

1 Hilbertraum und Skalarprodukt

1.1 Skalarprodukt?

1.
 - $F_1(\varphi, \varphi) := \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\varphi(x)} \varphi(x) dx = \int_{\mathbb{R}^n} \|\varphi(x)\|^2 dx \geq 0$
Der zweite Teil der Bedingung ist ebenfalls erfüllt: Nur genau dann wenn $\varphi = 0$ wird das Integral 0. (Da nur der positive Betrag im Integral steht, wird das Integral positiv bei dem kleinsten Beitrag von $\varphi \neq 0$)
 - $F_1(\varphi, (\psi_1 + \lambda\psi_2)) := \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\varphi(x)} (\psi_1(x) + \lambda\psi_2(x)) dx = F_1(\varphi, \psi_1) + \lambda F_1(\varphi, \psi_2)$
 - $F_1(\varphi, \psi) := \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\varphi(x)} \psi(x) dx = F_1(\varphi, \psi) := \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\varphi(x)\psi(x)} dx = \overline{\int_{\mathbb{R}^n} \varphi(x)\overline{\psi(x)} dx} = \overline{F_1(\psi, \varphi)}$
2. F_2 ist nicht hermitesch: $F_2(\varphi, \psi) := 2\varphi_1\psi_1 - \varphi_1\psi_2 - \varphi_2\psi_1 + \varphi_2\psi_2 \neq \overline{F_2(\psi, \varphi)}$
3. $F_3(\varphi, \psi) := \varphi^\top \begin{pmatrix} 2 & -0.5 \\ -2 & 1 \end{pmatrix} \psi = 2\varphi_1\psi_1 - 0.5\varphi_1\psi_2 - 2\varphi_2\psi_1 + \varphi_2\psi_2$
 - $F_3(\varphi, \varphi) = 2\varphi_1^2 - 0.5\varphi_1\varphi_2 - 2\varphi_2\varphi_1 + \varphi_2^2 = 2\varphi_1^2 + (1.25\varphi_1 - \varphi_2)^2 - 1.25^2\varphi_1^2 = \frac{7}{16}\varphi_1^2 + (1.25\varphi_1 - \varphi_2)^2 \geq 0$
Ebenfalls = 0 genau dann wenn $\varphi = \begin{pmatrix} \varphi_1 \\ \varphi_2 \end{pmatrix} = 0$
 - $\langle \varphi, \psi \rangle \neq \langle \psi, \varphi \rangle \Rightarrow$ kein Skalarprodukt
 - $F_3(\varphi, \psi_1 + \lambda\psi_2) := \varphi^\top \begin{pmatrix} 2 & -0.5 \\ -2 & 1 \end{pmatrix} (\psi_1 + \lambda\psi_2) = \varphi^\top \begin{pmatrix} 2 & -0.5 \\ -2 & 1 \end{pmatrix} \psi_1 + \lambda \cdot \varphi^\top \begin{pmatrix} 2 & -0.5 \\ -2 & 1 \end{pmatrix} \psi_2 = F_3(\varphi, \psi_1) + \lambda \cdot F_3(\varphi, \psi_2)$
4. F_4
 - $F_4(\varphi, \psi_1 + \lambda\psi_2) := \text{Tr}(\overline{\varphi}^\top (\psi_1 + \lambda\psi_2)) \stackrel{\text{Spurlinear}}{=} \text{Tr}(\overline{\varphi}^\top (\psi_1)) + \lambda \text{Tr}(\overline{\varphi}^\top (\psi_2)) = F_4(\varphi, \psi_1) + \lambda \cdot F_4(\varphi, \psi_2)$
 - $F_4(\varphi, \varphi) := \text{Tr}(\overline{\varphi}^\top \varphi) \stackrel{\text{Diagonalisierung}}{=} \text{Tr}(\overline{SDS^{-1}}^\top SDS^{-1}) = \text{Tr}(S\overline{D}S^{-1}^\top SDS^{-1}) = \text{Tr}(S\overline{D}^\top DS^{-1}) \stackrel{\text{Tr}\varphi = \text{Tr}D}{=} \text{Tr}(S\overline{D}^\top DS^{-1}) = \text{Tr}(\overline{D}^\top D) = \sum |\lambda_i|^2 \geq 0$
 λ_i sind Eigenwerte von φ . Da nur die Nullmatrix ausschließlich 0en als Eigenwerte hat, ist damit auch der zweite Teil der Behauptung gegeben.
 - $\overline{F_4(\varphi, \psi)} := \overline{\text{Tr}(\overline{\varphi}^\top \psi)} = \text{Tr}(\overline{\overline{\varphi}^\top \psi}) = \text{Tr}(\varphi^\top \overline{\psi}) \stackrel{(A \cdot B)^\top = B^\top \cdot A^\top}{=} \text{Tr}((\overline{\psi}^\top \varphi^\top)^\top) = \text{Tr}((\overline{\psi}^\top \varphi)^\top) = \text{Tr}(\overline{\psi}^\top \varphi) = F_4(\psi, \varphi)$

