

**Lösungen zum 9. Übungsblatt
 Dynamik der Teilchen und Felder**

1. Aufgabe: a) Es ist

$$\begin{aligned}
 aa^+ &= \frac{1}{2} \left(\xi + \frac{d}{d\xi} \right) \left(\xi - \frac{d}{d\xi} \right) \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} - \xi \frac{d}{d\xi} + \frac{d}{d\xi} \xi \right\} \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} - \xi \frac{d}{d\xi} + 1 + \xi \frac{d}{d\xi} \right\} \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} + 1 \right\}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 a^+a &= \frac{1}{2} \left(\xi - \frac{d}{d\xi} \right) \left(\xi + \frac{d}{d\xi} \right) \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} + \xi \frac{d}{d\xi} - \frac{d}{d\xi} \xi \right\} \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} + \xi \frac{d}{d\xi} - 1 - \xi \frac{d}{d\xi} \right\} \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} - 1 \right\}
 \end{aligned}$$

und damit

$$\begin{aligned}
 [a, a^+] &= aa^+ - a^+a \\
 &= \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} + 1 \right\} - \frac{1}{2} \left\{ \xi^2 - \frac{d^2}{d\xi^2} - 1 \right\} \\
 &= \frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1
 \end{aligned}$$

b) Beweis mit Induktion: Für $n = 1$ reduziert sich die Aussage auf Teil (a). Die Formel gelte für n ,

$$[a, (a^+)^n] = n (a^+)^{n-1} . \tag{1}$$

Wir bekommen dann für $n + 1$

$$\begin{aligned}
 [a, (a^+)^{n+1}] &= a(a^+)^{n+1} - (a^+)^{n+1}a \\
 &= a(a^+)^n a^+ - (a^+)^n a^+ a \\
 &= a(a^+)^n a^+ - (a^+)^n a a^+ + (a^+)^n a a^+ - (a^+)^n a^+ a \\
 &= \{a(a^+)^n - (a^+)^n a\} a^+ + (a^+)^n \{a a^+ - a^+ a\} \\
 &= [a, (a^+)^n] a^+ + (a^+)^n \times [a, a^+] \\
 &\stackrel{(1), (a)}{=} n (a^+)^{n-1} a^+ + (a^+)^n \times 1 \\
 &= (n + 1) (a^+)^n
 \end{aligned}$$

und die Formel ist auch für $n + 1$ bewiesen.

c) Mit der Definition

$$h_n := \frac{1}{\sqrt{n!}} (a^+)^n h_0$$

und dem Kommutator aus Teil (b) bekommen wir

$$\begin{aligned} a h_n &= \frac{1}{\sqrt{n!}} a (a^+)^n h_0 \\ &= \frac{1}{\sqrt{n!}} \{a (a^+)^n - (a^+)^n a\} h_0 + (a^+)^n a h_0 \\ &= \frac{1}{\sqrt{n!}} [a, (a^+)^n] h_0 + 0 \\ &= \frac{1}{\sqrt{n!}} n (a^+)^{n-1} h_0 + 0 \\ &= \frac{1}{\sqrt{(n-1)!}} \sqrt{n} (a^+)^{n-1} h_0 \\ &= \sqrt{n} h_{n-1} \end{aligned}$$

Weiterhin,

$$\begin{aligned} a^+ h_n &= a^+ \frac{1}{\sqrt{n!}} (a^+)^n h_0 \\ &= \sqrt{n+1} \frac{1}{\sqrt{(n+1)!}} (a^+)^{n+1} h_0 \\ &= \sqrt{n+1} h_{n+1} \end{aligned}$$

und damit

$$a^+ a h_n = a^+ \sqrt{n} h_{n-1} = \sqrt{n} \sqrt{n} h_n = n h_n .$$

d) Mit dem Skalarprodukt¹

$$\langle f, g \rangle := \int_{\mathbb{R}} f(\xi) \overline{g(\xi)} d\xi$$

gilt

$$\langle a f, g \rangle = \langle f, a^+ g \rangle$$

denn

$$\begin{aligned} \langle a f, g \rangle &= \int_{\mathbb{R}} (a f)(\xi) \overline{g(\xi)} d\xi = \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{\mathbb{R}} \left(\xi + \frac{d}{d\xi}\right) f(\xi) \overline{g(\xi)} d\xi \\ &\stackrel{\text{part. Int.}}{=} \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{\mathbb{R}} f(\xi) \left(\xi - \frac{d}{d\xi}\right) \overline{g(\xi)} d\xi \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{\mathbb{R}} f(\xi) \overline{\left(\xi - \frac{d}{d\xi}\right) g(\xi)} d\xi = \langle f, a^+ g \rangle \end{aligned}$$

