

# Kapitel 1

## Einführung in die Problemstellung

### 1.1 Grundlegendes und generelle Voraussetzungen

Wir untersuchen Spektrum und asymptotische Eigenwertverteilung der Eigenwertaufgabe

$$(1.1) \quad -u'' + \chi(x)u = \rho^2 \phi^2(x)u, \quad x \in I := [0, \infty),$$

$$(1.2) \quad u(0) \cos \alpha + u'(0) \sin \alpha = 0 \quad \text{mit festem } \alpha \in [0, 2\pi),$$

$$(1.3) \quad \int_0^\infty |\phi^2(x)| |u(x)|^2 dx < \infty,$$

wobei

$\rho^2 \in \mathbb{C}$  Eigenwertparameter (die Betrachtung von  $0 \leq \arg \rho \leq \pi$ , d.h.  $\operatorname{Im}(\rho) \geq 0$ , ist ausreichend),

$\phi^2$  reellwertige Gewichtsfunktion mit  $m$  Nullstellen  $x_\nu$ ,  $\nu = 1, \dots, m$ , der Ordnungen  $l_\nu \in \mathbb{N}$  mit  $0 < x_1 < x_2 < \dots < x_m < 1$  und

$$\phi^2(x) = \prod_{\nu=1}^m (x - x_\nu)^{l_\nu} \phi_0(x) \quad (x \in I) \quad \text{mit } \phi_0 \in C^2(I), \phi_0 > 0,$$

$\chi \in L^1_{\text{loc}}(I)$  reellwertig und auf  $[0, 1]$  beschränkt.

Die Tatsache, daß Eigenwertparameter und Gewichtsfunktion in (1.1) als Quadrate  $\rho^2, \phi^2$  geschrieben wurden, dient nur der Vereinfachung der Schreibweise und Vermeidung von Wurzeln in den nachfolgenden Abschnitten.

Da  $\chi$  als nicht notwendig stetig vorausgesetzt wird, verwenden wir folgenden Lösungsbegriff für Differentialgleichungen der Gestalt  $-u'' + qu = f$ :

**Definition 1.1.** Sei  $J \subset \mathbb{R}$  ein Intervall und seien  $q, f \in L^1_{\text{loc}}(J)$ . Eine Funktion  $u : J \rightarrow \mathbb{C}$  heißt *Carathéodory-Lösung* (im folgenden kurz *Lösung* genannt) von

$$lu := -u'' + qu = f \quad \text{auf } J,$$

wenn

$$(1.4) \quad u \in AC_{\text{loc}}(J), \quad u' \in AC_{\text{loc}}(J) \quad \text{und} \quad (lu)(x) = f(x) \quad \text{für fast alle } x \in J$$

gilt. Für (1.4) schreiben wir kurz:  $lu = f$  auf  $J$ .

Zwei Lösungen  $v, w$  von  $lu = 0$  auf  $J$  nennen wir *Fundamentalsystem* von  $lu = 0$  auf  $J$ , wenn  $v$  und  $w$  linear unabhängig sind.

Für zwei Lösungen  $v, w$  von  $lu = 0$  auf  $J$  definieren wir die *Wronskifunktion* von  $v$  und  $w$  durch

$$W(v, w)(x) := v(x)w'(x) - v'(x)w(x) \quad (x \in J).$$

Anmerkung zu Definition 1.1:

Wir nennen wie üblich (siehe hierzu z. B. Wheeden-Zygmund [35, S. 115]) eine Funktion  $u : [a, b] \rightarrow \mathbb{C}$  (mit  $a, b \in \mathbb{R}$ ,  $a < b$ ) *absolut stetig* auf  $[a, b]$ , wenn für alle  $\epsilon > 0$  ein  $\delta > 0$  existiert, so daß für alle paarweise disjunkten Teilintervalle  $(a_j, b_j) \subset [a, b]$ ,  $j \in \mathcal{J}$  mit endlicher oder abzählbar unendlicher Indexmenge  $\mathcal{J}$ , mit  $\sum_{j \in \mathcal{J}} (b_j - a_j) < \delta$  gilt:

$$\sum_{j \in \mathcal{J}} |u(b_j) - u(a_j)| < \epsilon.$$

Sei

$$AC([a, b]) := \{u \mid u : [a, b] \rightarrow \mathbb{C} \text{ absolut stetig}\},$$

und sei für ein beliebiges Intervall  $J \subset \mathbb{R}$

$$AC_{\text{loc}}(J) := \{u \mid u : J \rightarrow \mathbb{C}, u|_K \text{ absolut stetig auf } K \\ \text{für jedes kompakte Teilintervall } K \subset J\}$$

die Menge der auf  $J$  *lokal absolut stetigen Funktionen*. Es gilt (siehe Wheeden-Zygmund [35, S. 115f.]):

