

2.5 Hermitesche Differenzialoperatoren [Aufk. 10.2]

Wie beim Übergang vom Kapitel 1.8 zum 1.9, lohnt es sich auch bei Differenzialoperatoren, komplexe Funktionenräume zu betrachten.

Sei, wie auf Seite 50, $\mathcal{L}f(x) = \frac{d}{dx} \left[p(x) \frac{df}{dx} \right] + q(x)f(x)$.

Ein hermitesches Skalarprodukt wird eingeführt (vgl. Seite 51):

$$\langle g | f \rangle := \int_a^b dx w(x) g^*(x) f(x) \quad ; \quad w(x) > 0 \quad \text{außer einzelner Punkte.}$$

$$\langle g | \mathcal{L}f \rangle := \int_a^b dx w(x) g^*(x) \frac{1}{w(x)} \mathcal{L}f(x) = \int_a^b dx g^*(x) \mathcal{L}f(x).$$

Ein Operator sei hermitesch wenn $\langle g | \mathcal{L}f \rangle \stackrel{!}{=} \langle \mathcal{L}g | f \rangle = \langle f | \mathcal{L}g \rangle^*$ (vgl. Seite 35).

Dies führt zu nichttrivialen Randbedingungen (vgl. Seite 52):

$$\begin{aligned} \langle g | \mathcal{L}f \rangle &= \int_a^b dx \left\{ g^*(x) \frac{d}{dx} \left[p(x) \frac{df}{dx} \right] + g^*(x) q(x) f(x) \right\} \\ &= \left[g^*(x) p(x) \frac{df(x)}{dx} \right]_a^b + \int_a^b dx \left\{ -\frac{dg^*(x)}{dx} p(x) \frac{df(x)}{dx} + g^*(x) q(x) f(x) \right\} \\ &= \left[g^* p \frac{df}{dx} - f p \frac{dg^*}{dx} \right]_a^b + \int_a^b dx \left\{ f \frac{d}{dx} \left[p \frac{dg^*}{dx} \right] + f q g^* \right\}. \end{aligned}$$

$$\langle f | \mathcal{L}g \rangle^* = \int_a^b dx \left\{ f \frac{d}{dx} \left[p \frac{dg^*}{dx} \right] + f q g^* \right\}.$$

D.h. ein selbstadjungierter Differenzialoperator $\mathcal{L} = \frac{d}{dx} \left[p(x) \frac{d}{dx} \right] + q(x)$, $p, q \in \mathbb{R}$, ist hermitesch, wenn eine Klasse \mathcal{K} von Funktionen betrachtet wird, in der $\left[g^* p \frac{df}{dx} - f p \frac{dg^*}{dx} \right]_a^b = 0 \quad \forall f, g \in \mathcal{K}$. (Beispiele: Seite 52.)

Bemerkung: Im Gegensatz zu Seite 50 kann auch ein Diff. operator erster Ordnung hermitesch sein:

$$\begin{aligned} \langle g | \mathcal{L}f \rangle &= \int_a^b dx g^* \left(p_1 \frac{df}{dx} + p_2 f \right) = \left[g^* p_1 f \right]_a^b + \int_a^b dx \left(-f \frac{d}{dx} (g^* p_1) + f p_2 g^* \right) \\ &= \left[g^* p_1 f \right]_a^b + \int_a^b dx f \left\{ -p_1 \frac{dg^*}{dx} + (-p_1' + p_2) g^* \right\} \end{aligned}$$

$$\langle f | \mathcal{L}g \rangle^* = \int_a^b dx f \left(p_1' \frac{dg^*}{dx} + p_2^* g^* \right)$$

$$\Rightarrow \begin{cases} p_1^* = -p_1 \\ p_2^* = -p_1' + p_2 \end{cases}$$

Lösungen existieren, z.B. $p_1(x) = -i \hbar$!

Hermitesch konjugierte Differenzialoperatoren

Ein zu \mathcal{L} „adjungierter“ bzw. hermitesch konjugierter Differenzialoperator sei definiert durch seine „Matrizelemente“ als

$$\langle g | \mathcal{L}^\dagger f \rangle := \langle \mathcal{L} g | f \rangle = \langle f | \mathcal{L} g \rangle^*$$

im anderen Sinne als im Kap. 2.4 - schlechte Bezeichnungen!

Ein hermitescher Differenzialoperator ist dann auch „selbst-adjungiert“, $\mathcal{L}^\dagger = \mathcal{L}$.

Es folgt: * Sei \mathcal{A} ein beliebiger linearer Differenzialoperator. Wenn er als $\mathcal{A} = \frac{1}{2}(\mathcal{A} + \mathcal{A}^\dagger) - \frac{i}{2}(\mathcal{A} - \mathcal{A}^\dagger)$ ausgedrückt wird, sind $\mathcal{A} + \mathcal{A}^\dagger$ sowie $i(\mathcal{A} - \mathcal{A}^\dagger)$ hermitesch.

