

**Übungen zu “Mathematische Modelle der Statistischen Physik und
Quantenfeldtheorie”**

Abgabe: Bis 30.04.2015, 10 Uhr

Blatt 03

Sei \mathcal{H} unendlich-dimensionaler separabler Hilbert-Raum und $\mathcal{K}(\mathcal{H}) \subseteq \mathcal{B}(\mathcal{H})$ der Vektorraum der *kompakten Operatoren* auf \mathcal{H} . Ist $T \in \mathcal{K}(\mathcal{H})$, so auch $T^*T \in \mathcal{K}(\mathcal{H})$, und nach Spektralsatz für selbstadjungierte kompakte Operatoren gilt:

\mathcal{H} hat eine ONB $(\psi_n)_{n \in \mathbb{N}}$ aus Eigenvektoren von T^*T , genauer $T^*T\psi_n = \mu_n^2\psi_n$ für eine monoton fallende Nullfolge $(\mu_n^2)_{n \in \mathbb{N}}$, wobei $\mu_n^2 > 0$ endliche Vielfachheit hat.

Die positiven Wurzeln $\mu_1 \geq \mu_2 \geq \dots > 0$ heißen *singuläre Werte* von T , meist bezeichnet mit $s_n(T) := \mu_n$. Man sagt, T gehört zum *Schatten-Ideal* $\mathcal{L}^p(\mathcal{H})$ für ein $1 \leq p \leq \infty$, falls $(s_{n+1}(T))_{n \in \mathbb{N}} \in \ell^p(\mathbb{N})$. Operatoren $T \in \mathcal{L}^1(\mathcal{H})$ heißen *Spurklasse-Operatoren*, Operatoren $T \in \mathcal{L}^2(\mathcal{H})$ heißen *Hilbert-Schmidt-Operatoren*.

Aufgabe 1 Sei $(\mu_{n+1})_{n \in \mathbb{N}}$ die Folge der singulären Werte von $T \in \mathcal{K}(\mathcal{H})$. Zeigen Sie:

- i) Es gibt (nicht notwendig vollständige) Orthonormalsysteme $(\psi_n)_{n \in M}$ und $(\phi_n)_{n \in M}$ in \mathcal{H} mit $T\psi = \sum_{n \in M} \mu_n \langle \psi_n, \psi \rangle \phi_n$ für alle $\psi \in \mathcal{H}$.
- ii) $\mu_n = \inf_{\eta_1, \dots, \eta_{n-1} \in \mathcal{H}} \left(\sup_{\xi \in (\text{span}(\eta_1, \dots, \eta_{n-1}))^\perp, \|\xi\|=1} \|T\xi\| \right)$
mit $\mu_1 = \sup_{\xi \in \mathcal{H}, \|\xi\|=1} \|T\xi\| \equiv \|T\|$.

Hinweise: i) Nach einzig sinnvoller Wahl der ψ_n ergeben sich die ϕ_n durch Wahl von $\psi \mapsto \psi_n$ in der zu zeigenden Formel. Zu diskutieren ist aber $\ker T$.

ii) Hier sind getrennt \geq und \leq zu zeigen. In einem Fall wählt man $\eta_k = \psi_k$ und ψ_k nach i). Im anderen Fall zeigt man, daß es zu jedem $(n-1)$ -dimensionalen Untervektorraum von \mathcal{H} ein dazu orthogonales $\psi \in \text{span}(\psi_1, \dots, \psi_n)$ gibt. Dieses liefert eine untere Schranke für $\|T\xi\|$.

Aufgabe 2. Ist $T \in \mathcal{L}^1(\mathcal{H})$ ein Spurklasse-Operator und $(\eta_n)_{n \in \mathbb{N}}$ eine ONB in \mathcal{H} , dann heißt $\text{Tr}(T) := \sum_{n=0}^{\infty} \langle \eta_n, T\eta_n \rangle$ die *Spur* von T . Zeigen Sie:

- i) Die Reihe konvergiert absolut für beliebige ONB in \mathcal{H} , und jede ONB liefert den gleichen Wert für die Spur.