- (i) Ist  $u \in AC([a, b])$ , so existiert die Ableitung  $u'$  fast überall in  $(a, b)$  mit  $u' \in L^1((a, b))$ .
- (ii) Es ist  $u : [a, b] \rightarrow \mathbb{C}$  in  $AC([a, b])$  genau dann, wenn es ein  $v \in L^1([a, b])$  gibt mit

$$u(x) - u(a) = \int_a^x v(t) dt \quad (x \in [a, b]).$$

Gilt dieses, so ist  $u'(x) = v(x)$  für fast alle  $x \in [a, b]$ .

Ist ein beliebiges Intervall  $J \subset \mathbb{R}$  gegeben, so übertragen sich die Eigenschaften (i) und (ii) sinngemäß auf  $AC_{\text{loc}}(J)$  bzw.  $L^1_{\text{loc}}(J)$ .

Sind in Definition 1.1  $q, f \in C(J)$  und  $u \in C^2(J)$  mit  $(lu)(x) = f(x)$  für alle  $x \in J$ , so ist  $u$  natürlich auch Carathéodory-Lösung von  $lu = f$  auf  $J$ .

Wegen  $\chi \in L^1_{\text{loc}}(I)$  und  $\phi^2 \in C^2(I)$  ist auch  $q := \chi - \rho^2 \phi^2 \in L^1_{\text{loc}}(I)$ , so daß Definition 1.1 insbesondere auf Differentialgleichungen vom Typ (1.1) anwendbar ist.

Wir beginnen mit einigen allgemeinen Aussagen über die Differentialgleichung (1.1). Sei dazu gemäß (1.1) für jedes  $\rho \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$  mit  $0 \leq \arg \rho \leq \pi$  der Differentialausdruck

$$l_\rho u := -u'' + \chi u - \rho^2 \phi^2 u$$

definiert; (1.1) ist damit äquivalent zu

$$l_\rho u = 0 \quad \text{auf } I.$$

Wir notieren noch die folgenden bekannten Lemmata, deren Beweise sich in Anhang A befinden:

**Lemma 1.1.** *Sei  $\rho \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$  mit  $0 \leq \arg \rho \leq \pi$  fest gewählt und  $J \subset I$  ein Intervall.*

- a) *Für je zwei Lösungen  $v, w$  von  $l_\rho u = 0$  auf  $J$  ist  $W(v, w)$  konstant.*
- b) *Für je zwei Lösungen  $v, w$  von  $l_\rho u = 0$  auf  $J$  gilt:*

$$W(v, w) \neq 0 \iff v, w \text{ sind linear unabhängig.}$$

**Beweis.** Siehe Anhang A. □

**Lemma 1.2.** *Sei  $\rho \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$  mit  $0 \leq \arg \rho \leq \pi$  fest gewählt und  $J \subset I$  ein Intervall. Sei  $y_1, y_2$  ein Fundamentalsystem der Differentialgleichung  $l_\rho u = 0$  auf  $J$ , und seien weiter  $f \in L^1_{\text{loc}}(J)$  sowie  $x_0 \in J$  fest.*

- a)  *$u : J \rightarrow \mathbb{C}$  ist genau dann Lösung von  $l_\rho u = f$  auf  $J$ , wenn es Zahlen  $c_1, c_2 \in \mathbb{C}$  gibt mit*

$$(1.5) \quad u(x) = c_1 y_1(x) + c_2 y_2(x) + \int_{x_0}^x \frac{y_1(x)y_2(t) - y_2(x)y_1(t)}{W(y_1, y_2)} f(t) dt \quad (x \in J).$$

*Gilt (1.5), so ist*

$$u'(x) = c_1 y_1'(x) + c_2 y_2'(x) + \int_{x_0}^x \frac{y_1'(x)y_2(t) - y_2'(x)y_1(t)}{W(y_1, y_2)} f(t) dt \quad (x \in J),$$

