

Quantenmechanik und Mathematik

Teil 1: Normierte Räume, Spektraltheorie

$$\begin{aligned}
 \widehat{F}_f \widehat{F}_g \psi &= \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(\lambda) d\widehat{E} \right] \left[\int_{-\infty}^{\infty} g(\lambda) d\widehat{E} \psi \right] \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{m \rightarrow \infty} \left[\sum_{i=0}^{N_n^{(f)}} c_{i,n}^{(f)} \chi_{Z_{i,n}^{(f)}}(\lambda) \widehat{E}(Z_{i,n}^{(f)}) \right] \left[\sum_{j=0}^{N_m^{(g)}} c_{j,m}^{(g)} \chi_{Z_{j,m}^{(g)}}(\lambda) \widehat{E}(Z_{j,m}^{(g)}) \psi \right] \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^{N_n^{(f)}} \sum_{j=0}^k c_{i,n}^{(f)} c_{(k-j),m}^{(g)} \chi_{Z_{i,n}^{(f)}}(\lambda) \chi_{Z_{(k-j),m}^{(g)}}(\lambda) \widehat{E}(Z_{i,n}^{(f)}) \widehat{E}(Z_{(k-j),m}^{(g)}) \psi \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^{N_n^{(f)}} \sum_{j=0}^k c_{i,n}^{(f)} c_{(k-j),m}^{(g)} \chi_{Z_{i,n}^{(f)} \cap Z_{(k-j),m}^{(g)}}(\lambda) \widehat{E}(Z_{i,n}^{(f)} \cap Z_{(k-j),m}^{(g)}) \psi \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{q=0}^N c_q^{(f)} c_q^{(g)} \chi_{Z_q}(\lambda) \widehat{E}(Z_q) \psi = \int_{-\infty}^{\infty} f(\lambda) g(\lambda) \widehat{E} \psi = \widehat{F}_{fg} \psi
 \end{aligned}$$





Quantenmechanik und Mathematik





Markus Vogt

Quantenmechanik und Mathematik

Teil 1: Normierte Räume, Spektraltheorie



Bibliografische Information der Deutschen Nationalbibliothek

Die Deutsche Nationalbibliothek verzeichnet diese Publikation in der Deutschen Nationalbibliografie; detaillierte bibliografische Daten sind im Internet über <http://dnb.d-nb.de> abrufbar.

1. Aufl. - Göttingen: Cuvillier, 2013

978-3-95404-546-4

© CUVILLIER VERLAG, Göttingen 2013
Nonnenstieg 8, 37075 Göttingen
Telefon: 0551-54724-0
Telefax: 0551-54724-21
www.cuvillier.de

Alle Rechte vorbehalten. Ohne ausdrückliche Genehmigung des Verlages ist es nicht gestattet, das Buch oder Teile daraus auf fotomechanischem Weg (Fotokopie, Mikrokopie) zu vervielfältigen.

1. Auflage, 2013

Gedruckt auf umweltfreundlichem säurefreiem Papier aus nachhaltiger Forstwirtschaft.

978-3-95404-546-4



Inhaltsverzeichnis

Vorwort	4
Einleitung	6
1 Mathematische Grundlagen	9
1.1 Elementare Topologie	9
1.1.1 Notationen und Begriffe aus der Mengenlehre	10
1.1.2 Offene Mengen	11
1.1.2.1 Topologische Räume	11
1.1.2.2 Umgebungen	12
1.1.2.3 Kompaktheit	14
1.1.2.4 Konvergenz und Stetigkeit	16
1.1.3 Topologie metrischer Räume	18
1.1.3.1 Metrische Topologien	18
1.1.3.2 Kurze Einführung in die Epsilontologie	20
1.2 Grundbegriffe der Maß- und Integrationstheorie	22
1.2.1 Maße und Meßbarkeit	23
1.2.2 Integrale und integrierbare Funktionen	33
2 Vektorräume	42
2.1 Einige Grundbegriffe aus der linearen Algebra	42
2.1.1 Algebraische Strukturen	43
2.1.1.1 Gruppen, Ringe, Körper	43
2.1.1.2 Moduln und Vektorräume	44
2.1.2 Linearkombinationen und Erzeugendensysteme	47
2.2 Topologische Vektorräume	50
2.2.1 Einleitende Betrachtungen	50
2.2.2 Lokalkonvexe Räume	52
2.2.3 Banachräume	56
2.2.3.1 Normierte Räume	56
2.2.3.2 Definition und Beispiele für Banachräume	57
2.2.3.3 Unendliche Reihen	61
2.2.3.4 Lineare Abbildungen	68



2.2.3.5	Kompakte Abbildungen	80
2.2.3.6	Unbeschränkte lineare Abbildungen	86
2.2.3.7	Lineare Funktionale	87
2.2.3.8	Basen in Banachräumen	99
2.2.3.9	\mathcal{L}^p -Räume	116
2.2.3.10	ℓ^p -Räume	158
2.2.3.11	Orthogonalität in Banachräumen	175
2.3	Hilberträume	182
2.3.1	Definition und erste Eigenschaften	182
2.3.2	Wann sind Banachräume Hilberträume?	188
2.3.3	Vollständige Orthonormalsysteme	199
2.3.4	Einige Beispiele	210
2.3.4.1	\mathcal{L}^2 -Räume	211
2.3.4.2	ℓ^2 -Räume	212
2.3.4.3	Fastperiodische Funktionen	213
3	Operatoren auf Hilberträumen	215
3.1	Einige Grundbegriffe	215
3.2	Lineare Operatoren	217
3.2.1	Symmetrische Operatoren	219
3.2.2	Normale und selbstadjungierte Operatoren	222
3.2.3	Orthogonale Projektoren	239
3.2.4	Kompakte Operatoren	243
3.2.5	Unitäre Operatoren	246
4	Ein wenig Spektraltheorie	251
4.1	Eigenwerte und Eigenvektoren	251
4.2	Die Resolvente	252
4.2.1	Definition und grundlegende Eigenschaften	252
4.2.2	Der Funktionalkalkül	255
4.2.3	Singularitäten der Resolvente	259
4.3	Spektren linearer Abbildungen	261
4.3.1	Einige vorbereitende Bemerkungen	261
4.3.2	Beschränkte Abbildungen	264
4.3.3	Kompakte Abbildungen	268
4.3.4	Selbstadjungierte Operatoren	272
4.4	Der Spektralsatz	281
4.4.1	Der Spektralsatz für kompakte Operatoren	281
4.4.1.1	Spektraldarstellung kompakter Operatoren	281
4.4.1.2	Schmidt-Darstellung	285
4.4.1.3	Die Spur	300
4.4.1.4	Unendliche Determinanten	310
4.4.2	Der Spektralsatz für unbeschränkte Operatoren	318



INHALTSVERZEICHNIS

3

4.4.2.1	Spektralscharen	319
4.4.2.2	Spektralzerlegung selbstadjungierter Operatoren	322
4.4.2.3	Funktionen von Operatoren	342
4.4.2.4	Spektralmaße und Spektralintegrale	344
4.4.2.5	Spektralzerlegung normaler Operatoren	351
4.4.2.6	Unitäre Äquivalenz und Multiplikationsoperatoren	371
4.4.2.7	Diskrete, absolut stetige und singuläre Spektren	382
4.4.3	Der Spektralsatz für unitäre Operatoren	389
4.4.3.1	Spektralzerlegung unitärer Operatoren	389
4.4.3.2	Stark stetige unitäre Gruppen	392
	Symbolverzeichnis	411
	Literaturverzeichnis	415



Vorwort

Das vorliegende Buch ist ein reines Mathematik-Buch, auch wenn das aus dem Titel nicht in eindeutiger Weise hervorgeht. Anders als die übliche Literatur gleichen oder sinnverwandten Namens, die in großem Umfang und hoher Qualität vorhanden ist, soll es hier nicht um eine formal rigorose Darstellung des wohl wichtigsten physikalischen Theoriengebäudes und schon gar nicht um Anwendungen desselben gehen. Stattdessen steht diejenige Mathematik, die von der Quantenmechanik oder genauer gesagt einer ihrer speziellen Darstellungsformen verwendet wird, als Selbstzweck im Mittelpunkt der Betrachtung.

Die Hilbertraum-Formulierung der nichtrelativistischen Quantenmechanik, um die es sich bei der soeben erwähnten Darstellungsform handelt, kann heute zwar nicht mehr in Anspruch nehmen, den formal allgemeinsten und grundlegendsten Zugang darzustellen, dennoch steht sie in Anbetracht ihrer historischen und auch didaktischen Bedeutung nach wie vor im Zentrum des Aufbaus unseres physikalischen Weltbilds. Dabei macht sie nicht nur wie in der theoretischen Physik üblich von sehr abstrakten mathematischen Hilfsmitteln Gebrauch; ihre Entwicklung hat in ganz besonders starkem Maß überhaupt erst dazu geführt, einen wesentlichen Bereich der Mathematik in Gestalt der Funktionalanalysis und deren Randgebiete auf ihre moderne Form zu bringen. Dabei war es keineswegs das erste Mal, daß ein solches Phänomen zu beobachten war; man denke etwa an die deutlich frühere schrittweise Entdeckung der elementaren Analysis. Es stellt inzwischen auch keine Ausnahme mehr dar. Der Nebeneffekt der Physik, als Quelle für primär innermathematische Erkenntnisse zu dienen, trat dabei jedoch erstmals in völlig neuer Dimension auf.

Hier soll in zwei Bänden genau derjenige Teil der Mathematik detailliert beschrieben werden, aus dem die Hilbertraum-Quantenmechanik aufgebaut ist, aber nicht, um das notwendige Handwerkszeug zur Beschäftigung mit dieser bereitzustellen – dafür gibt es wie gesagt genügend hervorragende Anleitungen – sondern um diesen Teil der Mathematik selbst kennenzulernen, ohne Rücksicht auf Anwendungen, dafür jedoch mit einem geschärften Blick auf Zusammenhänge, Querverbindungen und Verallgemeinerungen, welche die Sache um ihrer selbst willen besonders interessant machen. Dabei wird die Mathematik zu jeder Zeit als etwas real existierendes aufgefaßt, dessen Bestandteile entdeckt und nicht erfunden werden. Es darf darüber gestaunt werden, ohne es irgendwie erklären zu können, daß Mathematik zur Beschreibung von Naturvorgängen hervoragend geeignet ist; im Mittelpunkt des Interesses steht das hier jedoch nicht, vielmehr dient die mathematische Physik als Fundgrube für Themen, die zu betrachten aus rein mathematischer Motivation lohnt.



Aus inhaltlicher Sicht startet der hier vorliegende erste Band bei der linearen Algebra, dennoch wendet er sich an Leserinnen und Leser mit etwas breiteren Vorkenntnissen. Während die Funktionalanalysis oder genauer gesagt die in den Untertiteln genannten Themen von Grund auf entwickelt werden, kommen dabei verbreitet Hilfsmittel aus Nachbardisziplinen zum Einsatz, die teilweise im ersten Kapitel kurz beschrieben, teilweise auch ohne weitere Erläuterungen verwendet werden. Entsprechende Kenntnisse insbesondere aus der reellen und komplexen Analysis sowie der Mengenlehre werden daher vorausgesetzt. Darauf aufbauend führt das Buch in Bereiche der Funktionalanalysis, die weit über die in den Standard-Lehrbüchern betrachteten Themen hinausgehen und teilweise bis jetzt nur in der Originalliteratur zu finden sind.

Rottweil, im Oktober 2013

Markus Vogt

Email-Adresse des Autors: Vogt.Markus@t-online.de



Einleitung

Es gibt viele Arten, sich mit Quantenmechanik zu beschäftigen. Wenn man von der Experimentalphysik absieht und ansonsten mit einer sehr groben Charakterisierung zufrieden ist, lassen sich zwei grundsätzliche Varianten unterscheiden. Beispielsweise kann man es auf die Berechnung von Zustandsfunktionen, Eigenwerten und dergleichen sowie auf die Herleitung spezieller und allgemeiner Gesetzmäßigkeiten abgesehen haben und befindet sich dann auf dem Gebiet der theoretischen Physik; man kann andererseits auch überprüfen, inwieweit das alles mathematisch überhaupt existiert und strengsten Anforderungen an die formale Rigorosität standhält, womit man sich auf dem Areal der mathematischen Physik bewegt. Wir werden uns hier zwar tendenziell an die zweitgenannte anlehnen, aber genaugenommen einen dritten Weg beschreiten.

Die vorliegende Arbeit beschäftigt sich mit der Mathematik der Quantenmechanik, genauer gesagt mit derjenigen der Hilbertraum-Formulierung der nichtrelativistischen Quantenmechanik. Dies geschieht aus rein technischer Sicht im Sinn der mathematischen Physik, aber nicht mit den Randbedingungen der physikalischen Brauchbarkeit und Anwendbarkeit, sondern mit denjenigen der Beschäftigung mit Mathematik um ihrer selbst willen. Die zentralen Fragen lauten daher: Welche interessanten Sachverhalte hat die Mathematik der Quantenmechanik zu bieten? Welche Zusammenhänge zwischen ihren einzelnen Bereichen gibt es? Welche Verallgemeinerungen sind bekannt, was geschieht, wenn man physikalisch motivierte Einschränkungen mathematisch überschreitet? Wo kommen in der Physik gelegentlich nur heuristisch oder auch gar nicht begründete Begriffe aus mathematischer Sicht her? Ganz wesentlich ist es dabei, die diskutierten Resultate selbst in das Zentrum des Interesses zu rücken und nicht deren technische Anwendbarkeit für was auch immer. Daher sind durchweg ausführliche Beweise unverzichtbarer Bestandteil der Darstellung; sie sind ebenfalls als Selbstzweck zu betrachten. Natürlich kommen dabei sozusagen als Nebenprodukt hier und dort auch physikalische Einsichten heraus, nicht diese stehen jedoch im Zentrum des Interesses, sondern in erster Linie die rein mathematischen Erkenntnisse, die man dabei kennenlernen kann.

Die erkenntnistheoretische Grundhaltung, die hierbei dem Umgang mit der Mathematik unterlegt wird, ist eine uneingeschränkt platonistische Einstellung. Das bedeutet, daß die Mathematik als etwas außerhalb des menschlichen Geistes gegebenes angesehen wird, dessen Bestandteile – Definitionen, Sätze, Beweise – entdeckt und nicht erfunden werden und schon gar nicht in irgendeiner Form gesellschaftlich konstruiert sind. Die Mathematik ist, wenn überhaupt, genau dann eine Naturwissenschaft, wenn man alles nicht vom Menschen gemachte unter dem Begriff der Natur subsummiert, sie unterscheidet sich jedoch insofern drastisch



von den übrigen Naturwissenschaften, auch von den mathematischen, als sich letztere mit Gegenständen der materiellen Welt beschäftigen, die Mathematik dagegen mit Gegenständen einer idealen Welt, die aber gleichwohl als real existent aufzufassen ist. Das führt dazu, daß die Mathematik als einzige Wissenschaft nachweislich richtige und für alle Zeiten gültige Resultate liefert, was sicherlich auch und nicht zuletzt ihre Faszination erklären kann.