2 Orthonormalbasen

2.1 Eigenschaften von ONB

1. Zu zeigen:

$$\langle \psi_1, \psi_2 \rangle = \sum_{j \in J} \langle \psi_1, \varphi_j \rangle \langle \varphi_j, \psi_2 \rangle$$

Es gilt für $\psi_1, \psi_2 \in \mathcal{H}$, $(\varphi_j)_{j \in J}$ ONB von \mathcal{H} :

$$\psi_1 = \sum_{j \in J} \langle \varphi_j, \psi_1 \rangle \varphi_j \quad \psi_2 = \sum_{k \in J} \langle \varphi_k, \psi_2 \rangle \varphi_k \quad \langle \varphi_j, \varphi_k \rangle = \delta_{j,k}$$

$$\begin{aligned} \langle \psi_1, \psi_2 \rangle &= \left\langle \sum_{j \in J} \langle \varphi_j, \psi_1 \rangle \varphi_j, \sum_{k \in J} \langle \varphi_k, \psi_2 \rangle \varphi_k \right\rangle = \\ &= \sum_{j \in J} \sum_{k \in J} \overline{\langle \varphi_j, \psi_1 \rangle} \langle \varphi_k, \psi_2 \rangle \underbrace{\langle \varphi_j, \varphi_k \rangle}_{=\delta_{j,k}} = \sum_{k \in J} \langle \psi_1, \varphi_j \rangle \langle \varphi_j, \psi_2 \rangle \quad \square \end{aligned}$$

2. Wir geben uns ein beliebiges $\psi \in \mathcal{H}$ vor. $(\varphi_j)_{j \in J}$ sei ONB von \mathcal{H}
 $\forall j \in \mathbb{N}$ gelte:

$$\langle \varphi_j, \psi \rangle = 0$$

Wir betrachten die Besselsche Gleichung für ψ :

$$\|\psi\|^2 := \sum_{j \in J} \underbrace{|\langle \varphi_j, \psi \rangle|^2}_{=0} = 0 \quad \Rightarrow \psi = 0 \quad \square$$

2.2 Orthonormalbasis auf dem Einheitskreis

1. $|z| = 1$

Parametrisierung: $z = e^{i\varphi} \quad \varphi \in [0, 2\pi[$

2. Alle Funktionen müssen 2π -periodisch sein!(Sie sind Funktionen von $e^{i\varphi}$, das selbst 2π periodisch ist)

$$3. 0 = \langle X_n, F \rangle = \int_0^{2\pi} \overline{X_n} F d\varphi = \int_0^{2\pi} \frac{e^{-in\varphi}}{\sqrt{2\pi}} F d\varphi = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{2\pi} e^{-in\varphi} F d\varphi$$

Aus Vergleich mit dem Fourierkoeffizienten $c_n = \frac{1}{T} \int_c^{c+T} f(t) c^{-in\omega t} dt$ sieht man: φ erfüllt die Rolle von t , $\omega = 1, T = 2\pi$ und vor allem: $0 = \langle X_n, F \rangle = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot c_n$

Die Funktion ist durch die Fourierreihe von $F(\varphi)$ gegeben: $F(\varphi) = \sum_{-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\omega\varphi} = \sum_{-\infty}^{+\infty} 0 \cdot e^{in\omega\varphi} = 0 \quad \square$