*und es sind  $u, u' \in AC_{\text{loc}}(J)$ .*

- b) *Sind  $a, b \in \mathbb{C}$ , so gibt es genau eine Lösung  $u$  von  $l_\rho u = f$  auf  $J$  mit*

$$u(x_0) = a, \quad u'(x_0) = b.$$

**Beweis.** Siehe Anhang A. □

## 1.2 Definition des zum Eigenwertproblem gehörenden Differentialoperators

Wir betrachten im folgenden den Vektorraum

$$L^2_{|\phi^2|}(I) := \left\{ u \mid u : I \rightarrow \mathbb{C}, \int_0^\infty |\phi^2| |u|^2 < \infty \right\},$$

versehen mit dem Skalarprodukt  $(u, v) := \int_0^\infty |\phi^2| u \bar{v}$  für  $u, v \in L^2_{|\phi^2|}(I)$ ; da  $|\phi^2| > 0$  fast überall in  $I$ , ist  $(\cdot, \cdot)$  positiv definit, und  $L^2_{|\phi^2|}(I)$  mit  $(\cdot, \cdot)$  und der von  $(\cdot, \cdot)$  induzierten Norm  $\|\cdot\|$  ist ein Hilbertraum.

Gemäß (1.1), (1.2), (1.3) definieren wir einen linearen Operator  $L$  durch

$$\begin{aligned} D(L) &:= \{ u \mid u : I \rightarrow \mathbb{C}, u \in L^2_{|\phi^2|}(I), u \in AC_{\text{loc}}(I), u' \in AC_{\text{loc}}(I), \\ &\quad u(0) \cos \alpha + u'(0) \sin \alpha = 0, \\ &\quad \text{es gibt ein } v \in L^2_{|\phi^2|}(I) \text{ mit } -u'' + \chi u = \phi^2 v \text{ auf } I \}, \\ Lu &:= v \quad (u \in D(L), v \text{ wie oben}). \end{aligned}$$

Also ist für  $u \in D(L)$

$$Lu = \frac{1}{\phi^2}(-u'' + \chi u) \quad \text{und} \quad Lu \in L^2_{|\phi^2|}(I),$$

wie bei der Betrachtung von Sturm–Liouville–Operatoren üblich. Wegen der vorausgesetzten Existenz von Nullstellen von  $\phi^2$  haben wir (wie z. B. in Daho–Langer [3]) jedoch die obige, in  $D(L)$  angegebene Schreibweise bevorzugt. Es ist also für  $u$  aus dem Definitionsbereich  $D(L)$  von  $L$ ,  $v$  aus dessen Wertebereich und  $\rho^2 \in \mathbb{C}$

$$\begin{aligned} Lu = v &\iff -u'' + \chi u = \phi^2 v \text{ auf } I, \\ Lu = \rho^2 u &\iff -u'' + \chi u = \rho^2 \phi^2 u \text{ auf } I; \end{aligned}$$

das Problem (1.1), (1.2), (1.3) ist dann äquivalent zum Eigenwertproblem für den Operator  $L$ .  $L$  ist offensichtlich ein linearer Operator, dessen Definitions- und Wertebereich Teilmengen von  $L^2_{|\phi^2|}(I)$  sind.

Im Hinblick auf die angesprochenen Aussagen über das Spektrum werden wir die Resolvente  $(L - \rho^2 id)^{-1}$  von  $L$  untersuchen (dabei sei  $id$  die identische Abbildung in  $L^2_{|\phi^2|}(I)$ ) und definieren dazu für jedes  $\rho \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$  mit  $0 \leq \arg \rho \leq \pi$  einen linearen Operator  $L_\rho$  durch

$$L_\rho := L - \rho^2 id \quad \text{mit} \quad D(L_\rho) := D(L).$$

Wir erhalten damit aber auch

$$\begin{aligned} (1.6) \quad D(L_\rho) &= \{ u \mid u : I \rightarrow \mathbb{C}, u \in L^2_{|\phi^2|}(I), u, u' \in AC_{\text{loc}}(I), \\ &\quad u(0) \cos \alpha + u'(0) \sin \alpha = 0, \\ &\quad \text{es gibt ein } v \in L^2_{|\phi^2|}(I) \text{ mit } l_\rho u = \phi^2 v \text{ auf } I \}, \end{aligned}$$