Exemplarisch und skizzenhaft seien zwei Aspekte genannt, welche besonders gut in der Lage sind, die hier verfolgte Intention zu illustrieren. Erstens werden wir uns ausgiebig mit den merkwürdigen Sachverhalten befassen, die im Zusammenhang mit unendlichdimensionalen Vektorräumen auftreten. All die schönen einfachen Dinge, die in der elementaren linearen Algebra mit ihren endlichdimensionalen linearen Räumen zu finden sind, verwandeln sich, wenn man sich stattdessen mit unendlichdimensionalen Räumen einläßt, in ebenso unendlich komplizierte aber auch entsprechend interessante neue Eigenschaften, und viele weitere, zuvor nicht gekannte, aber ebenso komplizierte neue Phänomene kommen dazu. So werden etwa Hamel-Basen, Schauder-Basen und Orthonormalbasen, zuvor als Synonyme für ein und dasselbe gehandhabt, jetzt zu völlig unterschiedlichen Objekten, kompakte Mengen verhalten sich nun scheinbar verrückt, es gibt unbeschränkte und damit nirgends stetige lineare Abbildungen, die noch dazu eigentlich den Normalfall darstellen, und Eigenwerte und Eigenvektoren erweisen sich gleich in zweifacher Hinsicht als sehr spezielle Sonderfälle viel allgemeinerer Begriffe. Zweitens und damit zusammenhängend liefert die Beschäftigung mit unendlichdimensionalen Banachräumen im allgemeinen und mit dem Spezialfall unendlichdimensionaler Hilberträume im besonderen eine unerschöpfliche Quelle der Unterhaltung. Besonders interessant daran ist der Vergleich der extrem geordneten Verhältnisse bei letzteren mit der unübersichtlichen Vielfalt an zusätzlicher Struktur bei ersteren oder auch der nur stellenweise erfolgreich zum Ziel führende und dann stets sehr aufwendige Versuch, bei Hilberträumen vertraute und einfach konstruierbare Begriffe in passende Analoga für Banachräume zu übertragen.

Das ganze wird nicht nur der besseren Übersichtlichkeit wegen, sondern auch inhaltlich angepaßt auf zwei Bände verteilt. Zum Aufbau des ersten Teils: Wir beginnen in Kapitel 1 mit einem kurzen Überblick der teilweise über den Standardstoff einführender Mathematik-Vorlesungen hinausgehenden Voraussetzungen aus den Bereichen der mengentheoretischen Topologie sowie der Maß- und Integrationstheorie, wie sie im weiteren Verlauf wiederholt verwendet werden. In Kapitel 2 beschäftigen wir uns ausführlich mit Banachräumen, wobei wir auch die Randgebiete nicht ganz außer Acht lassen und insbesondere auch diskutieren, wie man durch spezielle Fragestellungen auf den wichtigsten Sonderfall innerhalb dieser Raumklasse, nämlich denjenigen der Hilberträume geführt wird. Diese stehen dann im weiteren Verlauf im Blickpunkt. In Kapitel 3 verschaffen wir uns einen Überblick über die wichtigsten Operatorklassen auf Hilberträumen, und in Kapitel 4 betrachten wir wesentliche Aspekte der Spektraltheorie auf Hilberträumen. Dabei werden physikalische Bezüge nur sporadisch und eher beiläufig sichtbar. Im zweiten Teil folgen dann je ein Kapitel über Distributionen und verallgemeinerte Eigenvektoren, statistische Operatoren, Kommutator- und Unschärfereaktionen, Schrödinger-Operatoren sowie quantenmechanische Axiomatik. Diese Themen lassen unschwer erkennen, daß dabei physikalische Interpretationen sehr viel deutlicher werden, wenngleich sie auch hier nur Nebenprodukte sind. Natürlich können beide Bücher auch ganz direkt als nicht ganz elementare Einführung in die Funktionalanalysis gelesen werden.



Eine kurze Bemerkung zur Bedeutung mathematischer Strenge in der Quantenmechanik dürfte hier angebracht sein. Was der Quantenmechanik im Vergleich zur klassischen Physik ihren Weltbild-erschütternden Charakter verleiht, hat zunächst einmal nichts mit formal rigoroser Darstellung oder gar unendlichdimensionalen Hilberträumen zu tun. Wesentliche revolutionäre Aspekte wie Welle-Teilchen-Dualismus, das Bellsche Theorem oder dergleichen lassen sich sogar bereits in endlichdimensionalen Zustandsräumen diskutieren, und die Tatsache, daß beispielsweise jederzeit spektakulär genaue Energieeigenwerte realer physikalischer Systeme berechnet werden, ohne daß dabei irgendjemand über unbeschränkte Operatoren und singuläre Spektren nachdenkt, unterstreicht diese These nachdrücklich. Interessiert man sich jedoch für die Details und den präzisen Aufbau der Theorie, wird mathematisch strenges Vorgehen relevant, zumal jeweils auch die dabei zutage tretenden Feinheiten physikalische Interpretationen zulassen. Im Rahmen der Hilbertraum-Quantenmechanik sind daher die Besonderheiten unendlichdimensionaler Räume für ein intuitives Verständnis sicherlich nicht zuallererst von Bedeutung, für ein Durchdringen der Theorie in ihren Einzelheiten dafür jedoch umso mehr.



Kapitel 1

Mathematische Grundlagen

Bevor wir zu den im Mittelpunkt des vorliegenden Buchs stehenden mathematischen Gegenständen kommen, wiederholen wir einige wichtige Begriffe und Sachverhalte aus zwei Disziplinen, die sich als wesentlich für die gesamte Thematik erweisen werden. Gemeint sind Topologie und Maßtheorie; erstere, um qualitative, letztere, um quantitative Aspekte von Mengen zu beschreiben, welche in der Quantenmechanik von Bedeutung sind. Wir beschränken uns dabei auf eine Auflistung benötigter Definitionen und Sätze ohne Beweise; Details findet man beispielsweise in [171] oder [172] sowie [56] oder [136]. Natürlich gibt es noch eine Menge weiterer mathematischer Teilgebiete, die für eine sorgfältige Formulierung der Quantenmechanik gebraucht werden, diese werden wir jedoch, soweit sie hier von Bedeutung sind, jeweils bei Bedarf entwickeln, da sie nicht einfach Hilfsmittel, sondern eher Gegenstand der mathematischen Quantenmechanik sind.

1.1 Elementare Topologie

Die Topologie steht direkt über der Mengenlehre an der zweituntersten Stelle der mathematischen Grundlagendisziplinen¹. Man kann sie in drei Bereiche unterteilen, die *mengentheoretische Topologie*, welche die Grundlage bildet und mit Techniken aus der elementaren Mengenlehre arbeitet, die *algebraische Topologie*, die Hilfsmittel aus der Algebra wie Ringe, Gruppen oder Moduln verwendet, und die *Differentialtopologie*, die den betrachteten Objekten differenzierbare Strukturen aufprägt und damit für die globalen Aspekte der Differentialgeometrie zuständig ist. Betrachtet man die für die Hilbertraum-Formulierung der Quantenmechanik getreu dieser Bezeichnung zentralen Zustandsräume als Punktmengen, kann man ihnen auch topologische Eigenschaften zuordnen, die wesentlich von der mengentheoretischen Topologie erfaßt werden. Entsprechend wird ausschließlich diese Gegenstand der folgenden Abschnitte sein. Dazu beginnen wir mit einigen Konventionen hinsichtlich der Notation² sowie einigen grundlegenden mengentheoretischen Begriffen.

¹Sofern man von eher metamathematischen Disziplinen wie Logik oder Modelltheorie absieht.

²Wir verwenden hier im wesentlichen die Schreibweise von [187].

1.1.1 Notationen und Begriffe aus der Mengenlehre

Die grundlegenden Symbole $\{, \}, \in, \emptyset$ der Mengenlehre brauchen wohl keine nähere Erläuterung, ebensowenig wie $\subset, \supset, \subseteq, \supseteq$ sowie \cap und \cup . Einige weitere Symbole seien nachstehend kurz erläutert. Zu zwei Mengen A und B sei $A \setminus B = \{x \in A \mid x \notin B\}$ deren *Differenz* und $A \triangle B = (A \setminus B) \cup (B \setminus A) = (A \cup B) \setminus (A \cap B)$ deren *symmetrische Differenz*. Für *Ordinalzahlen* verwenden wir griechische Buchstaben $\alpha, \beta, \gamma, \Gamma, \dots$ vom Anfang des Alphabets; die kleinste transfinite Ordinalzahl sei ω . Für *unendliche Kardinalzahlen* verwenden wir entweder kleine griechische Buchstaben κ, λ, \dots aus der Mitte des Alphabets oder die *Aleph-Reihe* $\aleph_0, \aleph_1, \aleph_2, \dots, \aleph_\omega, \dots, \aleph_\kappa, \dots$, welche die Klasse der unendlichen Kardinalzahlen vollständig ausschöpft. \aleph_0 ist die einzige abzählbare Kardinalzahl; alle \aleph_α mit $\alpha \geq 1$ sind überabzählbar. Die Alephs sind gleichzeitig die Mächtigkeiten der jeweils kleinsten transfiniten Ordinalzahlen $\omega, \omega_1, \omega_2, \dots, \omega_\kappa, \dots$. Ist α eine Ordinalzahl, dann sei $\alpha^{<\kappa} = \bigcup \{\alpha^\beta \mid \beta < \kappa\}$. Die *Mächtigkeit* einer Menge A sei mit $|A|$ bezeichnet; man kann sich unendliche Kardinalzahlen stets auch als Mengen von jeweils entsprechender Mächtigkeit vorstellen. Somit gilt $\kappa^\lambda = |\kappa|^{|\lambda|}$. Die *Potenzmenge* von A bezeichnen wir mit $\mathfrak{P}(A)$ und die *Menge aller Funktionen* $f : A \rightarrow B$ mit ${}^A B$. Damit gilt $|{}^\lambda \kappa| = \kappa^\lambda$. Jede wohlgeordnete Menge A läßt sich ordnungserhaltend und bijektiv auf eine Ordinalzahl α abbilden; man sagt, α sei der *Ordnungstyp* von A und schreibt $\alpha = \#A$. In diesem Sinn kann man sich auch Ordinalzahlen als Mengen vorstellen. Wir schreiben $[A]^\alpha = \{B \subseteq A \mid \#B = \alpha\}$ sowie $[A]^{<\alpha} = \bigcup_{\beta < \alpha} [A]^\beta$ und $[A]^{\leq \alpha} = \bigcup_{\beta \leq \alpha} [A]^\beta$. Eine Ordinalzahl α heißt *Nachfolgerordinalzahl*, wenn es eine Ordinalzahl β gibt mit $\alpha = \beta \cup \{\beta\}$, andernfalls heißt sie *Limesordinalzahl*. Eine Kardinalzahl κ heißt *Nachfolgerzahl*, wenn es eine Ordinalzahl α gibt mit $\kappa = \aleph_{\alpha+1}$; dann gibt es ein λ mit $\kappa = \lambda \cup \{\lambda\}$. Andernfalls heißt κ *Limeszahl*; in diesem Fall gibt es eine Limesordinalzahl γ mit $\kappa = \aleph_\gamma$. Die *Beth-Reihe* ist definiert durch $\beth_0 = \aleph_0$ und $\beth_{\alpha+1} = 2^{\beth_\alpha}$ sowie $\beth_\alpha = \bigcup_{\beta < \alpha} \beth_\beta$, falls α eine Limesordinalzahl ist. Eine Kardinalzahl κ heißt *starke Limeszahl*, wenn für jedes $\lambda < \kappa$ auch $2^\lambda < \kappa$ gilt, das heißt $\kappa = \beth_\alpha$ für eine Limesordinalzahl α . Für die *Konfinalität* der Limesordinalzahl α schreiben wir $\text{cf}(\alpha)$. Eine Kardinalzahl κ heißt *regulär*, wenn $\text{cf}(\kappa) = \kappa$; sie heißt *singulär*, wenn $\text{cf}(\kappa) < \kappa$. Eine überabzählbare Kardinalzahl κ heißt *schwach unerreichbar*, wenn κ eine reguläre Limeszahl ist. κ heißt *stark unerreichbar*, wenn κ eine reguläre starke Limeszahl ist. Unerreichbare Kardinalzahlen sind die einfachsten Beispiele für *große Kardinalzahlen*, also solche, die viel größer sind als alle Kardinalzahlen, die durch konventionelle arithmetische oder mengentheoretische Konstruktionen erreichbar sind³. Wesentlich größere Exemplare werden wir im Abschnitt 1.2.1 kennenlernen, wobei wir ausdrücklich anmerken, daß es auch darüberhinaus noch viel größere große Kardinalzahlen gibt.

³Große Kardinalzahlen stellen ein wesentliches Teilgebiet der Mengenlehre dar; ihre Existenz muß in Form zusätzlicher Axiome zu den gewöhnlichen Axiomensystemen der Mengenlehre dazugefügt werden. Entsprechend liefern Resultate über große Kardinalzahlen Informationen über mögliche sinnvolle Erweiterungen der Standard-Axiomensysteme und damit über die Grundlagen der Mathematik auf fundamentaler Ebene. Dabei sind inzwischen sehr viele unterschiedliche Klassen großer Kardinalzahlen mit sehr unterschiedlichen Größen entdeckt worden. Ausführliche Informationen hierüber erteilen [72] und [187].



1.1.2 Offene Mengen

Die Topologie beschäftigt sich mit Eigenschaften von Punktmenge, die nur von der gegenseitigen Lage der Punkte abhängen und nicht von irgendwelchen Abständen. Etwas vereinfacht, aber sehr anschaulich kann man sich vorstellen, daß solche Eigenschaften bei beliebigen elastischen Verformungen erhalten bleiben, wobei das natürlich mathematisch präzisiert werden muß. Dabei ist die Feststellung hilfreich, daß bei elastischen Verformungen in der Nähe eines beliebigen Punktes des betrachteten Objekts in gewissem Sinne relativ wenig passiert, während etwa bei Verformungen, die Risse zur Folge haben, das nicht der Fall ist. Entsprechend gelingt die erwähnte Präzisierung mit Hilfe der Begriffe der Umgebungen und der stetigen Abbildungen, wobei letztere im Vergleich zur elementaren Analysis auf wesentlich allgemeinere Art zu definieren sind.

1.1.2.1 Topologische Räume

Wir beginnen mit dem grundlegenden Begriff der Topologie.

1.1 Definition: X sei eine Menge, $\mathfrak{P}(X)$ deren Potenzmenge und $\mathfrak{X} \subset \mathfrak{P}(X)$ ein System von Teilmengen von X , das folgende Eigenschaften erfüllt:

- (i) $\emptyset \in \mathfrak{X}, X \in \mathfrak{X}$,
- (ii) $A, B \in \mathfrak{X} \implies A \cap B \in \mathfrak{X}$,
- (iii) $\mathfrak{U} \subseteq \mathfrak{X} \implies \bigcup_{A \in \mathfrak{U}} A \in \mathfrak{X}$.

