{1}{2} [A, B] t^2}$$

$$\rightarrow \text{spez. Lsg. } f_1(t) = \mathbb{1} e^{(A+B)t + \frac{1}{2} [A, B] t^2}$$

$$\rightarrow e^A e^B \stackrel{\text{Def.}}{=} \underbrace{f_1(1)}_Z = e^{A+B + \frac{1}{2} [A, B]}$$

32a) nach Vrlsg.

$$D(\mu + i\nu) = e^{i\mu\nu} \tilde{T}\left(\sqrt{\frac{b}{2}}\nu\right) T\left(\sqrt{\frac{a}{2}}\mu\right)$$

↑
↑
↑

irrelevante Phase
Impuls transf.
Translation

$$\rightarrow \langle x \rangle_{\langle d \rangle} = \sqrt{\frac{a}{2}} \operatorname{Re} d$$

$$\langle p \rangle_{\langle d \rangle} = \sqrt{\frac{b}{2}} \operatorname{Im} d$$

$$\langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle_{\langle d \rangle} = \langle x^2 \rangle_{|0\rangle} = l^2$$

$$\langle (p - \langle p \rangle)^2 \rangle_{\langle d \rangle} = \langle p^2 \rangle_{|0\rangle} = \frac{b^2}{e^2}$$

32b) Da $[a^\dagger, a] = -1$ mit a^\dagger, a

kommutiert kann mit BCH-Exp. umgeformt werden:

$$D(d) = e^{\underbrace{da^\dagger - da}_{A+B}} = e^{\frac{|d|^2}{2} [a^\dagger, a]} e^{da^\dagger} e^{-da}$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_{=-1}$

$$= e^{-|d|^2/2} e^{da^\dagger - da}$$

32c)

$$|K(d)\rangle = D(d)|0\rangle$$

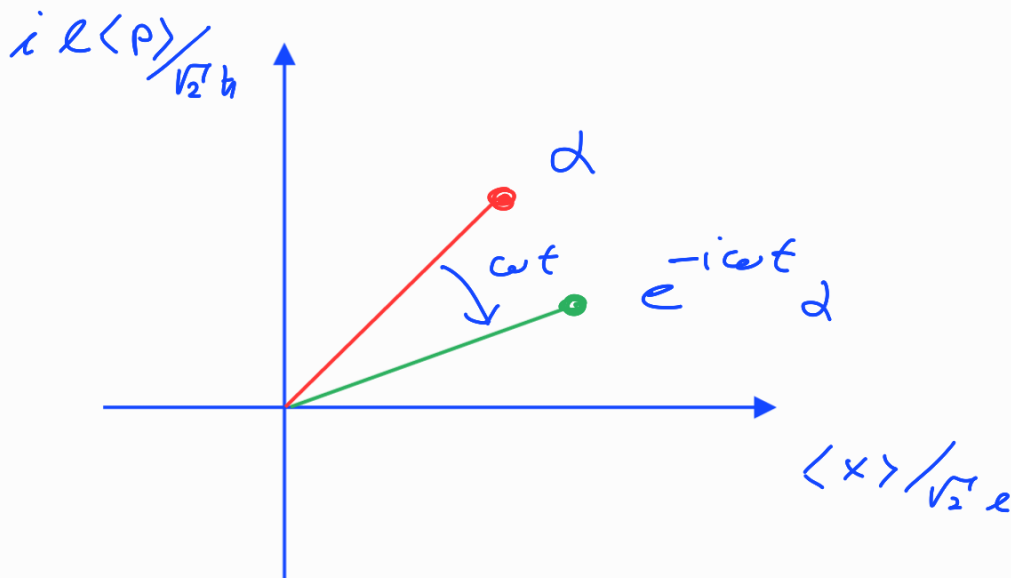
$$= e^{-|d|^2/2} e^{da^\dagger} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} a^n |0\rangle = |0\rangle!$$

$$= e^{-|d|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} d^n \underbrace{(a^\dagger)^n}_{= \sqrt{n!} |n\rangle} |0\rangle = e^{-|d|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{d^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle$$

32 d) mit $U(t)|u\rangle = e^{-i\omega(u+\frac{1}{2})t}|u\rangle$

und es folgt

$$\begin{aligned} U(t)|\alpha(d)\rangle &= e^{-i\omega t/2} \sum_{u=0}^{\infty} \frac{d^u}{\sqrt{u!}} e^{-i\omega u t} |u\rangle \\ &= e^{-i\omega t/2} \sum_{u=0}^{\infty} \frac{(d e^{-i\omega t})^u}{\sqrt{u!}} |u\rangle \\ &= |\alpha(e^{-i\omega t} d)\rangle \end{aligned}$$



32 e)

$$\begin{aligned} a|\alpha(d)\rangle &\stackrel{1)}{=} e^{-|d|^2/2} \sum_{u=1}^{\infty} \frac{d^u}{\sqrt{u!}} \underbrace{a|u\rangle}_{\sim \sqrt{u}|u-1\rangle} \\ &= e^{-|d|^2/2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{d d^{n-1}}{\sqrt{(n-1)!}} |n-1\rangle \\ &= d e^{-|d|^2/2} \sum_{u=0}^{\infty} \frac{d^u}{\sqrt{u!}} |u\rangle = d|\alpha(d)\rangle \end{aligned}$$