denn die Bedingung *es gibt ein*  $v \in L^2_{|\phi^2|}(I)$  mit  $-u'' + \chi u = \phi^2 v$  auf  $I$  in der Definition von  $D(L)$  ist wegen  $u \in L^2_{|\phi^2|}(I)$  äquivalent zur Bedingung *es gibt ein*  $v \in L^2_{|\phi^2|}(I)$  mit  $l_\rho u = -u'' + \chi u - \rho^2 \phi^2 u = \phi^2 v$  auf  $I$  in obiger Charakterisierung (1.6) von  $D(L_\rho)$ . Es gilt für  $u$  aus dem Definitionsbereich und  $v$  aus dem Wertebereich von  $L_\rho$

$$L_\rho u = v \iff -u'' + \chi u - \rho^2 \phi^2 u = \phi^2 v \text{ auf } I,$$

nach Definition von  $L$  und  $L_\rho$  gilt nämlich

$$\begin{aligned} L_\rho u = v &\iff Lu - \rho^2 u = v \\ &\iff Lu = v + \rho^2 u \\ &\iff -u'' + \chi u = \phi^2(v + \rho^2 u) \text{ auf } I \\ &\iff -u'' + \chi u - \rho^2 \phi^2 u = \phi^2 v \text{ auf } I. \end{aligned}$$

Nun noch eine Überlegung zur Wahl des Raumes  $L^2_{|\phi^2|}(I)$ :

**Bemerkung 1.1.** Der sonst bei Sturm–Liouville–Operatoren mit definiter Gewichtsfunktion  $w > 0$  betrachtete Raum  $L^2_w(I) := \{u \mid u : I \rightarrow \mathbb{C}, \int_0^\infty w|u|^2 < \infty\}$  mit dem Skalarprodukt  $[u, v] := \int_0^\infty w u \bar{v}$  für  $u, v \in L^2_w(I)$  ist, wie bereits erwähnt, im Falle  $w = \phi^2$  bei vorliegender Indefinitheit von  $\phi^2$  kein Hilbertraum und  $[\cdot, \cdot]$  nicht positiv definit. Deshalb betrachten wir stattdessen  $L$  und  $L_\rho$  wie Stakun [27], [28], [29] und Daho–Langer [3] im Raum  $L^2_{|\phi^2|}(I)$  mit dem Skalarprodukt  $(\cdot, \cdot)$  und der davon induzierten Norm  $\|\cdot\|$ .

**Bemerkung 1.2.** Unter den eingangs aufgeführten Voraussetzungen an  $\phi^2$  bestehen die folgenden Zusammenhänge zwischen den Räumen  $L^2_{|\phi^2|}(I)$ ,  $L^2(I)$  und  $L^1_{\text{loc}}(I)$ :

- a) Falls  $\lim_{x \rightarrow \infty} \phi^2(x) \geq 1$ , so gilt  $C(I) \cap L^2_{|\phi^2|}(I) \subset L^2(I)$ ;
- b)  $u \in L^2_{|\phi^2|}(I) \implies \phi^2 u \in L^1_{\text{loc}}(I)$ ;
- c) Für z. B.  $\phi^2(x) := x - \frac{1}{2}$ ,  $x \in I$ , gilt  $L^2_{|\phi^2|}(I) \not\subset L^2(I)$ .

**Beweis.**

a) Sei  $u \in C(I) \cap L^2_{|\phi^2|}(I)$ . Wegen  $\lim_{x \rightarrow \infty} \phi^2(x) \geq 1$  gibt es ein  $A \geq 0$  mit  $\phi^2(x) \geq \frac{1}{2}$  für alle  $x \geq A$ . Dann gilt

$$\int_A^\infty |u|^2 \leq 2 \int_A^\infty |\phi^2| |u|^2 \leq 2 \int_0^\infty |\phi^2| |u|^2 < +\infty.$$

Da  $u$  stetig und somit auf dem Kompaktum  $[0, A]$  beschränkt ist, existiert auch  $\int_0^A |u|^2$ , mithin ist

$$\int_0^\infty |u|^2 < +\infty.$$

b) Sei  $K$  eine beliebige kompakte Teilmenge von  $I$ . Wegen  $u \in L^2_{|\phi^2|}(I)$  gilt

$$\int_K |\phi^2||u|^2 \leq \int_0^\infty |\phi^2||u|^2 < +\infty,$$

wegen  $\phi^2 \in C(I)$  gilt  $\int_K |\phi^2| < +\infty$ . Weiter ist

$$|u(x)| \leq \begin{cases} 1 & \text{für } x \in I \text{ mit } |u(x)| \leq 1, \\ |u(x)|^2 & \text{für } x \in I \text{ mit } |u(x)| > 1. \end{cases}$$