Denn: $\langle g | (\mathcal{A} + \mathcal{A}^\dagger) f \rangle = \langle g | \mathcal{A} f \rangle + \langle g | \mathcal{A}^\dagger f \rangle$ und
 $\langle (\mathcal{A} + \mathcal{A}^\dagger) g | f \rangle = \langle f | (\mathcal{A} + \mathcal{A}^\dagger) g \rangle^*$
 $= \{ \langle f | \mathcal{A} g \rangle + \langle f | \mathcal{A}^\dagger g \rangle \}^*$
 $= \langle \mathcal{A} g | f \rangle + \langle \mathcal{A}^\dagger g | f \rangle$.
 Ähnlich bei $i(\mathcal{A} - \mathcal{A}^\dagger)$.

* Es gilt $(\mathcal{A}\mathcal{B})^\dagger = \mathcal{B}^\dagger \mathcal{A}^\dagger$.

Denn: $\langle g | (\mathcal{A}\mathcal{B})^\dagger f \rangle = \langle \mathcal{A}\mathcal{B} g | f \rangle = \langle \mathcal{A}(\mathcal{B}g) | f \rangle$
 $= \langle \mathcal{B}g | \mathcal{A}^\dagger f \rangle = \langle g | \mathcal{B}^\dagger (\mathcal{A}^\dagger f) \rangle$

* Es gilt $(\mathcal{A}^\dagger)^\dagger = \mathcal{A}$.

Denn: $\langle g | (\mathcal{A}^\dagger)^\dagger f \rangle = \langle \mathcal{A}^\dagger g | f \rangle = \langle f | \mathcal{A} g \rangle^*$
 $= \langle \mathcal{A} f | g \rangle^* = \langle g | \mathcal{A} f \rangle$.

* Wenn \mathcal{A} und \mathcal{B} hermitesche Operatoren sind, dann ist $\mathcal{C} := i(\mathcal{A}\mathcal{B} - \mathcal{B}\mathcal{A})$ unbedingt hermitesch.

Denn: $\langle i(\mathcal{A}\mathcal{B} - \mathcal{B}\mathcal{A}) g | f \rangle = -i \langle (\mathcal{A}\mathcal{B} - \mathcal{B}\mathcal{A}) g | f \rangle$
 $= -i \langle (\mathcal{A}^\dagger \mathcal{B}^\dagger - \mathcal{B}^\dagger \mathcal{A}^\dagger) g | f \rangle = -i \langle [(\mathcal{B}\mathcal{A})^\dagger - (\mathcal{A}\mathcal{B})^\dagger] g | f \rangle$
 $= -i \langle g | (\mathcal{B}\mathcal{A} - \mathcal{A}\mathcal{B}) f \rangle = \langle g | i(\mathcal{A}\mathcal{B} - \mathcal{B}\mathcal{A}) f \rangle$.
 ein paar Schritte fehlen - wie bei $(\mathcal{A}^\dagger)^\dagger = \mathcal{A}$

Bemerkung:

In der Praxis bedeutet die Definition

$$\langle g | \mathcal{L}^\dagger f \rangle = \langle f | \mathcal{L} g \rangle^*$$

dass $\int_a^b dx g^*(x) \mathcal{L}^\dagger f(x) = \int_a^b dx f(x) \mathcal{L}^* g^*(x)$,

d.h. $\mathcal{L}^\dagger = \mathcal{L}^*$ zusammen mit $(\frac{d}{dx})^\dagger \rightarrow (-\frac{d}{dx})^*$

aus partiellen Integrationen

Eigenwerte hermitescher Differenzialoperatoren

Eigenwerte seien definiert wie auf Seite 51:

$$\lambda u(x) + \lambda w(x)u(x) = 0, \quad u(x) \neq 0; \quad w(x) > 0.$$

Behauptung: Die Eigenwerte sind unbedingt reell.

Beweis:

$$\lambda u + \lambda w u = 0 \quad \leftarrow \text{multipliziere durch } u^*$$

$$\lambda^* u^* + \lambda^* w u^* = 0 \quad \leftarrow \text{multipliziere durch } u$$

Subtrahiere und integriere

$$\Rightarrow \int_a^b dx (u^* \lambda u - u \lambda^* u^* + \lambda u^* w u - \lambda^* u w u^*) = 0$$

$$\Leftrightarrow \langle u | \lambda u \rangle - \langle u | \lambda^* u \rangle + (\lambda - \lambda^*) \langle u | u \rangle = 0$$

$$\langle \lambda u | u \rangle \stackrel{\lambda = \lambda^*}{=} \langle u | \lambda u \rangle$$

$$\Rightarrow (\lambda - \lambda^*) \underbrace{\int_a^b dx w(x) |u(x)|^2}_{> 0} = 0 \quad \Rightarrow \lambda = \lambda^* \quad \square.$$

Eigenfunktionen hermitescher Differenzialoperatoren

Behauptung: Eigenfunktionen zu unterschiedlichen Eigenwerten sind unbedingt orthogonal zueinander.