- ii) Ist U ein unitärer Operator, d.h. $U^*U = UU^* = \text{id}_{\mathcal{H}}$, dann gilt $\text{Tr}(U^*TU) = \text{Tr}(T)$.
- iii) $\mathcal{L}^1(\mathcal{H})$ ist ein Vektorraum, auf dem durch $\|T\|_1 := \|(\mu_n)_{n=1}^\infty\|_1 = \sum_{n=1}^\infty \mu_n = \text{Tr}((T^*T)^{\frac{1}{2}})$ für $T \in \mathcal{L}^1(\mathcal{H})$ eine Norm definiert ist.
- iv) Für $A \in \mathcal{B}(H)$ sind $TA, AT \in \mathcal{L}^1(\mathcal{H})$ und $\text{Tr}([A, T]) = 0$.

Hinweise: i) kann mit Aufgabe 1.i) gezeigt werden. Eine Möglichkeit, iii) zu beweisen, ist zunächst mittels 1.i) zu zeigen:

$$\|T\|_1 = \sup \left\{ \sum_{j \in J} |\langle \xi_j, T\eta_j \rangle| : (\xi_j)_{j \in J}, (\eta_j)_{j \in J} \text{ ONS in } \mathcal{H} \right\} .$$

In iv) genügt zu zeigen (weshalb?), daß UT und TU Spurklasse sind für U unitär, und daß $\text{Tr}(TU) = \text{Tr}(UT)$ gilt.

Aufgabe 3.+4. Seien P_j, Q_j, L_j und $H = \frac{1}{2}P^2 - \frac{1}{\sqrt{Q^2}}$ Impuls-, Orts-, Drehimpuls- und Hamilton-Operatoren auf $\mathcal{H} = L^2(\mathbb{R}^3)$ und $A_l := \frac{Q_l}{\sqrt{Q^2}} - \frac{1}{2} \sum_{j,k=1}^3 \epsilon_{jkl} (P_j L_k + L_k P_j)$. Dabei ist $j, k, l \in \{1, 2, 3\}$,

$$\epsilon_{jkl} = \begin{cases} 1 & \text{falls } (jkl) \text{ eine gerade Permutation von } (123) \text{ ist,} \\ -1 & \text{falls } (jkl) \text{ eine ungerade Permutation von } (123) \text{ ist,} \\ 0 & \text{falls } (jkl) \text{ zwei oder drei gleiche Indizes enthält,} \end{cases}$$

sowie $X \cdot Y = \sum_{j=1}^3 X_j Y_j$ und $X^2 := X \cdot X$.

Zeigen Sie:

$$\begin{aligned} [L_j, A_k] &= i \sum_{l=1}^3 \epsilon_{jkl} A_l, & 0 &= L \cdot A = A \cdot L, & [H, A_j] &= 0, \\ [A_j, A_k] &= -i \sum_{l=1}^3 \epsilon_{jkl} L_l H, & A^2 &= 1 + 2H + 2HL^2. \end{aligned}$$

Auf dem Unterraum $\mathcal{H}_- := \chi_{\mathbb{R}_-^\times}(H)\mathcal{H}$ von \mathcal{H} , auf dem der Hamilton-Operator negativ ist, werden folgende Operatoren erklärt:

$$J_j := \frac{1}{2}(L_j + (-2H)^{-\frac{1}{2}} A_j), \quad K_j := \frac{1}{2}(L_j - (-2H)^{-\frac{1}{2}} A_j).$$

Zeigen Sie:

$$\begin{aligned} [J_j, J_k] &= i \sum_{l=1}^3 \epsilon_{jkl} J_l, & [K_j, K_k] &= i \sum_{l=1}^3 \epsilon_{jkl} K_l, \\ [J_j, K_k] &= 0, & J^2 &= K^2 = -\frac{1}{4}(1 + (2H)^{-1}). \end{aligned}$$