wobei wir also bei der partiellen Integration benutzt haben, dass die Funktionen f und g im Unendlichen verschwinden, so dass die Randterme 0 sind. Damit bekommen wir für Indizes m, n mit, sagen wir, $m \geq n$:

$$\langle h_m, h_n \rangle = \frac{1}{\sqrt{m!}} \frac{1}{\sqrt{n!}} \times \left\langle (a^+)^m h_0, (a^+)^n h_0 \right\rangle \quad (2)$$

mit

¹die komplexe Konjugation im 2. Argument, bei dem g , könnten wir an dieser Stelle auch weglassen, da die h_n 's alle reell sind; quantenmechanische Wellenfunktionen sind aber typischerweise komplexe Funktionen

$$\begin{aligned}
\langle (a^+)^m h_0, (a^+)^n h_0 \rangle &= \langle (a^+)^{m-1} h_0, a(a^+)^n h_0 \rangle \\
&\stackrel{ah_0=0}{=} \langle (a^+)^{m-1} h_0, [a, (a^+)^n] h_0 \rangle \\
&\stackrel{\text{Teil(b)}}{=} \langle (a^+)^{m-1} h_0, n(a^+)^{n-1} h_0 \rangle \\
&= n \langle (a^+)^{m-1} h_0, (a^+)^{n-1} h_0 \rangle
\end{aligned}$$

Das können wir n -mal wiederholen und bekommen

$$\begin{aligned}
\langle (a^+)^m h_0, (a^+)^n h_0 \rangle &= n \langle (a^+)^{m-1} h_0, (a^+)^{n-1} h_0 \rangle \\
&= n(n-1) \langle (a^+)^{m-2} h_0, (a^+)^{n-2} h_0 \rangle \\
&\vdots \\
&= n! \langle (a^+)^{m-n} h_0, (a^+)^{n-n} h_0 \rangle \\
&= n! \langle (a^+)^{m-n} h_0, h_0 \rangle
\end{aligned}$$

Ist $m-n > 0$, können wir noch ein a^+ mit einem a auf die rechte Seite bringen und erhalten $ah_0 = 0$. Und für $m = n$ erhalten wir

$$\langle (a^+)^n h_0, (a^+)^n h_0 \rangle = n! \langle h_0, h_0 \rangle = n!$$

Mit dem Vorfaktor in (2),

$$\frac{1}{\sqrt{m!}} \frac{1}{\sqrt{n!}} \stackrel{m=n}{=} \frac{1}{n!}$$

folgt dann also die Orthonormalität der h_n .

f) Wegen

$$h_n = \frac{1}{\sqrt{n!}} (a^+)^n h_0$$

ist die Formel

$$h_n(\xi) = \frac{1}{\sqrt{2^n n! \sqrt{\pi}}} H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}}$$

äquivalent zu

$$\left(\xi - \frac{d}{d\xi} \right)^n h_0 = \frac{1}{\sqrt{\sqrt{\pi}}} H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}}$$

oder

$$\left(\xi - \frac{d}{d\xi} \right)^n e^{-\frac{\xi^2}{2}} = H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}} \quad (3)$$

Für $n = 0$ ist Formel (3) offensichtlich korrekt, es ist $H_0(\xi) = 1$. Formel (3) gelte für n . Dann:

$$\begin{aligned}
\left(\xi - \frac{d}{d\xi}\right)^{n+1} e^{-\frac{\xi^2}{2}} &= \left(\xi - \frac{d}{d\xi}\right) \{ H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}} \} \\
&= \xi H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}} - \frac{d}{d\xi} \{ H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}} \} \\
&= \xi H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}} - H_n'(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}} + H_n(\xi) \xi e^{-\frac{\xi^2}{2}} \\
&= \left[2\xi H_n(\xi) - H_n'(\xi) \right] e^{-\frac{\xi^2}{2}} \\
&= H_{n+1}(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}}
\end{aligned}$$

wobei wir in der letzten Zeile die Rekursionsgleichung für die Hermite-Polynome

$$H_{n+1}(\xi) := 2\xi H_n(\xi) - H_n'(\xi)$$

benutzt haben. Damit ist auch der Teil (f) bewiesen.