Dann heißt (X, \mathfrak{X}) topologischer Raum.

\mathfrak{X} heißt *Topologie* auf der *Trägermenge* X . Die Elemente von X heißen *Punkte*, die Elemente von \mathfrak{X} heißen *offene Mengen*. Die Komplemente der offenen Mengen heißen *abgeschlossene Mengen*.

Die hier angegebene Definition auf der Grundlage offener Mengen ist nicht die einzig mögliche; genausogut kann dies ausgehend von abgeschlossenen Mengen, Umgebungen oder der Bildung abgeschlossener Hüllen von Teilmengen erfolgen.

Ist (X, \mathfrak{X}) ein topologischer Raum, dann heißt eine Menge \mathfrak{B} von offenen Mengen *Basis der Topologie*, wenn jede offene Menge Vereinigung von Mengen aus \mathfrak{B} ist. Die kleinste Kardinalzahl κ so daß es eine Basis von (X, \mathfrak{X}) der Kardinalität κ gibt, heißt *topologisches Gewicht* oder kurz *Gewicht* von (X, \mathfrak{X}) ; man schreibt dafür $\mathfrak{w}(X)$. Eine Menge \mathfrak{S} von offenen Mengen heißt *Subbasis der Topologie*, wenn jede offene Menge Vereinigung von endlichen Durchschnitten von Mengen aus \mathfrak{S} ist. Für eine Menge X und eine beliebige Menge \mathfrak{S} von Teilmengen von X gibt es genau eine Topologie $\mathfrak{X}(\mathfrak{S})$, für die \mathfrak{S} Subbasis ist; $\mathfrak{X}(\mathfrak{S})$ nennt man die *von \mathfrak{S} erzeugte Topologie*. Ist T eine Teilmenge eines topologischen Raums (X, \mathfrak{X}) , dann heißt $\mathfrak{X}_T := \{A \cap T \mid A \in \mathfrak{X}\}$ *Relativtopologie* oder *Spurtopologie* auf T bezüglich (X, \mathfrak{X}) , und (T, \mathfrak{X}_T) heißt *Teilraum* von (X, \mathfrak{X}) .

Die Topologien einer Trägermenge X müssen nicht notwendigerweise vergleichbar sein bezüglich der \subseteq -Relation; sind es zwei Topologien \mathfrak{X}_1 und \mathfrak{X}_2 von X doch und gilt dabei

$\mathfrak{X}_1 \subseteq \mathfrak{X}_2$, dann sagt man: \mathfrak{X}_1 ist *gröber* als \mathfrak{X}_2 beziehungsweise \mathfrak{X}_2 ist *feiner* als \mathfrak{X}_1 . Auf jeder Trägermenge X ist $\{\emptyset, X\}$ die gröbste und $\mathfrak{P}(X)$ die feinste Topologie. $\{\emptyset, X\}$ heißt *triviale Topologie* und $\mathfrak{P}(X)$ heißt *diskrete Topologie*⁴. Die von einer beliebigen Menge \mathcal{G} offener Teilmengen von X erzeugte Topologie $\mathfrak{X}(\mathcal{G})$ ist die gröbste Topologie, die alle Mengen aus \mathcal{G} enthält.

Ist J eine beliebige Indexmenge und $(X_j, \mathfrak{X}_j)_{j \in J}$ eine Familie topologischer Räume, dann kann man das kartesische Produkt $X = \prod_{j \in J} X_j$ unter anderem folgendermaßen topologisieren.

Sei $\mathfrak{B} := \left\{ \prod_{j \in J} A_j \mid A_j \in \mathfrak{X}_j \text{ für alle } j \in J, A_j \neq X_j \text{ nur für endlich viele } j \in J \right\}$; dann ist $\mathfrak{X} := \{A \subset X \mid A \text{ ist eine Vereinigung von Mengen aus } \mathfrak{B}\}$ eine Topologie auf X . Diese heißt *Produkttopologie*, und (X, \mathfrak{X}) heißt dann das *topologische Produkt* der $(X_j, \mathfrak{X}_j)_{j \in J}$. Definiert man die kanonischen Abbildungen $\pi_j : X \rightarrow X_j$ durch $\pi_j((x_j)_{j \in J}) = x_j$ für $j \in J$, dann ist die Produkttopologie gleichzeitig die gröbste Topologie auf X , für die alle π_j stetig sind. Auf die topologische Bedeutung des Begriffs der Stetigkeit kommen wir gleich zurück.

1.1.2.2 Umgebungen

Im folgenden sei (X, \mathfrak{X}) stets ein topologischer Raum. Wir gehen gleich weiter zum nächsten grundlegenden, weit über die Topologie hinaus bedeutsamen Begriff:

1.2 Definition: Eine Teilmenge $U \subset X$ heißt *Umgebung* eines Punktes $x \in X$, wenn es eine offene Menge $G \subset X$ gibt mit $x \in G \subset U$.

Damit lassen sich offene Mengen anschaulich charakterisieren: $A \subset X$ ist genau dann offen, wenn A Umgebung jedes seiner Punkte ist. Sei nun $x_0 \in X$. Eine Menge \mathcal{U} von Umgebungen von x_0 heißt *Umgebungsbasis* von x_0 , wenn jede Umgebung von x_0 eine Umgebung aus \mathcal{U} enthält.

Für eine Teilmenge $A \subset X$ lassen sich nun spezielle Punkte mit besonderen Eigenschaften angeben. $x \in X$ heißt *Berührungspunkt* von A , wenn jede Umgebung von x mindestens einen Punkt mit A gemeinsam hat, andernfalls heißt x *äußerer Punkt* von A . Ein Berührungspunkt x heißt *innerer Punkt* von A , wenn es eine Umgebung U von x gibt mit $U \subset A$; enthält jede Umgebung von x zugleich Punkte von A und von $X \setminus A$, dann heißt x *Randpunkt* von A . Ein Randpunkt, der eine Umgebung besitzt, die keinen weiteren Punkt von A enthält, heißt *isolierter Punkt* von A . Ein Punkt x heißt *Häufungspunkt* von A , wenn jede Umgebung von x einen Punkt $x' \neq x$ aus A enthält. A' ist die Menge aller Häufungspunkte von A und heißt *Ableitung* von A . Mit ∂A bezeichnet man die Menge aller Randpunkte oder kurz den *Rand* von A . Außerdem heißt $A^\circ := A \setminus \partial A$ *Inneres* oder *offener Kern* von A und $\bar{A} := A \cup \partial A$ *abgeschlossene Hülle* oder *Abschluß* von A . Offensichtlich bestehen offene Mengen nur aus inneren Punkten, während abgeschlossene Mengen alle ihre Randpunkte enthalten. Hieran ist erkennbar, daß es Mengen gibt, die weder offen noch abgeschlossen sind. Außerdem gibt

⁴Der Name kommt daher, daß im Falle der diskreten Topologie alle Teilmengen von X offen sind, insbesondere auch die einpunktigen. Die Punkte kann man sich daher als diskret und nicht kontinuierlich verteilt vorstellen.

es Mengen, die Punkte enthalten, die gleichzeitig innere Punkte und Randpunkte sind, und damit auch Mengen, die offen und abgeschlossen sind.

Eine Teilmenge $A \subset X$ heißt *dicht* in X , wenn $\bar{A} = X$. Sie heißt *nirgends dicht*, wenn $\bar{A}^\circ = \emptyset$. Gilt $A \supseteq A'$ und damit $A = \bar{A}$, so ist A abgeschlossen, gilt $A \subseteq A'$, so heißt A *in sich dicht*, und gilt $A = A'$, so heißt A *perfekte Menge*. Anschaulich gesprochen sind perfekte Mengen abgeschlossene Mengen ohne isolierte Punkte oder abgeschlossene, in sich dichte Mengen. Für alle $A \subset X$ gilt das folgende:

- a) $A^\circ \in \mathfrak{X}$,
- b) $A \in \mathfrak{X} \iff A = A^\circ$,
- c) $A^\circ \subset A \subset \bar{A}$,
- d) $\emptyset^\circ = \overline{\emptyset} = \emptyset$ und $X^\circ = \bar{X} = X$,
- e) $A^\circ = X \setminus \overline{(X \setminus A)}$ und $\bar{A} = X \setminus (X \setminus A^\circ)$.

In der diskreten Topologie sind alle Teilmengen der Trägermenge zugleich offen und abgeschlossen.

Ein topologischer Raum (X, \mathfrak{X}) erfüllt das *erste Abzählbarkeitsaxiom*, wenn jeder Punkt $x \in X$ eine abzählbare Umgebungsbasis besitzt. Er erfüllt das *zweite Abzählbarkeitsaxiom*, wenn es eine abzählbare Basis der zugehörigen Topologie \mathfrak{X} gibt. (X, \mathfrak{X}) heißt *separabel*, wenn X eine abzählbare dichte Teilmenge enthält. Die kleinste Kardinalzahl κ so daß es eine dichte Teilmenge A der Menge X mit $|A| = \kappa$ gibt, nennt man *topologische Dichte* oder kurz *Dichte* von X und schreibt dafür $\mathfrak{d}(X)$. Die beiden Abzählbarkeitsaxiome übertragen sich auch auf Teilräume; für die Separabilität ist das jedoch nicht der Fall. Erfüllt ein Raum das zweite Abzählbarkeitsaxiom, so erfüllt er auch das erste und ist separabel; das umgekehrte gilt jeweils nicht. Das erste Abzählbarkeitsaxiom wird gleich im Zusammenhang mit Kompaktheit und Stetigkeit wieder auftauchen; das zweite spielt insbesondere im Rahmen der Differentialtopologie eine Rolle, und Separabilität ist bei Hilberträumen der Quantenmechanik von wesentlicher Bedeutung.

Eine weitere Einteilung topologischer Räume in Kategorien stammt von R. Baire [17] und ist außer in der Topologie auch in der Mengenlehre, der Maßtheorie und der linearen Algebra von großer Wichtigkeit. X sei ein topologischer Raum und A eine Teilmenge von X . Dann heißt A von *erster Kategorie* in X , wenn A eine Vereinigung von abzählbar vielen nirgends dichten Mengen ist. A heißt von *zweiter Kategorie* in X , falls A nicht von erster Kategorie in X ist. Eine Teilmenge A , die von zweiter Kategorie in X ist, enthält somit mindestens eine Teilmenge, die nicht nirgends dicht ist. Ein topologischer Raum, in dem jede nichtleere offene Menge von zweiter Kategorie ist, heißt *Baire-Raum*.

Mit den bisher zur Verfügung stehenden Begriffen können wir bereits einiges über die Struktur topologischer Räume aussagen. Dazu benötigen wir folgende

1.3 Definition: (X, \mathfrak{X}) sei ein topologischer Raum.

- (i) $A, B \subset X$ heißen *separiert*, wenn $\bar{A} \cap B = \emptyset$ und $A \cap \bar{B} = \emptyset$ ist.

(ii) (X, \mathfrak{X}) heißt *zusammenhängend*, wenn X nicht als Vereinigung zweier nichtleerer separierter Teilmengen dargestellt werden kann.

(iii) Eine Teilmenge von (X, \mathfrak{X}) heißt *zusammenhängend*, wenn sie versehen mit der Relativtopologie zusammenhängend ist.

Eine zusammenhängende Menge $A \subset X$ heißt auch ein *Gebiet*. Ist (X, \mathfrak{X}) zusammenhängend, dann sind \emptyset und X die einzigen Teilmengen, die offen und abgeschlossen zugleich sind. Die abgeschlossene Hülle \bar{T} einer zusammenhängenden Teilmenge T und jede Menge A mit $T \subseteq A \subseteq \bar{T}$ sind zusammenhängend.

Bei nichtzusammenhängenden Räumen ist man häufig daran interessiert, jedem Punkt eine möglichst große Teilmenge zuzuordnen, die diesen Punkt enthält. Die Vereinigung aller zusammenhängenden Teilmengen, die einen Punkt x enthalten, heißt *Zusammenhangskomponente* von x . Zusammenhangskomponenten sind stets abgeschlossen. Jeder topologische Raum läßt sich in disjunkte Zusammenhangskomponenten zerlegen, die paarweise separiert sind. Ein topologischer Raum heißt *lokalzusammenhängend*, wenn jede Umgebung jedes Punktes eine zusammenhängende Umgebung umfaßt. In diesem Fall sind die Zusammenhangskomponenten des topologischen Raumes auch offen. (X, \mathfrak{X}) heißt *Hausdorff-Raum*, wenn je zwei verschiedene Punkte disjunkte Umgebungen besitzen. (X, \mathfrak{X}) heißt *normal*, wenn je zwei beliebige disjunkte abgeschlossene Teilmengen von X disjunkte offene Umgebungen besitzen. Eine wichtige Eigenschaft normaler topologischer Räume beschreibt das

1.4 Lemma von Urysohn:⁵ *Ein topologischer Raum (X, \mathfrak{X}) ist genau dann normal, wenn es zu je zwei beliebigen nichtleeren abgeschlossenen disjunkten Teilmengen A und B von X eine stetige Funktion $f : X \rightarrow [0, 1]$ gibt mit $f(x) = 0$ für alle $x \in A$ und $f(x) = 1$ für alle $x \in B$.*

Die Aussage des Urysohnschen Lemmas läßt sich natürlich sofort auf beliebige Intervalle $[a, b]$ übertragen und liefert dann für jeden normalen Raum X stetige Funktionen mit $f(x) = a$ für alle $x \in A$ und $f(x) = b$ für alle $x \in B$. Eine weitere und sehr viel bedeutendere Verallgemeinerung ist der

1.5 Fortsetzungssatz von Tietze:⁶ *Ein topologischer Raum (X, \mathfrak{X}) ist genau dann normal, wenn es zu jeder stetigen Funktion $f : A \rightarrow \mathbb{R}$ auf einer abgeschlossenen Teilmenge A von X eine stetige Funktion $g : X \rightarrow \mathbb{R}$ gibt mit $g \upharpoonright A = f$. Falls außerdem $|f(x)| < s$ gilt für alle $x \in A$, dann kann man g so wählen, daß $|g(x)| < s$ gilt für alle $x \in X$.*

1.1.2.3 Kompaktheit

Aus der elementaren Analysis ist man gewohnt, daß Funktionen auf abgeschlossenen Intervallen oder, etwas weniger speziell, auf abgeschlossenen und beschränkten Definitionsmengen besonders übersichtliche Eigenschaften aufweisen⁷. Daher liegt der Wunsch nahe, etwas ent-

⁵Benannt nach seinem Entdecker P. S. Urysohn [379].

⁶Dieses Resultat verdankt seinen Namen dem niederösterreichischen Mathematiker Heinrich Tietze [369].

⁷Man denke an solche Sachverhalte wie den Zwischenwertsatz, den Nullstellensatz oder ähnliches.

sprechendes für beliebige topologische Räume zu haben. Eine solche Verallgemeinerung liefert die Eigenschaft der Kompaktheit.