Beweis:

$$\lambda u + \lambda w u = 0 \quad \leftarrow \text{multipliziere durch } v^*$$

$$\lambda^* v^* + \lambda^* w v^* = 0 \quad \leftarrow \text{multipliziere durch } u$$

Subtrahiere und integriere

$$\Rightarrow \int_a^b dx (v^* \lambda u - u \lambda^* v^* + \lambda v^* w u - \lambda^* u w v^*) = 0$$

$$\Leftrightarrow \langle v | \lambda u \rangle - \langle u | \lambda^* v \rangle + (\lambda - \lambda^*) \langle v | u \rangle = 0$$

$$\langle \lambda v | u \rangle \stackrel{\lambda = \lambda^*}{=} \langle v | \lambda u \rangle$$

$$\Rightarrow (\lambda - \lambda^*) \langle v | u \rangle = 0 \quad \Rightarrow \langle v | u \rangle = 0 \quad \square.$$

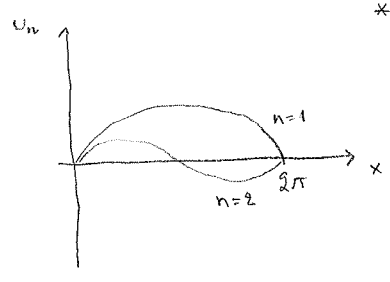
$$\lambda = \lambda^* \neq \lambda^* = \mu^* \Rightarrow \lambda - \mu \neq 0$$

Bemerkungen:

- (i) Wenn es mehrere linear unabhängige Eigenfunktionen zum selben Eigenwert gibt, ist es nicht automatisch garantiert, dass diese orthogonal zueinander sind. Sie können aber als orthogonal gewählt werden; mehr dazu im Kapitel 2.6.
- (ii) Es besteht wieder die Frage der Vollständigkeit, d.h. ob Eigenfunktionen eines hermiteschen Differenzialoperators als Basis dienen können. Auch diese Sache wird im Kapitel 2.6 diskutiert.

Beispiel

Wie auf Seite 52: $\mathcal{L} := \frac{d^2}{dx^2}$, $a := 0$, $b := 2\pi$, $w := 1$.



* Dirichlet-Randbedingungen

$u(0) = u(2\pi) = 0$

$\Rightarrow u_n(x) = B_n \sin\left(\frac{nx}{2}\right), n \in \mathbb{Z}$

Nur $n \in \mathbb{Z}^+ = \{1, 2, 3, \dots\}$ sind nichttrivial und linear unabhängig.

Orthogonalität:

$$\int_0^{2\pi} dx \sin\left(\frac{nx}{2}\right) \sin\left(\frac{mx}{2}\right)$$

$$= \int_0^{2\pi} dx \frac{1}{(2i)^2} \left(e^{\frac{inx}{2}} - e^{-\frac{inx}{2}} \right) \left(e^{\frac{imx}{2}} - e^{-\frac{imx}{2}} \right)$$

$$= -\frac{1}{4} \int_0^{2\pi} dx \left(e^{\frac{i(n+m)x}{2}} - e^{\frac{i(m-n)x}{2}} - e^{\frac{i(n-m)x}{2}} + e^{\frac{i(n+m)x}{2}} \right)$$

$$n \neq m \Rightarrow -\frac{1}{4} \left[\frac{2e^{\frac{i(n+m)x}{2}}}{i(n+m)} - \frac{2e^{\frac{i(m-n)x}{2}}}{i(m-n)} - \frac{2e^{\frac{i(n-m)x}{2}}}{i(n-m)} - \frac{2e^{\frac{i(n+m)x}{2}}}{i(n+m)} \right]_0^{2\pi}$$

$$= -\frac{1}{2i} \left[\frac{(-1)^{n+m} - 1}{n+m} - \frac{(-1)^{m-n} - 1}{m-n} - \frac{(-1)^{n-m} - 1}{n-m} - \frac{(-1)^{n+m} - 1}{n+m} \right]$$

↖ ↗

$$= 0!$$

Normierung:

$$\int_0^{2\pi} dx \sin^2\left(\frac{nx}{2}\right)$$

$$= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} dx (1 - \cos(nx))$$

$$= \frac{1}{2} \left[x - \frac{1}{n} \sin(nx) \right]_0^{2\pi} = \pi$$

Oder: $\cos(a+b) = \cos a \cos b - \sin a \sin b$;
 $\cos(a-b) = \cos a \cos b + \sin a \sin b$;
 $\Rightarrow \sin a \sin b = \frac{1}{2} [\cos(a-b) - \cos(a+b)]$