3 Operatoren

3.1 Rechnen mit Operatoren

3.1.1 Unitäre Operatoren

$U, V : \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$ unitär $\Leftrightarrow U^{-1} = U^\dagger, V^{-1} = V^\dagger$

1.

$$(UV)^\dagger = V^\dagger U^\dagger = V^{-1} U^{-1} = (UV)^{-1}$$

2. $\varphi, \psi \in \mathcal{H}$.

$$\langle U\varphi, U\psi \rangle = \langle U^\dagger U\varphi, \psi \rangle = \langle U^{-1} U\varphi, \psi \rangle = \langle \varphi, \psi \rangle$$

3. $\forall \varphi \in \mathcal{H}$:

$$\|U\varphi\|^2 = \langle U\varphi, U\varphi \rangle \stackrel{2.}{=} \langle \varphi, \varphi \rangle = \|\varphi\|^2$$

4.

$$\|U\| \stackrel{def}{=} \sup_{\psi \in \mathcal{H} \setminus \{0\}} \left\| U \frac{\psi}{\|\psi\|} \right\| = \sup_{\|\psi\|=1} \|U\psi\| \stackrel{3.}{=} \sup_{\|\psi\|=1} \|\psi\| = 1$$

3.1.2 Kommutator

$$\begin{aligned} [x, p]\psi &= (xp - px)\psi = \left(-xi \frac{d}{dx} + i \frac{d}{dx} x\right)\psi = -xi \frac{d}{dx} \psi + i \frac{d}{dx} (x\psi) \stackrel{Produktregel}{=} -xi \frac{d\psi}{dx} + \\ & i\psi + ix \frac{d\psi}{dx} = i\psi \\ \Rightarrow [x, p] &= i \end{aligned}$$

3.1.3 Die Eins

Sei A ein unitärer, orthogonaler Projektor. Es gilt also:

- $A^\dagger = A_{-1}$ (unitär)
- $A^2 = A, A^\dagger = A$ (orthogonaler Projektor)

Somit:

$$A = A^2 = AA = A^\dagger A = A^{-1} A = 1$$

3.2 Translationsoperator

Der Translationsoperator ist wie folgt definiert:

$$T_a : \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}, \quad (T_a \psi)(x) := \psi(x - a).$$

Hier sei $\mathcal{H} = L^2(\mathbb{R}^n)$.

1. $T_a^{-1} = T_{-a}$

Beweis:

$$(T_{-a} T_a \psi)(x) = (T_a \psi)(x - (-a)) = \psi(x + a - a) = \psi(x)$$

und

$$(T_a T_{-a} \psi)(x) = (T_{-a} \psi)(x - a) = \psi(x - a - (-a)) = \psi(x)$$

2. $T_a^\dagger = T_{-a}$

Beweis:

$$\begin{aligned} \langle \varphi, T_a \psi \rangle &= \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\varphi(x)} (T_a \psi)(x) dx = \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\varphi(x)} \psi(x - a) dx = \\ &= \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\varphi(y + a)} \psi(y) dy = \int_{\mathbb{R}^n} \overline{(T_{-a} \varphi)(y)} \psi(y) dy = \langle T_{-a} \varphi, \psi \rangle \end{aligned}$$

3. T_a ist orthogonaler Projektor unitär selbstadjungiert

Beweis: aus $T_a^{-1} = T_{-a}$ und $T_a^\dagger = T_{-a}$ folgt $T_a^{-1} = T_a^\dagger$. Das ist die Definition eines unitären Operators.

3.3 Reell?

Zu zeigen:

$$A = A^\dagger \quad \Rightarrow \quad \forall \psi \in \mathcal{H} : \langle \psi, A\psi \rangle \in \mathbb{R}$$

Beweis:

$\psi \in \mathcal{H}$:

$$\langle \psi, A\psi \rangle = \overline{\langle A\psi, \psi \rangle} \stackrel{A=A^\dagger}{=} \overline{\langle A^\dagger \psi, \psi \rangle} \stackrel{def A^\dagger}{=} \overline{\langle \psi, A\psi \rangle}$$

$$\langle \psi, A\psi \rangle = \overline{\langle \psi, A\psi \rangle} \quad \Rightarrow \quad \langle \psi, A\psi \rangle \in \mathbb{R}$$