Bevor wir nun zu diesem Begriff selbst kommen, ist wieder eine vorbereitende Definition erforderlich. X sei eine Menge und $\mathcal{D} \subseteq \mathfrak{P}(X)$ ein System von Teilmengen. \mathcal{D} heißt *Überdeckung* von X , wenn $X = \bigcup_{D \in \mathcal{D}} D$ gilt. \mathcal{D} heißt *offene Überdeckung*, wenn alle Elemente aus

\mathcal{D} offen sind und *abgeschlossene Überdeckung*, wenn alle Elemente aus \mathcal{D} abgeschlossen sind. Damit stellen wir nun einen der wichtigsten topologischen Begriffe überhaupt vor.

1.6 Definition: Ein topologischer Raum (X, \mathfrak{X}) heißt *kompakt*, wenn jede offene Überdeckung von X eine endliche Teilüberdeckung enthält⁸.

Die Stärke der Eigenschaft einer Menge, kompakt zu sein, liegt darin, daß die in obiger Definition formulierte Forderung für jede offene Überdeckung ausgesprochen wird; entsprechend genügt die bloße Existenz von irgendwelchen speziellen endlichen Überdeckungen nicht. Es gibt eine Reihe von Abschwächungen und Spezialisierungen des Begriffs der Kompaktheit. Wenn jede offene Überdeckung von X eine abzählbare Überdeckung enthält, heißt (X, \mathfrak{X}) *Lindelöf-Raum*. (X, \mathfrak{X}) heißt *lokalkompakt*, wenn jeder Punkt von X eine kompakte Umgebung besitzt. (X, \mathfrak{X}) heißt *σ -kompakt*, wenn X eine Vereinigung von abzählbar vielen kompakten Teilmengen ist. Eine Teilmenge eines topologischen Raums heißt *kompakt*, wenn sie versehen mit der Relativtopologie kompakt ist. In einem kompakten Raum ist eine Teilmenge genau dann kompakt, wenn sie abgeschlossen ist. Eine Teilmenge A eines topologischen Raums X heißt *relativ kompakt*, wenn der Abschluß \bar{A} kompakt ist.

Ein weiterer wichtiger Kompaktheitsbegriff ist derjenige der Präkompaktheit: Ein topologischer Raum heißt *präkompakt* oder *folgenkompakt*, wenn jede Folge in X eine konvergente Teilfolge hat. Die beiden Begriffe sind nicht äquivalent; im Gegenteil, weder folgt aus Kompaktheit Folgenkompaktheit, noch gilt das Gegenteil. Wenn ein topologischer Raum das erste Abzählbarkeitsaxiom erfüllt, dann ist er auch präkompakt⁹, und dann sind immerhin alle kompakte Mengen erst recht präkompakt.

Das folgende Resultat über kompakte Teilmengen lokalkompakter Räume ist gelegentlich sehr nützlich.

1.7 Satz: X sei ein lokalkompakter Hausdorff-Raum, außerdem seien $A \subset X$ kompakt sowie $B \subset X$ und $C \subset X$ offen mit $A \subset B \cup C$. Dann gibt es kompakte Mengen $D \subset B$ und $E \subset C$ sodaß $A = D \cup E$.

Aufgrund seiner großen Bedeutung in mehrerlei Hinsicht erwähnen wir ein weiteres Resultat explizit, obwohl dieses im vorliegenden Buch nicht unmittelbar zum Einsatz kommt.

⁸Gelegentlich taucht anstelle des hier definierten Kompaktheitsbegriffs das Attribut *quasikompakt* auf; in dieser Terminologie spricht man erst dann von einem kompakten Raum, wenn dieser gleichzeitig auch ein Hausdorffraum ist.

⁹Der Beweis hierfür macht Gebrauch vom *Auswahlaxiom*. Dieses besagt folgendes: Für jede Menge \mathfrak{M} nichtleerer Mengen gibt es eine Funktion $F : \mathfrak{M} \rightarrow \bigcup \mathfrak{M}$ mit $F(A) \in A$ für alle $A \in \mathfrak{M}$. Das Auswahlaxiom wurde von Zermelo entdeckt [397]. Seine Bedeutung für die Mathematik kann hier nur angedeutet werden; wir kommen in einigen Anmerkungen darauf zurück.

1.8 Satz von Tychonoff:¹⁰ *Das Produkt jeder nicht leeren Familie kompakter topologischer Räume ist kompakt.*

Abgesehen von seiner sehr weit gefächerten Anwendbarkeit liegt die Bedeutung des Satzes von Tychonoff vor allem auch in seiner Äquivalenz zum Auswahlaxiom¹¹. Das hat er mit einigen anderen fundamentalen Sätzen gemein; zwei davon werden uns im weiteren Verlauf des Buches begegnen.

1.1.2.4 Konvergenz und Stetigkeit

Im Rahmen der mengentheoretischen Topologie lassen sich nun gewisse aus der elementaren Analysis wohlbekannteste Begriffe ausschließlich auf Basis der Mengenlehre und ohne Verwendung jeglicher metrischer Hilfsmittel, insbesondere auch ohne Beträge oder Normen, definieren und dadurch auf ihre allgemeinste mögliche Gestalt bringen.

Eine *Folge* in einer Menge A ist eine Funktion $f : \mathbb{N} \rightarrow A$. Häufig verwendet man die Schreibweise $x_n := f(n)$; aufgrund ihrer Abzählbarkeit kann man sich Folgen aufgereiht vorstellen¹² und schreibt $(x_n)_{n \in \mathbb{N}}$ oder (x_0, x_1, x_2, \dots) . Meist interessiert man sich dafür, was die Folgenglieder tun, wenn n gegen Unendlich geht. Dem trägt folgender Begriff Rechnung:

$(x_n)_{n \in \mathbb{N}}$ sei eine Folge in einem topologischen Raum (X, \mathfrak{X}) . Die Folge heißt *konvergent gegen* $a \in X$, wenn es zu jeder Umgebung U von a ein $n_0 \in \mathbb{N}$ gibt, sodaß $x_n \in U$ für alle $n \geq n_0$. In diesem Fall heißt a Grenzwert von $(x_n)_{n \in \mathbb{N}}$ und man schreibt $\lim_{n \rightarrow \infty} x_n = a$. Ist eine Folge nicht konvergent, so heißt sie *divergent*.

Anschaulich bedeutet das, daß man bei einer konvergenten Folge in jeder noch so kleinen Umgebung ihres Grenzwerts stets unendlich viele Folgenglieder findet. Allerdings sind in allgemeinen topologischen Räumen Grenzwerte von Folgen nicht eindeutig bestimmt; es kann sein, daß Folgen gegen mehrere Grenzwerte konvergieren. Ist X jedoch ein Hausdorff-Raum, dann ist die Konvergenz eindeutig, das heißt konvergente Folgen haben stets genau einen Grenzwert.

Wir gehen jetzt zu allgemeiner definierten Funktionen über, nämlich solchen von einem topologischen Raum in einen anderen, und kommen so zu den für die Topologie zentralen stetigen Funktionen. Dazu seien (X, \mathfrak{X}) und (Y, \mathfrak{Y}) topologische Räume und $f : X \rightarrow Y$ eine Funktion.

f heißt *stetig in* $x \in X$, wenn für jede Umgebung V von $f(x)$ eine Umgebung U von x existiert mit $f(U) \subset V$.

f heißt *stetig auf* X , wenn f für alle $x \in X$ stetig ist.

¹⁰Der Satz wurde erstmals von Tychonoff für beliebige Produkte des Einheitsintervalls bewiesen [376]; Tychonoff stellte wenige Jahre später fest, daß daraus bereits die allgemeine Version folgt [377]. Der erste explizite Beweis des Satzes in der allgemeinen Fassung stammt von Čech [54].

¹¹Zum Beweis des Satzes von Tychonoff ist ebenfalls das Auswahlaxiom oder etwas dazu äquivalentes erforderlich; umgekehrt konnte Kelley beweisen, daß das Auswahlaxiom aus dem Satz von Tychonoff folgt [196], [197].

¹²Daher der Name

Dahinter steht die anschauliche Vorstellung, daß bei stetigen Funktionen lokal nicht viel passiert. Eine alternative Definition ist die folgende: $f : X \rightarrow Y$ heißt stetig, wenn die Urbilder offener Mengen stets ebenfalls offen sind. Entsprechend gilt auch, daß f stetig ist, wenn die Urbilder abgeschlossener Mengen abgeschlossen oder wenn die Urbilder von Umgebungen Umgebungen sind.

Eine Funktion $f : X \rightarrow Y$ heißt *folgenstetig*, wenn gilt: Aus $\lim_{n \rightarrow \infty} x_n = a$ in X folgt $\lim_{n \rightarrow \infty} f(x_n) = f(a)$ in Y . Folgenstetigkeit ist eine schwächere Eigenschaft als Stetigkeit; ist f stetig, so auch folgenstetig, das umgekehrte gilt jedoch nicht in allen Räumen. Erfüllt jedoch ein topologischer Raum X das erste Abzählbarkeitsaxiom und ist Y ein beliebiger topologischer Raum, dann ist eine Funktion $f : X \rightarrow Y$ genau dann stetig, wenn sie folgenstetig ist¹³.

Ist eine Funktion $f : X \rightarrow Y$ bijektiv, dann existiert ihre *Umkehrfunktion* $f^{-1} : Y \rightarrow X$; für diese gilt $f(f^{-1}(y)) = y$ für alle $y \in Y$ sowie $f^{-1}(f(x)) = x$ für alle $x \in X$, oder anders ausgedrückt, $f^{-1}(y) = x$ gilt genau dann, wenn $f(x) = y$ gilt für alle $x \in X$ und alle $y \in Y$. Eine Funktion, die stetig ist und eine stetige Umkehrfunktion besitzt, heißt *homöomorph* oder ein *Homöomorphismus*. Zwei Mengen, zwischen denen eine umkehrbar stetige Funktion existiert, heißen konsequenterweise *zueinander homöomorph*. Dabei ist allerdings Vorsicht angebracht, denn eine stetige Bijektion ist noch lange nicht automatisch homöomorph; die Forderung, daß f und f^{-1} stetig sein müssen, ist wesentlich stärker. Auf jeden Fall ist eine stetige Bijektion $f : X \rightarrow Y$ von einem quasikompakten Raum X auf einen Hausdorffraum Y stets ein Homöomorphismus.

Die Bedeutung homöomorpher Funktionen liegt darin, daß zwei Punktmengen topologisch nicht unterscheidbar sind, wenn es eine homöomorphe Funktion zwischen ihnen gibt. Das heißt, zwei solche Mengen haben exakt dieselben mengentheoretisch-topologischen Eigenschaften und unterscheiden sich nicht hinsichtlich Kompaktheit, Zusammenhangseigenschaften und dergleichen. Man sagt auch, solche Mengen seien *topologisch äquivalent*; entsprechend werden homöomorphe Abbildungen auch als *topologische Abbildungen* bezeichnet. Eigenschaften topologischer Räume, die unter topologischen Abbildungen erhalten bleiben, also Invarianten unter solchen Abbildungen, heißen *topologische Invarianten*. Das ist genau die zu Beginn dieses Kapitels angedeutete mathematische Formalisierung der anschaulichen Vorstellung, daß sich die Topologie mit Eigenschaften geometrischer Objekte beschäftigt, die unter beliebigen elastischen Verformungen erhalten bleiben. Dabei ist allerdings der Begriff der topologischen Abbildung allgemeiner als derjenige der elastischen Verformung, das heißt, nicht jede topologische Abbildung ist als elastische Verformung deutbar.

Der vorige Abschnitt zeigt exemplarisch, daß kompakte Mengen besonders pflegeleicht sind. Daher ist es zuweilen ärgerlich, daß natürlich längst nicht alle Mengen kompakt sind; unter gewissen Voraussetzungen kann man jedoch nicht kompakte Mengen wenigstens als Teilmengen kompakter Mengen auffassen. Das leistet die folgende

1.9 Definition: Eine *Kompaktifizierung* der Menge X ist eine kompakte Menge C mit einem Homöomorphismus $\varphi : X \rightarrow C$, sodaß $\varphi(X)$ dicht in C ist.

¹³Auch zum Beweis dieser Aussage ist das Auswahlaxiom erforderlich.

Ein anschauliches Beispiel für eine Kompaktifizierung ist die stereographische Projektion des \mathbb{R}^n auf die n -dimensionale Einheitssphäre S^n ; hierbei wird mengenmäßig gesehen dem \mathbb{R}^n ein weiteres Element, nämlich der unendlichferne Punkt ∞ hinzugefügt. Das zweite Beispiel, das wir hier betrachten, ist weniger anschaulich. Dazu sei (X, \mathfrak{X}) ein topologischer Raum. Eine *Stone-Čech-Kompaktifizierung*¹⁴ βX von X ist ein kompakter Hausdorff-Raum mit einer stetigen Abbildung $\varphi : X \rightarrow \beta X$, sodaß für jeden kompakten Hausdorffraum C und jede stetige Abbildung $f : X \rightarrow C$ eine eindeutig bestimmte Abbildung $\beta f : \beta X \rightarrow C$ mit $f = \beta f \circ \varphi$ existiert. Die Stone-Čech-Kompaktifizierung von X ist der größte kompakte Hausdorff-Raum, für den $\varphi(X)$ eine dichte Teilmenge ist. Im allgemeinen liefert das eine sehr große Menge; beispielsweise gilt für die Stone-Čech-Kompaktifizierung $\beta \mathbb{N}$ der Menge der natürlichen Zahlen $|\beta \mathbb{N}| = \beth_2 = 2^{2^{\aleph_0}}$, das heißt, $\beta \mathbb{N}$ ist so groß wie die Potenzmenge der Menge der reellen Zahlen¹⁵.

1.1.3 Topologie metrischer Räume

1.1.3.1 Metrische Topologien

Wir haben bisher in diesem Kapitel Lageeigenschaften von Punkten topologischer Räume ausschließlich über Mengenbeziehungen beschrieben. Das hat die bemerkenswerte Konsequenz, daß hierfür die Vorstellung irgendeines Abstandsbegriffs zwischen einzelnen Punkten oder Teilmengen des betrachteten Raums nicht erforderlich ist. Intuitiv liegt es natürlich nahe anzunehmen, daß es für Aussagen über die gegenseitige Lage von Punkten sicherlich hilfreich ist, wenn man etwas über Abstände zwischen diesen Punkten weiß. Dazu muß man jedoch erst einmal definieren, was man mit dem Abstand zwischen zwei Punkten meint, und das führt zu den Begriffen der Metrik und des metrischen Raums.

1.10 Definition: Sei X eine Menge. Eine *Metrik* auf X ist eine Abbildung $d : X \times X \rightarrow \mathbb{R}$ mit folgenden Eigenschaften:

- (i) $d(x, y) = 0 \iff x = y$,
- (ii) Für alle $x, y \in X$ gilt $d(x, y) = d(y, x)$ (Symmetrie),
- (iii) Für alle $x, y, z \in X$ gilt $d(x, z) \leq d(x, y) + d(y, z)$ (Dreiecksungleichung).

(X, d) heißt *metrischer Raum*, $d(x, y)$ heißt *Abstand* der Punkte x und y bezüglich der Metrik d .