Setzen wir für  $M \subset \mathbb{R}$

$$1_M(x) := \begin{cases} 0, & x \notin M, \\ 1, & x \in M, \end{cases}$$

so gilt die Abschätzung

$$\begin{aligned} \int_K |\phi^2 u| &\leq \int_K (|\phi^2(t)| \cdot 1_{\{x \in I: |u(x)| \leq 1\}}(t) + |\phi^2(t)||u(t)|^2 \cdot 1_{\{x \in I: |u(x)| > 1\}}(t)) dt \\ &\leq \int_K |\phi^2| + \int_K |\phi^2||u|^2 < +\infty. \end{aligned}$$

c) Wir geben eine Funktion  $u$  mit  $u \in L^2_{|\phi^2|}(I)$  und  $u \notin L^2(I)$  an: Sei

$$u(x) := \begin{cases} \frac{1}{(\frac{1}{2} - x)^{3/4}} & \text{für } 0 < x < \frac{1}{2}, \\ 0 & \text{für } x = 0 \text{ oder } x \geq \frac{1}{2}. \end{cases}$$

Dann gilt nach dem Satz von Levi

$$\int_0^\infty |\phi^2||u|^2 = \int_0^{1/2} \frac{1}{\sqrt{\frac{1}{2} - x}} dx = \lim_{b \uparrow 1/2} \left( \int_{1/2-b}^{1/2} \frac{1}{\sqrt{t}} dt \right) = \lim_{b \uparrow 1/2} 2\sqrt{t} \Big|_{\frac{1}{2}-b}^{\frac{1}{2}} = \sqrt{2} < +\infty,$$

aber wäre  $u \in L^2(I)$ , so folgte nach dem Satz von Lebesgue

$$\begin{aligned} +\infty > \int_0^\infty |u|^2 &= \int_0^{1/2} \frac{1}{(\frac{1}{2} - x)^{3/2}} dx = \lim_{b \uparrow 1/2} \int_0^b \frac{1}{(\frac{1}{2} - x)^{3/2}} dx \\ &= \lim_{b \uparrow 1/2} \left( -2t^{-1/2} \Big|_{\frac{1}{2}-b}^{\frac{1}{2}} \right) = -2\sqrt{2} + 2 \lim_{b \uparrow 1/2} \frac{1}{\sqrt{\frac{1}{2} - b}}, \end{aligned}$$

jedoch ist  $\lim_{b \uparrow 1/2} \frac{1}{\sqrt{\frac{1}{2} - b}} = +\infty$ . □

### 1.3 Spektraltheoretische Grundbegriffe und Definitionen

Sei nun  $H$  ein Hilbertraum mit Norm  $\|\cdot\|$  und Skalarprodukt  $(\cdot, \cdot)$ , und sei  $id : H \rightarrow H$  die identische Abbildung. Weiter sei  $T$  eine lineare Abbildung. Es bezeichne  $D(T)$  den Definitionsbereich von  $T$  und  $R(T) := \{Tu \mid u \in D(T)\}$  den Wertebereich von  $T$ . Gilt  $D(T), R(T) \subset H$ , so nennen wir  $T$  einen *linearen Operator in  $H$* .

Sei  $T$  ein linearer Operator in  $H$ . Wir nennen  $T$  *invertierbar*, wenn  $T$  injektiv ist; der zu  $T$  inverse Operator sei mit  $T^{-1} : R(T) \rightarrow D(T)$  bezeichnet, dieser ist ebenfalls ein linearer Operator in  $H$ .

Analog zu Weidmann [32] bzw. Naimark [22] definieren wir:

$T$  heißt *beschränkt*, wenn ein  $C \geq 0$  existiert mit

$$\|Tu\| \leq C\|u\| \quad \text{für alle } u \in D(T).$$

Es bezeichne  $B(H)$  den Raum aller beschränkten linearen Operatoren in  $H$  mit  $D(T) = H$ . Für jedes  $T \in B(H)$  sei

$$\|T\| := \inf\{C \mid C \geq 0, \|Tu\| \leq C\|u\| \text{ für alle } u \in D(T)\}$$

die *Operatornorm* von  $T$ ;  $(B(H), \|\cdot\|)$  ist ein Banachraum (s. Weidmann [32, S. 63]).

