

1. Die Eigenwerte  $\lambda$  sind nicht-negativ,  $\lambda \geq 0$ , denn

$$\begin{aligned}\lambda &= \lambda \cdot 1 = \lambda \int_{-\infty}^{\infty} |\phi_\lambda|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} \phi_\lambda^* a^\dagger a \phi_\lambda dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} (a \phi_\lambda)^* (a \phi_\lambda) dx = \int_{-\infty}^{\infty} |a \phi_\lambda|^2 dx \geq 0\end{aligned}$$

2. Ist  $\lambda$  E.W., so auch  $\lambda+1$  mit E.F.  $a^\dagger \phi_\lambda$ :

$$\begin{aligned}(a^\dagger a)(a^\dagger \phi_\lambda) &= a^\dagger (a a^\dagger) \phi_\lambda \stackrel{[a, a^\dagger]=1}{=} a^\dagger (1 + a^\dagger a) \phi_\lambda \\ &= a^\dagger (1 + \lambda) \phi_\lambda = (\lambda + 1) (a^\dagger \phi_\lambda)\end{aligned}$$

Dabei darf  $a^\dagger \phi_\lambda$  nicht verschwinden

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{\infty} |a^\dagger \phi_\lambda|^2 dx &= \int_{-\infty}^{\infty} (a^\dagger \phi_\lambda)^* (a^\dagger \phi_\lambda) dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \phi_\lambda^* a a^\dagger \phi_\lambda dx = \int_{-\infty}^{\infty} \phi_\lambda^* (1 + a^\dagger a) \phi_\lambda dx \\ &= (\lambda + 1) \int_{-\infty}^{\infty} |\phi_\lambda|^2 dx = \lambda + 1 \geq 1\end{aligned}$$

Ist  $\lambda$  E.W., so auch  $(\lambda-1)$ , mit E.F.  $a \phi_\lambda$ , so für

$$\lambda - 1 \geq 0:$$

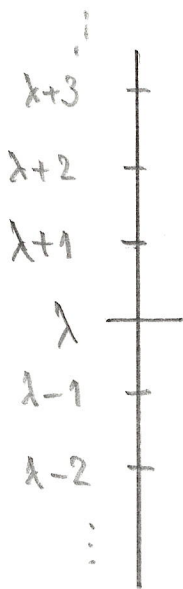
$$\begin{aligned}(a^\dagger a)(a \phi_\lambda) &= (a a^\dagger - 1) a \phi_\lambda = a (a^\dagger a - 1) \phi_\lambda \\ &= a (\lambda - 1) \phi_\lambda = (\lambda - 1) (a \phi_\lambda)\end{aligned}$$

Dabei darf  $a\phi_\lambda$  nicht verschwinden:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} |a\phi_\lambda|^2 dx &= \int_{-\infty}^{\infty} (a\phi_\lambda)^* (a\phi_\lambda) dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \phi_\lambda^* a^\dagger a \phi_\lambda dx = \lambda \int_{-\infty}^{\infty} |\phi_\lambda|^2 dx = \lambda \geq 1, \end{aligned}$$

da  $\lambda-1$  nur E.W. sein kann wenn  $\lambda-1 \geq 0$

Die wiederholte Anwendung von  $a^\dagger$  und  $a$  erzeugt  
Folgen von Eigenwerten:



$a, a^\dagger$  heißen Ladderoperatoren

$a^\dagger$ : Anfrigeoperator / Erzeugungsoperator

$a$ : Absteigeoperator / Vernichtungsoperator

3. Die Eigenwerte  $\lambda$  sind ganzzahlig und nicht-negativ,  
d.h.  $\lambda \in \mathbb{N}_0 = \{0, 1, 2, \dots\}$ .

Beweis: Für  $\lambda \geq 0$  muss die Folge

$\lambda-1, \lambda-2, \dots$  nach endlich vielen Schritten  
notwendigerweise abbrechen.

$$\phi_{\lambda-n} := (a)^n \phi_{\lambda} \Rightarrow (a^+ a) \phi_{\lambda-n} = (\lambda-n) \phi_{\lambda-n}$$

$\exists n \in \mathbb{N}$  so dass  $(\lambda-n) \geq 0$  aber  $(\lambda-n-1) < 0$ ,

Dann gilt  $a \phi_{\lambda-n} = 0$ , denn sonst wäre

$$(a^+ a) (a \phi_{\lambda-n}) = (\lambda-n-1) (a \phi_{\lambda-n}) \text{ im Widerspruch}$$

zur Eigenschaft dass alle Eigenwerte nicht-negativ sind.

4.]  $\lambda=0$  ist einfacher Eigenwert

Sei  $a \phi_0 = 0$ , dann ist auch  $(a^+ a) \phi_0 = 0$

und  $\lambda=0$  ist EW. Gibt es nicht-triviale  $\phi_0$ ?

$$a \phi_0 = 0 \Leftrightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} \left( u + \frac{d}{du} \right) \phi_0(u) = 0$$

$$u \phi_0 = - \frac{d\phi_0}{du} \Rightarrow d \ln \phi_0 = -u du$$

$$\Rightarrow \ln \phi_0(u) = -\frac{1}{2} u^2 + C, \quad \phi_0(u) = A e^{-u^2/2}$$

Normiere  $\phi_0$ :

$$1 = A^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-u^2} du = 2A^2 \int_0^{\infty} e^{-u^2} du = 2A^2 \sqrt{\pi} \frac{1}{2}$$

$$= A^2 \sqrt{\pi} \Rightarrow A = \pi^{-1/4}$$

Berechne Integral mit der  $\Gamma$ -Funktion ...