Gilt statt (i) nur $d(x, x) = 0$ für alle $x \in X$, dann heißt d *Pseudometrik*; in diesem Fall folgt

¹⁴Benannt nach E. Čech [54] und M. H. Stone [357], die diese Form der Kompaktifizierung unabhängig voneinander entdeckten. Genaugenommen taucht die Stone-Čech-Kompaktifizierung schon etwas früher bei Tychonoff auf, allerdings ohne explizit erwähnt zu werden [376].

¹⁵Für eine diskrete Menge X ist βX die Menge aller Ultrafilter auf X , wobei X durch die zugehörige Abbildung φ auf die Menge der Haupt-Ultrafilter auf X abgebildet wird. Auf jeder Menge X gibt es $2^{2^{|X|}}$ Ultrafilter.



aus $d(x, y) = 0$ nicht notwendigerweise $x = y$. Ist X ein metrischer Raum mit Metrik d und $Y \subset X$, dann heißt

$$\text{diam } Y := \sup \{d(x, y) \mid x, y \in Y\}$$

Durchmesser von Y . Der Durchmesser einer Menge kann endlich oder unendlich sein.

Wenn man zu einem gegebenen topologischen Raum (X, \mathfrak{X}) eine Metrik finden kann, so daß die bezüglich dieser Metrik offenen Mengen gerade die vorgegebene Topologie liefern, heißt dieser topologische Raum *metrisierbar*¹⁶. Von wesentlicher Bedeutung ist die Tatsache, daß metrisierbare Räume stets das erste Abzählbarkeitsaxiom erfüllen. Daraus folgt insbesondere, daß für die Dichte $\mathfrak{d}(X)$ und das Gewicht $\mathfrak{w}(X)$ eines jeden metrischen Raums X stets $\mathfrak{d}(X) = \mathfrak{w}(X)$ gilt.

Wir betrachten einige Beispiele für Metriken¹⁷:

- Jede Teilmenge A eines metrischen Raumes (X, d) wird durch $d_A(x, y) = d(x, y)$ für alle $x, y \in A$ zu einem metrischen Raum. d_A heißt die durch d induzierte Metrik auf A .
- Ist (X, d) ein metrischer Raum, dann liefert $d^*(x, y) := \frac{d(x, y)}{1 + d(x, y)}$ für $x, y \in X$ eine weitere Metrik auf X .
- \mathbb{R} und \mathbb{C} werden zu metrischen Räumen durch $d(x, y) := |x - y|$ für $x, y \in \mathbb{R}$ beziehungsweise $x, y \in \mathbb{C}$.
- Für \mathbb{R}^n und \mathbb{C}^n können beispielsweise durch

$$d_1(x, y) := \sum_{\nu=1}^n |x_\nu - y_\nu| \quad \text{oder}$$

$$d_2(x, y) := \left(\sum_{\nu=1}^n |x_\nu - y_\nu|^2 \right)^{1/2} \quad \text{oder}$$

$$d_\infty(x, y) := \max_{\nu=1,2,\dots,n} |x_\nu - y_\nu|$$

Metriken definiert werden¹⁸.

- Ist \mathcal{V} ein normierter Vektorraum¹⁹ mit Norm $\| \cdot \|$, dann erhält man mit $d(x, y) := \|x - y\|$ für alle $x, y \in \mathcal{V}$ eine Metrik auf \mathcal{V} .
- Auf jeder Menge X kann eine triviale Metrik definiert werden gemäß

$$d(x, y) = \begin{cases} 0 & \text{für } x = y \\ 1 & \text{für } x \neq y \end{cases} \quad \text{für } x, y \in X.$$

¹⁶Die Frage, welche Eigenschaften topologische Räume aufweisen müssen, um metrisierbar zu sein, wird durch sogenannte *Metrisationssätze* beantwortet. Eine Diskussion solcher Sachverhalte geht über den hier gesteckten Rahmen hinaus; näheres dazu findet man beispielsweise in [142] und [172].

¹⁷Beweis durch Nachrechnen

¹⁸Beispiel c) entspricht d_1 und d_2 für $n = 1$.

¹⁹Siehe Abschnitt 2.2.3.1.

In metrischen Räumen lassen sich spezielle Umgebungen definieren, die von grundlegender Bedeutung für die Analysis sind. Dazu sei (X, d) ein metrischer Raum. Dann heißt die Menge $U(x, \varepsilon) := \{y \in X \mid d(x, y) < \varepsilon\}$ ε -Umgebung von x ; dabei heißt ε Radius von $U(x, \varepsilon)$. Eine Teilmenge $O \subset X$ heißt *offen*, wenn O mit jedem $x \in O$ auch eine ε -Umgebung von x enthält. Die ε -Umgebungen sind selbst offene Mengen. Allgemeiner gilt: Eine Teilmenge eines metrischen Raums ist genau dann offen, wenn sie sich als Vereinigung von ε -Umgebungen darstellen läßt. Der Zusammenhang zum vorigen Abschnitt wird nun dadurch hergestellt, daß die so definierten offenen Mengen den Axiomen des topologischen Raums genügen. Das heißt, die offenen Mengen bilden eine Topologie, die sogenannte *metrische Topologie* \mathfrak{X}_d auf X . In solchen topologischen Räumen (X, \mathfrak{X}_d) kann man nun die bisher rein mengentheoretisch erfaßten Begriffe auch über Abstandsbeziehungen beschreiben.

1.1.3.2 Kurze Einführung in die Epsilontologie

Wenn man bei den Definitionen von Konvergenz und Stetigkeit, die aus topologischer Sicht über offene Mengen und Umgebungen laufen, speziell ε -Umgebungen verwendet, landet man gerade bei den aus der Analysis vertrauten Formulierungen, wie wir gleich sehen werden.

Wir beginnen mit konvergenten Folgen. Es sei (X, d) wieder ein metrischer Raum. Eine Folge $(x_n)_{n \in \mathbb{N}}$ in X konvergiert gegen $a \in X$, wenn es für jedes $\varepsilon > 0$ ein $n_0 \in \mathbb{N}$ gibt, so daß $d(x_n, a) < \varepsilon$ für alle $n \geq n_0$. In metrischen Räumen läßt sich diese Definition abschwächen: $(x_n)_{n \in \mathbb{N}}$ heißt *Cauchy-Folge* oder *Fundamentalfolge*, wenn es für jedes $\varepsilon < 0$ ein $n_0 \in \mathbb{N}$ gibt, so daß $d(x_n, x_m) < \varepsilon$ für alle $n, m \geq n_0$. Hier ist nirgends von einem Grenzwert die Rede; zwar ist jede konvergente Folge eine Cauchy-Folge, aber Cauchy-Folgen konvergieren nicht notwendigerweise gegen einen Grenzwert. Metrische Räume, in denen jede Cauchy-Folge konvergiert, heißen *vollständig*. Für solche Räume gilt der

1.11 Satz von Baire: *Jeder vollständige metrische Raum ist von 2. Kategorie in sich.*

Das heißt, vollständige metrische Räume lassen sich nicht als abzählbare Vereinigungen nirgends dichter Mengen darstellen²⁰. Insbesondere folgt daraus für einen vollständigen metrischen Raum \mathcal{E} mit $\mathcal{E} = \bigcup_{n \in \mathbb{N}} \mathcal{E}_n$, daß mindestens eines der \mathcal{E}_n einen inneren Punkt und damit

auch eine offene Kugel enthält. Außerdem folgt aus dem Satz von Baire, daß abgeschlossene Unterräume vollständiger metrischer Räume selbst vollständig sind. Eine weitere wichtige Konsequenz der Vollständigkeit betrifft die Kompaktheitseigenschaften: Teilmengen von vollständigen metrischen Räumen sind genau dann präkompakt, wenn sie relativ kompakt sind, das heißt, die beiden Begriffe sind hier äquivalent.

Kommen wir nun zu den stetigen Funktionen, so finden wir bei metrischen Räumen genau die altbekannte ε - δ -Definition wieder. Sind (X, d_X) und (Y, d_Y) metrische Räume, dann heißt eine Funktion $f : X \rightarrow Y$ stetig in $x_0 \in X$, wenn folgendes gilt: Zu jedem $\varepsilon > 0$ gibt es ein $\delta > 0$ so daß $d_Y(f(x), f(x_0)) < \varepsilon$ für alle $x \in X$ mit $d_X(x, x_0) < \delta$. Ist f stetig für alle $x \in X$, dann heißt f stetig auf X , oder formal geschrieben:

²⁰Zum Beweis und für weitere Details siehe beispielsweise [253].



$f : X \rightarrow Y$ heißt *stetig* auf X : \iff

$$\forall x \in X \forall \varepsilon > 0 \exists \delta > 0 \forall y \in X (d_X(x, y) < \delta \implies d_Y(f(x), f(y)) < \varepsilon).$$

Diese Definition führt auf die anschauliche Vorstellung, die man üblicherweise hat: Stetige Funktionen bilden Punkte, die in der Nähe voneinander liegen, auf wiederum in der Nähe voneinander liegende Bildpunkte ab. Da metrische Räume das erste Abzählbarkeitsaxiom erfüllen, sind in ihnen Stetigkeit und Folgenstetigkeit äquivalent. Entsprechend ist in metrischen Räumen die obige ε - δ -Definition der Stetigkeit äquivalent zur folgenden, anschaulichen Definition: f ist stetig in x , wenn $\lim_{x \rightarrow a} f(x) = f(a)$ gilt²¹.

Eine Verschärfung der Eigenschaft einer Funktion, stetig zu sein, liefert der Begriff der gleichmäßigen Stetigkeit:

$f : X \rightarrow Y$ heißt *gleichmäßig stetig* auf X : \iff

$$\forall \varepsilon > 0 \exists \delta > 0 \forall x \in X \forall y \in X (d_X(x, y) < \delta \implies d_Y(f(x), f(y)) < \varepsilon).$$

Der Unterschied liegt in der Reihenfolge der Quantoren: Bei gleichmäßiger Stetigkeit ist ε von den $x \in X$ unabhängig. Natürlich sind gleichmäßig stetige Funktionen insbesondere auch stetig, die Umkehrung gilt jedoch im allgemeinen nicht. Gleichmäßig stetige Funktionen auf metrischen Räumen weisen eine wichtige Fortsetzungseigenschaft auf.

1.12 Satz: *Es seien X ein metrischer und Y ein vollständiger metrischer Raum, außerdem sei A eine dichte Teilmenge von X und die Funktion $f : A \rightarrow Y$ gleichmäßig stetig auf A . Dann gibt es genau eine Funktion $g : X \rightarrow Y$ mit $g \upharpoonright A = f$, die gleichmäßig stetig auf X ist.*

Eine weitere Verschärfung liefert die absolute Stetigkeit:

$f : X \rightarrow Y$ heißt *absolut stetig* auf X , wenn es zu jedem $\varepsilon > 0$ ein $\delta > 0$ gibt, so daß für jede Folge $\{X_n \mid n \in \mathbb{N}\}$ von kompakten Teilmengen von X mit $\text{diam } X_n < \delta$ auch $\text{diam } f(X_n) < \varepsilon$ gilt für alle $n \in \mathbb{N}$.

Absolut stetige Funktionen sind gleichmäßig stetig und damit auch stetig. Auch hier ist die Umkehrung im allgemeinen falsch²². Abermals stärker ist der Begriff der Lipschitz-Stetigkeit:

Eine Funktion $f : X \rightarrow Y$ heißt *Lipschitz-stetig*, wenn es eine Zahl $L \in \mathbb{R}$ gibt, sodaß für alle $x, y \in X$ die Relation $d_Y(f(x), f(y)) \leq L d_X(x, y)$ gilt. Lipschitz-stetige Funktionen sind stets absolut stetig, das umgekehrte ist jedoch wieder im allgemeinen nicht der Fall²³.

Auch die Eigenschaft der Kompaktheit wird in metrischen Räumen sehr viel anschaulicher, als das in allgemeinen topologischen Räumen der Fall ist. Grundlage dafür ist folgender

1.13 Satz: *Jede kompakte Teilmenge eines metrischen Raums ist abgeschlossen und beschränkt.*

²¹Das ist eine nichttriviale Aussage, denn auch hier kommt beim Beweis das Auswahlaxiom zum Einsatz.

²²Die absolut stetigen Funktionen sind genau die fast überall differenzierbaren Funktionen.

²³Es gibt sogar differenzierbare Funktionen, die nicht Lipschitz-stetig sind, etwa $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ mit $f(x) = x^n$ für jedes $n \in \mathbb{N}$.

Die Umkehrung gilt im allgemeinen nicht, wie wir noch sehen werden. – Satz 1.13 hat weitreichende Konsequenzen, beispielsweise:

- Jede konvergente Folge $(x_n)_{n \in \mathbb{N}}$ in einem metrischen Raum ist beschränkt.
- Ist X ein metrischer Raum, $K \subset X$ kompakt und $A \subset K$ abgeschlossen, dann ist auch A kompakt.
- Sind X und Y metrische Räume, $f : X \rightarrow Y$ eine stetige Funktion und $K \subset X$ kompakt, dann ist auch $f(K) \subset Y$ kompakt²⁴.

Insbesondere ist jeder kompakte metrische Raum vollständig. Außerdem sind stetige Funktionen auf kompakten Mengen stets gleichmäßig stetig. Erwähnt werden sollte auch der

1.14 Satz von Bolzano-Weierstraß: *Sei A eine kompakte Teilmenge eines metrischen Raumes X und $(x_n)_{n \in \mathbb{N}}$ eine Folge von Punkten $x_n \in A$. Dann gibt es eine Teilfolge $(x_{n_k})_{k \in \mathbb{N}}$, die gegen einen Punkt $a \in A$ konvergiert.*

Damit besagt der Satz von Bolzano-Weierstraß insbesondere auch, daß in abgeschlossenen und beschränkten Teilmengen metrischer Räume jede Folge eine konvergente Teilfolge besitzt. Kompakte Teilmengen bieten Folgen gewissermaßen nicht genügend Platz, sodaß sie stets gegen womöglich unendlich viele Häufungspunkte gehen. Für den speziellen Fall des \mathbb{R}^n gilt der

1.15 Überdeckungssatz von Heine-Borel: *Ist $A \subset \mathbb{R}^n$ abgeschlossen und beschränkt, dann kann man aus jeder offenen Überdeckung von A eine endliche Teilüberdeckung auswählen.*

Das ist aber nichts anderes als die Anwendung von Satz 1.13 auf den \mathbb{R}^n .

Das sollte als kurzer Überblick über die mengentheoretische Topologie für die hier verfolgten Ziele genügen. Wir bleiben im folgenden Abschnitt bei der Betrachtung von Mengen, wechseln dabei jedoch von der qualitativen zu einer mehr quantitativen Perspektive.