Eine Zahl  $\lambda \in \mathbb{C}$  heißt *Eigenwert* (abgekürzt EW) von  $T$ , wenn ein  $u \in D(T)$  mit  $u \neq 0$  existiert, so daß  $Tu = \lambda u$ . Ist  $\lambda$  EW, so heißt jedes  $u \in D(T) \setminus \{0\}$  mit  $Tu = \lambda u$  *Eigenvektor* (bei Differentialoperatoren  $T$  auch *Eigenfunktion*) von  $T$  zum EW  $\lambda$ , weiter heißt

$$E_\lambda := \{u \mid u \in D(T), Tu = \lambda u\}$$

der zu  $\lambda$  gehörende *Eigenraum* (dies ist ein Untervektorraum von  $D(T)$ ), und  $\dim E_\lambda$  die (*geometrische*) *Vielfachheit* des EW  $\lambda$ .

Die *Resolventenmenge* von  $T$  ist definiert durch

$$\rho(T) := \{\lambda \mid \lambda \in \mathbb{C}, (T - \lambda id) \text{ ist invertierbar, } (T - \lambda id)^{-1} \in B(H)\},$$

jedes  $\lambda \in \rho(T)$  heißt *regulärer Punkt* von  $T$ , und die Abbildung  $(T - \lambda id)^{-1}$  heißt für  $\lambda \in \rho(T)$  die *Resolvente* von  $T$  im Punkt  $\lambda$ . Das *Spektrum* von  $T$  ist dann die Menge

$$\sigma(T) := \mathbb{C} \setminus \rho(T).$$

Jeder EW von  $T$  gehört zu  $\sigma(T)$ , denn ist  $\lambda$  EW von  $T$ , so besitzt  $(T - \lambda id)u = 0$  nichttriviale Lösungen, d.h.  $T - \lambda id$  ist nicht invertierbar, so daß  $\lambda \notin \rho(T)$  ist, also  $\lambda \in \sigma(T)$ . Das *Punktspektrum*  $\sigma_p(T)$ , auch als *diskretes Spektrum* bezeichnet, sei die Menge der EW von  $T$

$$\sigma_p(T) := \{\lambda \mid \lambda \in \mathbb{C}, \lambda \text{ EW von } T\},$$

das *kontinuierliche Spektrum*  $\sigma_c(T)$  sei für unsere Zwecke wie in Naimark [22, S. 17] definiert als

$$\sigma_c(T) := \sigma(T) \setminus \sigma_p(T),$$

d.h.

$$\sigma_c(T) = \{\lambda \mid \lambda \in \mathbb{C}, (T - \lambda id) \text{ ist invertierbar, } (T - \lambda id)^{-1} \notin B(H)\}.$$

Weiter nennen wir  $T$  *abgeschlossen*, wenn gilt: Ist  $(u_n)_{n \in \mathbb{N}}$  eine Folge in  $D(T)$ , die (bezüglich der Norm in  $H$ ) gegen ein Element  $u \in H$  konvergiert, und ist die Folge  $(Tu_n)_{n \in \mathbb{N}}$  konvergent, so ist  $u \in D(T)$  und  $Tu = \lim_{n \rightarrow \infty} Tu_n$ . Ist  $T$  abgeschlossen, so ist die Abbildung

$$\rho(T) \rightarrow B(H), \quad \lambda \mapsto (T - \lambda id)^{-1}$$

stetig (s. Weidmann [32, S. 99]).

Schließlich nennen wir  $T$  *hermitesch*, wenn

$$(Tu, v) = (u, Tv) \quad \text{für alle } u, v \in D(T)$$

gilt. Ist  $D(T)$  dicht in  $H$ , so heißt der durch

$$\begin{aligned} D(T^*) &:= \{u \mid u \in H, \text{ es existiert } v_u \in H \text{ mit} \\ &\quad (v_u, w) = (u, Tw) \text{ für alle } w \in D(T)\}, \\ T^*u &:= v_u \quad (u \in D(T^*), v_u \text{ wie oben}) \end{aligned}$$

definierte Operator  $T^*$  der zu  $T$  *adjungierte Operator*; gilt  $D(T) = D(T^*)$ ,  $T = T^*$ , so heißt  $T$  *selbstadjungiert*.

Weitergehende Ausführungen zu den hier vorgestellten Begriffen findet man z. B. ebenfalls in Weidmann [32] und in Naimark [22].