$\Gamma$ -Funktion:

$$\Gamma(x) := \int_0^{\infty} dt e^{-t} t^{x-1}$$

$$\Gamma(1) = -e^{-t} \Big|_0^{\infty} = 1$$

$$\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi} \quad (t \rightarrow z^2; \text{Gauß'sches Integral})$$

$$\Gamma(x+1) = x \Gamma(x)$$

$$\text{Für } x \in \mathbb{N} \text{ ist } \Gamma(x) = (x-1)!$$

————— // —————

Also ist

$$\underline{\phi_0(u) = \pi^{-1/4} e^{-u^2/2}}$$

die normierte Eigenfunktion zum kleinsten EW,  $\lambda=0$ ,

Als Ergebnis erhalten wir das Spektrum von  $a^+a$ :

$$(a^+a) \phi_n = n \phi_n, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

$$n \in \mathbb{N}_0$$

Mit  $H = \hbar\omega \left( a^+a + \frac{1}{2} \right)$  kennen wir dann auch das Spektrum von  $H$ :

$$H \phi_n = E_n \phi_n, \quad E_n = \hbar\omega \left( n + \frac{1}{2} \right), \quad n \in \mathbb{N}_0$$

$$E_0 = \frac{1}{2} \hbar \omega, \quad E_1 = \frac{3}{2} \hbar \omega, \dots$$

$E_0 = \frac{1}{2} \hbar \omega$  ist die Nullpunktsenergie

Der harmonische Oszillator in der Q.M. ist niemals vollständig in Ruhe

Alle Eigenwerte sind äquidistant:  $E_{i+1} - E_i = \hbar \omega$   
 $i = 0, 1, \dots$

Wie sehen die Eigenfunktionen aus?

Grundzustand:  $\phi_0(x) = \pi^{-1/4} e^{-x^2/2}$

$$a = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x = \frac{x}{b}, \quad b = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}}$$

$$\phi_0(x) = \frac{1}{b^{1/2} \pi^{1/4}} e^{-x^2/(2b^2)}$$

wg. Normierung

Die höheren Zustände entstehen durch wiederholte Anwendung von  $a^+$ :

$$\phi_n(x) = \text{const.} \underbrace{a^+ a^+ \dots a^+}_{n\text{-mal}} \phi_0(x)$$

Insbesondere gilt:

$$\Rightarrow a^\dagger \phi_n = c \phi_{n+1}$$

d.h.  $\phi_{n+1}$  ist proportional 2.41  
zu  $a^\dagger \phi_n$  (\*) bis auf  
Normierungsfaktor, c

Seien  $\phi_n, \phi_{n+1}$  bereits auf 1 normiert. Dann bestimmt man die Konstante c wie folgt:

$$\begin{aligned} (*) \Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} du (a^\dagger \phi_n)^* (a^\dagger \phi_n) &= |c|^2 \int_{-\infty}^{\infty} du |\phi_{n+1}|^2 \\ \int_{-\infty}^{\infty} du \phi_n^* a a^\dagger \phi_n &= \int_{-\infty}^{\infty} du \phi_n^* (1 + a^\dagger a) \phi_n \\ &= (n+1) \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} du |\phi_n|^2}_{=1 \text{ n.V.}} = (n+1) \end{aligned}$$

Da  $\phi_{n+1}$  auch normiert ist, gilt  $|c|^2 = n+1$   
oder  $c = \sqrt{n+1}$

Daher gilt

$$\phi_{n+1}(u) = \frac{1}{\sqrt{n+1}} a^\dagger \phi_n(u)$$

und somit:

$$\phi_1(u) = a^\dagger \phi_0$$

$$\phi_2(u) = \frac{1}{\sqrt{2}} a^\dagger \phi_1(u)$$

$$\phi_3(u) = \frac{1}{\sqrt{3}} a^\dagger \phi_2 = \frac{1}{\sqrt{2 \cdot 3}} (a^\dagger)^2 \phi_1$$

$$\vdots$$
$$\phi_n(u) = \frac{1}{\sqrt{n!}} (a^\dagger)^n \phi_0(u)$$

Explizit:

$$\phi_n(u) = \pi^{-1/4} \frac{1}{\sqrt{n!}} (a^\dagger)^n e^{-u^2/2}$$

$$= \pi^{-1/4} \frac{1}{\sqrt{n!}} \left( \frac{1}{\sqrt{2}} \left( u - \frac{d}{du} \right) \right)^n e^{-u^2/2}$$

$$= \pi^{-1/4} \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left[ \left( u - \frac{d}{du} \right)^n e^{-u^2/2} \right] e^{u^2/2} e^{-u^2/2}$$

Ableitung wirkt nicht  
aufwärts von [...]

$$= \frac{1}{\sqrt{2^n n!} \sqrt{\pi}} \underbrace{e^{u^2/2} \left[ \left( u - \frac{d}{du} \right)^n e^{-u^2/2} \right]}_{\equiv H_n(u)} e^{-u^2/2}$$

Die Funktionen

$$H_n(u) := e^{u^2/2} \left( u - \frac{d}{du} \right)^n e^{-u^2/2}, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

heißen HERMITE-Polynome

Die ersten Hermite Polynome sind

$$H_0(u) = e^{u^2/2} e^{-u^2/2} = 1$$

$$H_1(u) = e^{u^2/2} \left( u - \frac{d}{du} \right) e^{-u^2/2} = e^{u^2/2} (u - (-u)) e^{-u^2/2} = 2u$$

$$H_2(u) = \dots = 4u^2 - 2, \quad H_3(u) = 8u^3 - 12u$$

$$H_4(u) = 16u^4 - 48u^2 + 12, \dots$$