1.2 Grundbegriffe der Maß- und Integrationstheorie

Die Motivation, die zur Entdeckung der in diesem Abschnitt skizzierten Sachverhalte führt, ist die Frage, inwieweit es möglich ist, Mengen so etwas wie einen Inhalt zuzuordnen. Im einfachsten Fall kann man darunter das Volumen geometrischer Gebilde verstehen; es wird sich jedoch zeigen, daß es sich hierbei nur um einen Spezialfall handelt. Denn das, was man sich üblicherweise unter Teilmengen insbesondere überabzählbarer Mengen vorstellt, liefert nicht einmal die Spur einer Andeutung, welche Vielfalt von Teilmengen solcher Mengen es tatsächlich gibt. Entsprechend kann man den Inhaltsbegriff sehr weitgehend verallgemeinern, wobei man insbesondere keineswegs auf geometrische Interpretationen beschränkt ist.

²⁴Das ist die Verallgemeinerung des Satzes vom Maximum und Minimum für reelle Funktionen.

1.2.1 Maße und Meßbarkeit

Maße sind Abbildungen, die den Teilmengen einer Menge im einfachsten Fall nichtnegative reelle Zahlen zuordnen; diese lassen sich dann in sehr allgemeiner Weise als Inhalte der Teilmengen auffassen. Der Begriff der Teilmenge einer Menge ist dabei allerdings ein sehr weitgefaßter und schwer zu überschauender Begriff; wie vielfältig die möglichen Teilmengen einer Menge sein können, sieht man etwa am Beispiel des \mathbb{R}^n , wenn man dessen Teilmengen ein wenig klassifiziert. Die einfachsten sind die (offenen, halboffenen oder abgeschlossenen) Intervalle oder Rechtecke. Bildet man beliebige endliche oder abzählbare Vereinigungen offener Intervalle, landet man schon bei einer wesentlich komplizierteren Klasse von Teilmengen, den sogenannten Borelmengen. Eine noch kompliziertere Klasse von Teilmengen sind die projektiven Mengen. Eine projektive Menge ist die Menge der Bildpunkte irgendeiner Funktion vom \mathbb{R}^n in den \mathbb{R}^n angewandt auf irgendein Intervall (man „projiziert“ das Intervall durch die Funktion vom \mathbb{R}^n in den \mathbb{R}^n); entsprechend erhält man die Menge aller projektiven Mengen, indem man alle beliebigen Funktionen vom \mathbb{R}^n in den \mathbb{R}^n auf alle beliebigen Intervalle anwendet, und alle dabei herauskommenden Bildpunktmengen sammelt. Man muß nur genügend merkwürdige Funktionen heranziehen, um entsprechend merkwürdige projektive Mengen zu erhalten, die die abwegigsten Borelmengen locker in den Schatten stellen. Aber auch das ist noch nicht alles. Die Menge *aller* Teilmengen des \mathbb{R}^n geht wiederum weit darüber hinaus, und es gibt darin noch viel kompliziertere Teilmengen als die kompliziertesten projektiven Mengen. Daß ihre Mächtigkeit größer als diejenige des Kontinuums ist, ist dabei noch das kleinste Problem. Die Menge aller Teilmengen des \mathbb{R}^n oder irgendeiner anderen kontinuierlichen Menge sollte man sich auch nicht versuchsweise anschaulich vorstellen wollen.

Es deutet sich also bereits an, daß man auf Schwierigkeiten trifft, wenn man beliebigen Mengen Inhalte zuzuordnen versucht, und zwar nicht erst bei komplizierten oder sehr großen Mengen, sondern auch schon dann, wenn die Betrachtung zunächst „nur“ auf beliebige Teilmengen des \mathbb{R}^n oder irgendeines anderen Kontinuums beschränkt bleiben soll. Die Ausmaße dieser Schwierigkeiten lassen sich aus rein metrisch-topologischer Sicht nicht einmal erahnen; das liegt an den Abgründen, die sich im Zusammenhang mit Überlegungen zur Mächtigkeit des Kontinuums auftun. Bevor man im vorliegenden Zusammenhang einen Blick in diese Abgründe wirft, sollte man den Begriff des Maßes zunächst sorgfältig definieren. Die Eigenschaften, die man fordern könnte, sind intuitiv naheliegend: Ein Maß μ auf einer Menge M sollte

a) eine nicht identisch verschwindende Funktion $\mu : \mathfrak{P}(M) \longrightarrow [0, \infty]$ sein, außerdem

b) *translationsinvariant*:

$$\mu(A) = \mu(A + x) \quad \text{für alle } x \in M,$$

c) *monoton*:

$$\mu(A) \leq \mu(B) \quad \text{für } A \subseteq B$$

d) und *abzählbar additiv*:

$$\mu\left(\bigcup_{n=1}^{\infty} A_n\right) = \sum_{n=1}^{\infty} \mu(A_n), \quad \text{falls } A_1, A_2, \dots \text{ paarweise disjunkt.}$$

Natürlich interessiert man sich dabei für nichttriviale Maße, also nicht etwa für solche, die nur den Wert 0 oder nur den Wert ∞ annehmen. – Intuitiv naheliegend sind die Forderungen a) bis d) deswegen, weil dabei einfache Vorstellungen von Längen, Flächen- und Rauminhalten sowie deren höherdimensionale Verallgemeinerungen im Hintergrund stehen; dennoch ist das bereits zuviel verlangt. So zeigten beispielsweise Vitali und Hausdorff für den Fall der reellen Zahlen, daß Forderung b) nicht erfüllbar ist: Es gibt kein translationsinvariantes Maß auf \mathbb{R} oder irgendeinem abgeschlossenen Intervall [141], [381]. Potenzmengen von Mengen der Mächtigkeit des Kontinuums sind zu groß, um darauf Maße mit den gewünschten Eigenschaften definieren zu können – oder zu klein, wenn man die Forderung nach Translationsinvarianz wegläßt²⁵. Denn dann ändert sich die Sache, wenn man zu noch sehr viel größeren Mengen übergeht, nämlich zu solchen von mindestens meßbarer Kardinalität. Um diesen Begriff zu erklären müssen wir Eigenschaft (2) verallgemeinern: Ein Maß μ auf einer Menge M heißt λ -*additiv*, wenn für jedes $\gamma < \lambda$ und jede Familie $\{A_\chi \mid \chi < \gamma\} \subseteq \mathfrak{P}(M)$ paarweise disjunkter Mengen $\mu\left(\bigcup_{\chi < \gamma} A_\chi\right) = \sum_{\chi < \gamma} \mu(A_\chi)$ gilt. Dabei kann ein Maß auf einer Menge der Mächtigkeit κ auch κ -additiv sein. Eine überabzählbare Kardinalzahl κ heißt *meßbar*, wenn es ein nicht-triviales, κ -additives, $\{0, 1\}$ -wertiges Maß auf κ gibt. In diesem Fall gibt es auf κ überhaupt nur κ -additive Maße, auch solche, die $[0, \infty]$ -wertig sind²⁶. Meßbare Kardinalzahlen sind wie oben angedeutet *sehr viel* größer als nur unerreichbare Kardinalzahlen²⁷. Auf solchen Mengen gibt es stets nichttriviale Maße.

Allerdings hilft das für das ursprüngliche Problem der Frage nach der Meßbarkeit beliebiger Teilmengen von \mathbb{R}^n auch nicht wirklich weiter; man findet sich dann nämlich mit zwei gleichermaßen problematischen Alternativen konfrontiert. Banach und Kuratowski konnten einerseits zeigen, daß es unter der Annahme der Kontinuumshypothese kein nichttriviales Maß auf $[0, 1]$ gibt [23]. Da sie dabei nur von rein mengentheoretischen Begriffen Gebrauch machten, gilt dieses Resultat für alle Mengen der Mächtigkeit $\mathfrak{c} = |\mathbb{R}|$. Man könnte nun natürlich den Spieß umdrehen und die Kontinuumshypothese verwerfen. Doch wenn das wirklich etwas nützen soll, macht es alles noch viel komplizierter, wie Ulam [378] und später Solovay [348], [349] herausgefunden haben. Die Annahme der Nicht-Gültigkeit der Kontinuumshypothese ist unter der Voraussetzung, daß es meßbare Kardinalzahlen gibt, mit der Annahme verträglich, daß es auch nichttriviale Maße auf beliebigen Mengen der Mächtigkeit von \mathbb{R}

²⁵Dadurch wird das Problem insbesondere von geometrischen Betrachtungen befreit, sodaß der Begriff des Maßes auf beliebige Mengen angewandt werden kann.

²⁶Alternativ kann man meßbare Kardinalzahlen auch über Ultrafilter definieren: Eine überabzählbare Kardinalzahl κ heißt meßbar, wenn es einen κ -vollständigen Ultrafilter auf κ gibt, der kein Hauptfilter ist.

²⁷Die meßbaren Kardinalzahlen wurden von Ulam entdeckt, der auch gleich zeigte, daß sie mindestens unerreichbar sind [378]. Daß die kleinste meßbare Kardinalzahl tatsächlich größer ist als die kleinste unerreichbare, wurde erst nach und nach von Erdős und Tarski [94], Erdős und Hajnal [93] sowie Rowbottom [318] gezeigt.

gibt, nur wird diese dann plötzlich sehr, sehr groß²⁸. Denn aus der zweiten Annahme folgt die Existenz schwach unerreichbarer Kardinalzahlen, die kleiner als $2^{\aleph_0} = |\mathbb{R}|$ sind. 2^{\aleph_0} ist dann zwar immer noch viel kleiner als jede stark unerreichbare Kardinalzahl, aber viel größer als \aleph_1 . Mit anderen Worten: Nur wenn sich das Kontinuum als ungeahnt groß erweist, bietet es Platz für nichttriviale Maße²⁹. Intuitiv neigt man dazu, auch für den Fall der Nichtgültigkeit der Kontinuumshypothese die Mächtigkeit des Kontinuums deutlich kleiner als die kleinste schwach unerreichbare Kardinalzahl einzuschätzen, was solche Maße nicht zulassen würde. Ganz egal, für welche dieser Möglichkeiten man sich entscheidet, in jedem Fall erweist sich das Problem der Meßbarkeit überabzählbarer Mengen als äußerst vertrackt³⁰.

Um solchen Problemen aus dem Weg zu gehen, ist es am einfachsten, nicht nach Maßen auf der gesamten Potenzmenge der betrachteten Menge zu suchen, sondern sich auf eine Teilmenge von letzterer oder genauer gesagt auf ein System von in gewissem Sinn vernünftigen Teilmengen der Menge zu beschränken. Das leistet die folgende

1.16 Definition: Ein System \mathfrak{G} von Teilmengen einer Menge M heißt σ -Algebra, wenn folgendes gilt:

- (i) $\emptyset \in \mathfrak{G}$ und $M \in \mathfrak{G}$,
- (ii) Sind $A, B \in \mathfrak{G}$, dann sind auch $A \cup B \in \mathfrak{G}$, $A \cap B \in \mathfrak{G}$ und $A \setminus B \in \mathfrak{G}$,
- (iii) Sind $A_1, A_2, \dots \in \mathfrak{G}$, dann sind auch $\bigcup_{n=1}^{\infty} A_n \in \mathfrak{G}$ und $\bigcap_{n=1}^{\infty} A_n \in \mathfrak{G}$.

Ist \mathcal{A} eine beliebige Familie von σ -Algebren auf einer Menge M , dann ist $\bigcap \mathcal{A}$ ebenfalls eine σ -Algebra auf M , während $\bigcup \mathcal{A}$ im allgemeinen keine σ -Algebra ist. Bildet man zu $\mathfrak{F} \subset \mathfrak{P}(M)$ den Durchschnitt aller σ -Algebren auf M , die \mathfrak{F} enthalten, dann liefert das die kleinste σ -Algebra auf M , die \mathfrak{F} enthält; man nennt sie die von \mathfrak{F} erzeugte σ -Algebra und schreibt dafür $\sigma(\mathfrak{F})$. Dabei gilt $|\sigma(\mathfrak{F})| \leq |\mathfrak{P}(M)|$, und für unendliche σ -Algebren folgt daraus $|\mathfrak{G}| \geq \mathfrak{c}$. Eine σ -Algebra \mathfrak{G} auf M heißt *abzählbar erzeugt*, wenn es ein abzählbares Mengensystem $\mathfrak{T} \subset \mathfrak{P}(M)$ gibt mit $\mathfrak{G} = \sigma(\mathfrak{T})$. Wenn das kleinste \mathfrak{T} mit $\mathfrak{G} = \sigma(\mathfrak{T})$ überabzählbar ist, heißt \mathfrak{G} *überabzählbar erzeugt*. Ist \mathfrak{G} abzählbar erzeugt, dann gilt $|\mathfrak{G}| = \mathfrak{c}$, ist \mathfrak{G} überabzählbar erzeugt, dann gilt $|\mathfrak{G}| > \mathfrak{c}$.

Natürlich ist $\mathfrak{P}(M)$ eine und damit die größte σ -Algebra auf M . Andere, weniger triviale und damit für die Maßtheorie nützlichere Beispiele erhält man, wenn man als Menge M einen topologischen Raum wählt. Ist \mathfrak{M} eine Topologie auf M , dann heißt $\sigma(\mathfrak{M})$ *Borel-Algebra* des topologischen Raums (M, \mathfrak{M}) . Man schreibt dafür meist $\mathfrak{B}(M)$, wobei unberücksichtigt bleibt, daß $\mathfrak{B}(M)$ natürlich von der gewählten Topologie abhängt. $\mathfrak{B}(M)$ ist gleichzeitig die kleinste σ -Algebra, die alle bezüglich dieser Topologie offenen Teilmengen von M enthält. Die Elemente von $\mathfrak{B}(M)$ nennt man *Borel-Mengen* von M (wieder bezüglich der gewählten

²⁸Es sei ausdrücklich darauf hingewiesen, daß die zweite Annahme keineswegs aus der ersten folgt; man kann lediglich die relative Konsistenz dieser beiden beweisen.

²⁹Genauer dazu steht beispielsweise in [66].

³⁰Detaillierte Informationen zur Meßbarkeit großer Mengen und über meßbare Kardinalzahlen findet man in [72] und [187].

Topologie). Ist $C_c(M)$ die Menge der stetigen reellen Funktionen auf X mit kompaktem Träger und $\mathfrak{A} = \{f^{-1}(X) \mid f \in C_c(M), X \subset M \text{ offen}\}$, dann heißt $\sigma(\mathfrak{A})$ *Baire-Algebra* von M ; man schreibt dafür $\mathfrak{B}_0(M)$. Die Elemente von $\mathfrak{B}_0(M)$ heißen *Baire-Mengen* von M . Im allgemeinen sind $\mathfrak{B}(M)$ und $\mathfrak{B}_0(M)$ unterschiedliche Mengen; erfüllt M jedoch das zweite Abzählbarkeitsaxiom, dann gilt $\mathfrak{B}(M) = \mathfrak{B}_0(M)$.

Eine abgeschwächte Version der σ -Algebren bilden die σ -Ringe. Ein σ -Ring ist eine nicht-leere Familie \mathfrak{A} von Teilmengen einer Menge M , die nur die folgenden Eigenschaften erfüllt:

- (i) Sind $A, B \in \mathfrak{A}$, dann auch $A \setminus B \in \mathfrak{A}$,
- (ii) Sind $A_1, A_2, \dots \in \mathfrak{A}$, dann auch $\bigcup_{n=1}^{\infty} A_n \in \mathfrak{A}$.

Gilt außerdem $M \in \mathfrak{A}$, dann ist \mathfrak{A} ein σ -Körper. Näheres dazu findet man in [295]³¹.

Auf geeignet gewählten σ -Algebren kann man nun Maße konstruieren, die alle gewünschten Eigenschaften aufweisen, bei Bedarf auch diejenige der Translationsinvarianz. Das sieht dann etwa folgendermaßen aus:

1.17 Definition: Ein Maß μ auf einer σ -Algebra \mathfrak{G} über einer Menge M ist eine Abbildung $\mu : \mathfrak{G} \rightarrow [0, \infty]$ mit folgenden Eigenschaften:

- (1) $\mu(\emptyset) = 0$,
- (2) $\mu\left(\bigcup_{n=1}^{\infty} A_n\right) = \sum_{n=1}^{\infty} \mu(A_n)$, falls A_1, A_2, \dots paarweise disjunkt.

(M, \mathfrak{G}, μ) , bezeichnet man als *Maßraum*; die Mengen aus \mathfrak{G} heißen *meßbare Mengen*. Die Eigenschaft (2) der abzählbaren Additivität heißt auch σ -Additivität.

Gilt $\mu(A) = \mu(A+x)$ für alle $x \in M$, so heißt das Maß μ wie bereits gesagt *translationsinvariant*. μ heißt *vollständig*, wenn für jede Teilmenge $T \subseteq A \in \mathfrak{G}$ mit $\mu(A) = 0$ ebenfalls $T \in \mathfrak{G}$ und $\mu(T) = 0$ gilt. μ heißt *endlich*, wenn $\mu(M) < \infty$ gilt, und es heißt *Wahrscheinlichkeitsmaß*, wenn $\mu(M) = 1$ gilt. Jedes endliche Maß μ läßt sich vermöge $\nu = \mu/\mu(M)$ in ein Wahrscheinlichkeitsmaß transformieren. Ein Maß μ heißt σ -finit, wenn es eine Zerlegung $M = \bigcup_{n=1}^{\infty} M_n$ gibt, für die $\mu(M_n) < \infty$ gilt für alle n . Dieser Definition sieht man natürlich an,

daß es auch nicht σ -finite Maße gibt, also solche, gemäß derer man die Mengen, auf denen sie definiert sind, nur in überabzählbar viele Teilmengen endlichen Maßes zerlegen kann.

Gilt für ein System \mathfrak{G} von Teilmengen von M nur (i) und (ii) von Definition 1.16, dann heißt \mathfrak{G} *Mengenalgebra*. Eine Abbildung $\mu : \mathfrak{G} \rightarrow [0, \infty]$ auf einer Mengenalgebra, welche die Eigenschaft (2) von Definition 1.17 erfüllt, heißt *Prämaß*.

Die Konstruktion geeigneter σ -Algebren dünnt nun Potenzmengen genügend stark aus, um auf dem verbleibenden Rest auch translationsinvariante Maße zu finden. In der Tat ist

³¹Nicht bestätigt ist die Geschichte von dem Studenten, der in einer Prüfung von einem seiner Mathematik-Professoren gefragt wurde, ob er etwas von σ -Ringen erzählen könne und darauf antwortete, dort wohne sein Onkel.

diese Ausdünnung häufig sehr stark; um es vorsichtig auszudrücken: Die Potenzmenge einer Menge ist sehr viel größer als die meisten nicht trivialen σ -Algebren auf der Menge.

Gilt eine Eigenschaft für alle Elemente der Menge M mit Ausnahme einer Teilmenge vom Maß Null, dann sagt man, diese Eigenschaft gelte *fast überall* auf M ³². In diesem Sinn sind Aussagen zu verstehen wie: Fast alle reellen Zahlen sind irrational, oder $f = g$ gilt fast überall. Teilmengen vom Maß Null nennt man auch Nullmengen.

Wir betrachten ein paar Beispiele für Maße:

a) Das Lebesgue-Maß

Wir wählen die Menge $M = \mathbb{R}^n$ und starten mit dem System der offenen endlichen oder unendlichen Intervalle

$$J = \{x \mid x \in \mathbb{R}^n, a_i < x_i < b_i, i = 1, \dots, n\},$$

also die offenen endlichen oder unendlichen Quader im \mathbb{R}^n . Jedem derartigen Intervall ordnen wir nun seinen im geometrischen Sinn verstandenen Inhalt

$$V = \prod_{i=1}^n (b_i - a_i)$$

zu, also dessen Volumen. Um nun ein vernünftiges System von Teilmengen zu erhalten, betrachten wir erst einmal das System \mathfrak{J} aller abzählbaren Vereinigungen von paarweise disjunkten offenen Intervallen; das ist genau die Familie aller offenen Mengen im \mathbb{R}^n . Der Inhalt von solchen Vereinigungen ist einfach die Summe der Volumina der sie konstituierenden Intervalle, deshalb definieren wir zunächst hierfür ein Maß λ durch

$$\lambda\left(\bigcup_{i=1}^{\infty} (a_i, b_i)\right) = \sum_{i=1}^{\infty} (b_i - a_i),$$

was natürlich auch unendlich sein kann. Als σ -Algebra wählen wir die Borel algebra $\mathfrak{B}(\mathbb{R}^n)$. Für beliebige Mengen $B \in \mathfrak{B}(\mathbb{R}^n)$ definieren wir nun das *Lebesgue-Maß* λ gemäß

$$\lambda(B) = \inf \left\{ \sum_{n=0}^{\infty} \lambda(J_n) \mid B \subset \bigcup_{n=0}^{\infty} J_n \right\}.$$

Entsprechend heißen Mengen aus $\mathfrak{B}(\mathbb{R}^n)$ *Lebesgue-messbare Mengen*. Das Lebesgue-Maß ist σ -finit, vollständig und translationsinvariant. Es gibt allerdings wie oben bereits angedeutet merkwürdige Teilmengen des \mathbb{R}^n , die nicht Lebesgue-messbar sind. Vitali konstruierte ein Beispiel einer nicht Lebesgue-messbaren Teilmenge von \mathbb{R} mit Hilfe des Auswahlaxioms auf die folgende Art und Weise [381]: Auf dem Intervall $[0, 1]$ sei eine Äquivalenzrelation \sim definiert durch

$$x \sim y \iff x - y \in \mathbb{Q}.$$

³²In der Mengenlehre sagt man verallgemeinernd, eine Eigenschaft gelte fast überall auf M , wenn sie für alle Elemente von M gilt mit Ausnahme von nichtstationär vielen.

Die Äquivalenzklassen von \sim sind Teilmengen des Intervalls $[0, 1]$, deren Elemente sich jeweils paarweise um dieselbe rationale Zahl unterscheiden. Das Auswahlaxiom garantiert, daß es ein Repräsentantensystem $S \subset [0, 1]$ für die Äquivalenzrelation \sim gibt. Die Frage ist nun, welches Lebesgue-Maß die Menge S hat. Dazu sei $S_r := \{x + r \mid x \in S\}$, dann gilt

$$S_r \cap S_q = \emptyset \quad \text{für } q, r \in \mathbb{Q}, q \neq r$$

und

$$\mathbb{R} = \bigcup_{r \in \mathbb{Q}} S_r.$$

Die Annahme $\lambda(S) = 0$ führt nun wegen

$$\lambda(\mathbb{R}) = \lambda\left(\bigcup_{r \in \mathbb{Q}} S_r\right) = \sum_{r \in \mathbb{Q}} \lambda(S_r) = \sum_{r \in \mathbb{Q}} \lambda(S) = 0$$

auf Unsinn; dabei wurde die σ -Additivität und die Translationsinvarianz von λ verwendet. Die Annahme $\lambda(S) > 0$ führt aber wegen

$$\lambda([0, 2]) \geq \lambda\left(\bigcup_{\substack{0 \leq r \leq 1 \\ r \in \mathbb{Q}}} S_r\right) = \sum_{\substack{0 \leq r \leq 1 \\ r \in \mathbb{Q}}} \lambda(S_r) = \sum_{\substack{0 \leq r \leq 1 \\ r \in \mathbb{Q}}} \lambda(S) = \infty$$

ebenfalls auf Unsinn. Also ist S nicht Lebesgue-meßbar.

b) Das Lebesgue-Stieltjes-Maß

Das Lebesgue-Maß läßt sich problemlos verallgemeinern. Dazu sei eine beliebige vektorwertige Funktion $g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^n$ gegeben. Wir betrachten wieder die Menge $M = \mathbb{R}^n$. Jedem offenen Intervall

$$J = \{x \mid x \in \mathbb{R}^n, a_i < x_i < b_i, i = 1, \dots, n\},$$

sei diesmal der Inhalt

$$\lambda_g(J) = \prod_{i=1}^n [g_i(b_i) - g_i(a_i)]$$

zugeordnet. Wie im obigen Beispiel erweitern wir das System dieser Intervalle wieder zur Borelalgebra $\mathfrak{B}(\mathbb{R}^n)$ und erhalten so analog zu oben ein vollständiges Maß λ_g auf dem \mathbb{R}^n ,

$$\lambda_g(B) = \inf \left\{ \sum_{n=0}^{\infty} \lambda_g(J_n) \mid B \subset \bigcup_{n=0}^{\infty} J_n \right\}.$$

Dieses Maß nennt man das *durch g erzeugte Lebesgue-Stieltjes-Maß*. Der Spezialfall $g(x) := x$ ist gerade wieder das Lebesgue-Maß.

c) Radon-Maße

Die oben beschriebenen Lebesgue- und Lebesgue-Stieltjes-Maße sind Spezialfälle einer allgemeineren Klasse von Maßen, welche sich durch besondere Approximationseigenschaften auszeichnen. M sei ein lokalkompakter Hausdorff-Raum und $\mathfrak{G} \subset \mathfrak{P}(M)$ eine σ -Algebra. Ein Maß μ auf M heißt *Radon-Maß*³³, wenn folgendes gilt:

- (i) $\mathfrak{B}(M) \subset \mathfrak{G}$,
- (ii) für alle kompakten Teilmengen C von M gilt $\mu(C) < \infty$,
- (iii) für offene Teilmengen U von M gilt $\mu(U) = \sup \{ \mu(C) \mid C \subset M \wedge C \text{ kompakt} \}$,
- (iv) für alle $A \in \mathfrak{G}$ gilt $\mu(A) = \inf \{ \mu(U) \mid A \subset U \wedge U \text{ offen} \}$.

Verzichtet man auf (ii), dann nennt man μ ein *reguläres Maß*. – Radon-Maße zeichnen sich insbesondere dadurch aus, daß für sie das Maß einer Menge das Supremum der Maße ihrer kompakten Teilmengen ist. Die Teilmengen endlichen Maßes sind folglich gerade die kompakten Mengen. In diesem Sinn sind Radon-Maße veträglich mit der Topologie der Menge, auf der sie definiert sind.

Hinter den oben erwähnten Approximationseigenschaften der Radon-Maße verbirgt sich die Möglichkeit, mit Hilfe von letzteren zu beschreiben, inwieweit man Teilmengen des betrachteten Maßraums durch kompakte beziehungsweise offene Mengen annähern kann; das ist Gegenstand von folgendem

1.18 Satz: M sei ein lokalkompakter Hausdorff-Raum, $\mathfrak{G} \subset \mathfrak{P}(M)$ eine σ -Algebra, μ ein Radon-Maß auf M und $A \in \mathfrak{G}$. Dann gilt folgendes:

- (i) Ist $\mu(A) < \infty$, dann gibt es für jedes $\varepsilon > 0$ eine kompakte Menge $C \subset A$ mit $\mu(A \setminus C) < \varepsilon$.
- (ii) Gibt es eine Familie $(U_j)_{j \in \mathbb{N}}$ offener Mengen mit $A = \bigcup_{j=1}^{\infty} U_j$, so gibt es für jedes $\varepsilon > 0$ eine offene Menge $U \supset A$ mit $\mu(U \setminus A) < \varepsilon$.

Die nächste beiden Begriffe sind in gewissem Sinn komplementär zueinander. μ und ν seien zwei Maße über derselben σ -Algebra \mathfrak{G} . Dann heißt ν *absolut stetig bezüglich μ* , wenn aus $\nu(A) = 0$ stets auch $\mu(A) = 0$ folgt; man schreibt dafür auch $\nu \ll \mu$. Die Bezeichnung dieser Eigenschaft wird verständlich, wenn man folgende alternative Definition betrachtet: ν ist genau dann absolut stetig bezüglich μ , wenn es zu jedem $\varepsilon > 0$ ein $\delta > 0$ gibt, sodaß für alle $A \in \mathfrak{G}$ aus $\mu(A) \leq \delta$ stets $\nu(A) \leq \varepsilon$ folgt. Man vergleiche das mit der ε - δ -Definition der Stetigkeit. ν heißt *singulär* bezüglich μ , wenn es eine Menge $A \in \mathfrak{G}$ gibt mit $\nu(A) = 0$ und $\mu(M \setminus A) = 0$; man schreibt dafür auch $\nu \perp \mu$. Ein singuläres Maß ordnet also unter anderem gewissen Mengen das Maß 0 zu, die bezüglich μ nicht nur von nicht verschwindendem Maß sind, sondern fast, das heißt bezüglich μ bis auf eine Menge vom Maß 0, identisch mit M sind. – Zwei Beispiele sollen diese Definitionen etwas verdeutlichen.

³³Benannt nach Johann Radon, der Maße mit solchen Eigenschaften als erster betrachtete [294]. Vergleiche auch [337].

1. Verwendet man die charakteristische Funktion des Intervalls $[p, \infty)$ mit irgendeinem $p \in \mathbb{R}$,

$$\chi_{[p, \infty)}(x) = \begin{cases} 1 & \text{für } x \in [p, \infty), \\ 0 & \text{für } x \notin [p, \infty), \end{cases}$$

so erhält man damit das sogenannte *Diracsche Punktmaß*

$$\mu_{\chi_{[p, \infty)}}(A) = \begin{cases} 1 & \text{für } p \in A, \\ 0 & \text{für } p \notin A. \end{cases}$$

In analoger Weise liefert beispielsweise die Summe der charakteristischen Funktionen von abzählbar vielen disjunkten Intervallen $I_n = [p_n, q_n)$ ein Maß

$$\mu(A) = \begin{cases} 1 & \text{falls } p_n \in A \text{ für ein } n \in \mathbb{N}, \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases}$$

Mit $P = \{p_n \mid n \in \mathbb{N}\}$ ist dann $\mu_P(X) = \sum_{x \in P \cap X} \mu(\{x\})$ ein *reines Punktmaß*,

das den Mengen $\{p_n\}$ mit $n \in \mathbb{N}$ das Maß 1 und allen anderen Borelmengen das Maß Null zuordnet. Das ist eine ungewohnte Vorstellung, weil man es gewohnt ist, isolierten Punkten das Volumen und verallgemeinernd damit auch das (Lebesgue-) Maß 0 zuzuschreiben. Das ist aber nur ein sehr spezielles Beispiel für ein Maß, und wie man hier sieht gibt es auch andere Möglichkeiten. Die Maße $\mu_{\chi_{[p, \infty)}}$ und μ_P sind singulär bezüglich des Lebesgue-Maßes.

2. Ein weiteres klassisches Beispiel für ein singuläres Maß liefert die im folgenden beschriebene, nicht ganz alltägliche Funktion. Wir betrachten die Menge

$$S = \bigcup_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1}{3^n}, \frac{2}{3^n} \right) \cup \left(\frac{3^{n+1} - 2}{3^{n+1}}, \frac{3^{n+1} - 1}{3^{n+1}} \right) \subset [0, 1];$$

diese Menge entsteht anschaulich aus dem Intervall $[0, 1]$ durch fortwährendes Dritteln und Entfernen des ersten und letzten Drittels ad infinitum. Sie hat das Lebesgue-Maß

$$\lambda(S) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2^n}{3^{n+1}} = \frac{1}{3} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{2}{3} \right)^n = \frac{1}{3} \cdot \frac{1}{1 - \frac{2}{3}} = 1;$$

folglich hat die komplementäre Menge $C = [0, 1] \setminus S$ das Lebesgue-Maß Null. C ist ein Beispiel für eine überabzählbare Menge vom Maß Null und heißt *Cantor-Menge*. Auf S definieren wir nun eine Funktion $\alpha(x)$ durch

$$\alpha(x) = \begin{cases} \frac{1}{2^n} & \text{für } x \in \left(\frac{1}{3^n}, \frac{2}{3^n} \right), \\ 1 - \frac{1}{2^{n+1}} & \text{für } x \in \left(\frac{3^{n+1} - 2}{3^{n+1}}, \frac{3^{n+1} - 1}{3^{n+1}} \right), \end{cases}$$

und durch stetige Ergänzung machen wir α zu einer stetigen Funktion auf $[0, 1]$. Die Funktion α hat die merkwürdige Eigenschaft, daß sie nichtkonstant und stetig ist und ihre Ableitung $\alpha'(x)$ fast überall existiert und fast überall 0 ist; beides in Bezug auf das Lebesgue-Maß. Nun verwenden wir die so konstruierte Funktion α zur Bildung des zugehörigen Lebesgue-Stieltjes-Maßes λ_α . Auch dieses Maß hat merkwürdige Eigenschaften. Da α stetig ist, ist λ_α kontinuierlich, also gilt $\lambda_\alpha(\{p\}) = 0$ für alle einpunktigen Mengen $\{p\}$. Aber λ_α ist auch singulär, denn es gilt beispielsweise $\lambda_\alpha([0, 1] \setminus C) = \lambda_\alpha(S) = 0$, obwohl C das Lebesgue-Maß 0 und S das Lebesgue-Maß 1 hat.

Stetige und singuläre Maße sind nicht nur aufgrund ihrer Eigenschaften komplementär. Der folgende Satz zeigt, wie sich jedes positive Maß in einen absolut stetigen und einen singulären Anteil zerlegen läßt.

1.19 Zerlegungssatz von Lebesgue:³⁴ Sind μ und ν zwei Maße auf einer σ -Algebra \mathfrak{G} über einer Menge M , dann gibt es zwei Maße ν_1 und ν_2 auf \mathfrak{G} mit $\nu = \nu_1 + \nu_2$, wobei ν_1 absolut stetig und ν_2 singulär bezüglich μ ist.

Auf den ersten Blick scheinen die reine Punktmaße genau die singulären Maße zu sein; das oben beschriebene Maß λ_α als ein stetiges singuläres Maß zeigt jedoch, daß das nicht zutrifft. In der Tat läßt sich unter speziellen Voraussetzungen die Zerlegung von Satz 1.19 noch etwas verfeinern. Beispielsweise sei im folgenden M ein Hausdorff-Raum und \mathfrak{G} die Menge $\mathfrak{B}(M)$ der Borelmengen von M . Ein Maß μ auf M heißt *Borelmaß*, wenn es zu jedem $x \in M$ eine offene Umgebung U gibt, sodaß $\mu(U) < \infty$ gilt. Eine Funktion f ist eine *Borelfunktion*, wenn $f^{-1}(A)$ eine Borelmenge ist für alle offenen Mengen $A \in \mathfrak{B}(M)$. Die Menge P der *reinen Punkte* von μ ist definiert als $P = \{x \mid \mu(\{x\}) \neq 0\}$, das sind alle Punkte, die als einelementige Mengen betrachtet nicht vom Maß 0 sind. Wenn μ ein reguläres Borelmaß ist, dann ist P abzählbar. Für beliebige Borelmengen B definiert man nun

$$\mu_P(B) = \sum_{x \in P \cap B} \mu(\{x\}) = \mu(P \cap B).$$

Offensichtlich gilt $\mu_P(B) = \sum_{x \in B} \mu_P(\{x\})$. Ein Maß μ ist kontinuierlich, wenn es keine reinen Punkte hat. μ ist ein reines Punktmaß, wenn

$$\mu(B) = \sum_{x \in B} \mu(\{x\})$$

gilt für alle $B \in \mathfrak{B}(M)$. Für jedes kontinuierliche Maß μ_c ist $\mu_c(\{x\}) = 0$ für alle $x \in M$; das entspricht der intuitiven Vorstellung, daß einpunktige Mengen das Maß Null haben sollten, was aber wie gerade gesehen nicht den allgemeinsten Fall darstellt. Für reguläre Borelmaße läßt sich nun deren singulärer Anteil stets selbst wieder in ein reines Punktmaß und einen absolut stetigen singulären Anteil zerlegen; man schreibt dafür etwa $\mu_{\text{sing}} = \mu_P + \mu_{\text{cs}}$. Damit läßt sich Satz 1.19 zur folgenden Aussage präzisieren.

³⁴In seiner heute üblichen Form geht dieses Resultat auf Hans Hahn zurück [130].

1.20 Satz: μ sei ein reguläres Borelmaß auf einem Hausdorffraum M . Dann existiert für jedes reguläre Borelmaß ν auf M eine kanonische Zerlegung $\nu = \nu_p + \nu_{ac} + \nu_{cs}$; dabei ist ν_p ein reines Punktmaß, ν_{ac} ist absolut stetig und ν_{cs} kontinuierlich und singulär bezüglich μ .

In dieser Version wird uns der Zerlegungssatz in Kapitel 4 wiederbegegnen.

Eigentlich scheint es klar zu sein, daß Maße die Wertemenge $[0, \infty]$ haben sollten, da sie ja gewöhnlich im Sinne von „Inhalten“³⁵ interpretiert werden. Ist das tatsächlich der Fall, dann heißt das betreffende Maß *positiv*. Wir werden jedoch sehen, daß die Quantenmechanik eine erhebliche Erweiterung dieses Konzepts und die Betrachtung von Maßen erforderlich macht, die Abbildungen auf beliebige Banachräume sind. Entscheidend ist dabei lediglich, daß der Zielraum eine lineare Struktur aufweist.

Zur Formulierung einer solchen allgemeineren Maß-Definition sei \mathfrak{G} wieder eine σ -Algebra³⁶ von Teilmengen einer nichtleeren Menge M und \mathcal{E} ein Banachraum. Eine Abbildung $\mu : \mathfrak{G} \rightarrow \mathcal{E}$ heißt *Maß*, wenn sie σ -additiv ist, das heißt wenn gilt: Aus

$$A = \bigcup_{n=1}^{\infty} A_n$$

für Mengen A und A_n , $n \in \mathbb{N}$ aus \mathfrak{G} , wobei alle A_n paarweise disjunkt sind, folgt stets

$$\mu(A) = \sum_{n=1}^{\infty} \mu(A_n).$$

$\mu(\emptyset) = 0$ folgt daraus von selbst. \mathcal{E} kann ein beliebiger Banachraum sein, wobei im allgemeinen auch ∞ als Wert des Maßes zugelassen wird. Zwei spezielle, eigens Erwähnung verdienende Verallgemeinerungen sind $\mathcal{E} = \mathbb{R} \cup \{-\infty, \infty\}$ und $\mathcal{E} = \mathbb{C} \cup \{\infty\}$; man spricht dabei von *signierten Maßen* beziehungsweise von *komplexen Maßen*³⁷. Im Rahmen der Quantenmechanik sind darüberhinaus aber auch Banachräume in Gestalt von Hilberträumen, Operatoralgebren und dergleichen von Interesse. So bilden beispielsweise operatorwertige Maße einen wesentlichen Bestandteil der für die Quantenmechanik relevanten Aspekte der Spektraltheorie, wie wir sie in Kapitel 4 betrachten.

Ergänzend seien zwei weitere maßtheoretische Begriffe erwähnt, von denen weiter unten gelegentlich Gebrauch gemacht wird. Da positive Maße natürlich einfacher handhabbar sind als Banachraum-wertige, ist es gelegentlich hilfreich, wenn man letztere in geeigneter Weise

³⁵Der Begriff der Inhalte ist hier in Anführungsstriche gesetzt, da er in der Maßtheorie eine eigene klar definierte Bedeutung hat. Ein *Inhalt* ist ebenfalls eine positive Funktion auf einer σ -Algebra, aber eine, die nur endlich additiv zu sein braucht, während von Maßen σ -Additivität verlangt wird. Dies näher zu diskutieren würde hier jedoch zu weit führen. Siehe dazu beispielsweise [160] oder [300].

³⁶Eigentlich braucht das System von Teilmengen nur ein Prä-Ring zu sein. Ein System \mathfrak{A} von Teilmengen einer Menge M heißt Prä-Ring, wenn folgendes gilt: Sind A und B Mengen aus \mathfrak{A} , so läßt sich $A \setminus B$ als disjunkte Vereinigung endlich vieler Mengen aus \mathfrak{A} darstellen. Näheres dazu findet man in [160].

³⁷Näheres hierzu steht beispielsweise in [56].

auf erstere zurückführen kann. Das leistet der Begriff der *totalen Variation*³⁸. Dazu sei M eine Menge, \mathfrak{G} eine σ -Algebra auf M und \mathcal{E} ein normierter Raum. Eine *Zerlegung* von $A \in \mathfrak{G}$ ist eine Familie A_1, A_2, \dots, A_n von disjunkten Teilmengen von A mit $A = \bigcup_{j=1}^n A_j$. Die Menge aller

Zerlegungen einer Menge A heiße $\mathcal{Z}(A)$. Nun sei $\alpha : \mathfrak{G} \rightarrow \mathcal{E}$ eine beliebige Mengenfunktion. Die Funktion $v : {}^{\mathfrak{G}}\mathcal{E} \times \mathfrak{G} \rightarrow [0, 1]$, definiert durch

$$v(\alpha, A) = \sup \left\{ \sum_{A_j \in \mathfrak{Z}} \|\alpha(A_j)\| \mid \mathfrak{Z} \in \mathcal{Z}(A) \right\},$$

heißt totale Variation von α auf A . Ist α eine additive Mengenfunktion, dann ist auch $v(\alpha) : {}^{\mathfrak{G}}\mathcal{E} \rightarrow [0, 1]$ mit $v(\alpha)(A) = v(\alpha, A)$ eine additive Mengenfunktion. Ist α sogar nicht-negativ und additiv, dann gilt $v(\alpha, A) = \alpha(A)$ für alle $A \in \mathfrak{G}$. Ist μ ein Maß auf M , dann ist $v(\mu)$ ein positives Maß auf M ; man schreibt üblicherweise $v(\mu) = |\mu|$. Es gilt stets $|\mu|(A) \geq |\mu(A)|$ für alle $A \in \mathfrak{G}$.

Zur Definition des zweiten der beiden erwähnten Begriffe sei M eine Menge, \mathfrak{X} eine Topologie auf M , außerdem sei \mathfrak{G} eine σ -Algebra auf M und μ ein beliebiges, reell-, komplex-, vektor- oder operatorwertiges Maß auf \mathfrak{G} . Dann heißt die Menge

$$\text{supp } \mu := M \setminus \bigcup_{\substack{A \in \mathfrak{X} \\ |\mu|(A)=0}} A$$

Träger des Maßes μ . Dieser ist als Komplement einer Vereinigung offener Mengen abgeschlossen. Da man den Träger eines Maßes μ durch Heraussortieren nur der offenen Nullmengen erhält, ist die offene Menge $M \setminus \text{supp } \mu$ nicht notwendigerweise eine Nullmenge.

1.2.2 Integrale und integrierbare Funktionen

Nachdem wir nun den Begriff des Maßes auf einer Menge zur Verfügung haben, verwenden wir diesen, um mit der Integralrechnung einen der beiden fundamentalen Bestandteile der Infinitesimalrechnung sehr weitgehend zu verallgemeinern. Integrale erlauben in vielfältiger Weise globale Betrachtungen lokal kontinuierlich veränderlicher Systeme, egal ob es sich um krummlinig begrenzte Flächen, teilweise oder ganz kontinuierliche Spektren linearer Operatoren oder wer weiß was sonst handelt. Die Interpretation der Integralrechnung als Umkehrung der Differentialrechnung im Rahmen der elementaren Analysis erweist sich dabei als sehr spezieller Sonderfall.

Bei der Definition des einfachen Riemannschen Integrals bedient man sich bekanntlicherweise eines Approximationsprozesses, also eines Grenzwertprozesses, mit Hilfe von Treppenfunktionen. Dessen geometrische Interpretation über Flächeninhalte zeigt, daß dieser Grenzwertprozeß und damit der Integralbegriff mit maßtheoretischen Hilfsmitteln sehr stark verall-

³⁸Da Maße spezielle Funktionen sind, läßt sich dieser Begriff in analoger Weise für beliebige Funktionen mit Werten aus normierten Räumen definieren.

gemeinerbar ist³⁹. Dazu sind zunächst einige zusätzliche Definitionen erforderlich. Es sei μ ein Maß auf der Menge M und $A \subseteq M$ meßbar, außerdem sei \mathcal{E} ein Banachraum mit Norm $\| \cdot \|$. Eine Funktion $\varphi : A \rightarrow \mathcal{E}$ auf A heißt *einfach*, wenn es eine Zerlegung von A aus paarweise disjunkten meßbaren Teilmengen $A_1, A_2, \dots, A_n \subset A$ sowie Vektoren $c_1, c_2, \dots, c_n \in \mathcal{E}$ gibt, sodaß

$$\varphi(x) = \sum_{j=1}^n \chi_{A_j} c_j,$$

wobei

$$\chi_M = \begin{cases} 1 & \text{für } x \in M \\ 0 & \text{für } x \notin M \end{cases}$$

die charakteristische Funktion der Menge M ist. Die Menge der einfachen \mathcal{E} -wertigen Funktionen auf A nennt man $\mathcal{S}(\mu, A, \mathcal{E})$. Eine Funktion $f : A \rightarrow \mathcal{E}$ heißt *meßbar*, wenn es eine Folge $(\varphi_n)_{n \in \mathbb{N}}$ aus $\mathcal{S}(\mu, A, \mathcal{E})$ gibt, sodaß $\lim_{n \rightarrow \infty} \|f(x) - \varphi_n(x)\| = 0$ gilt für fast alle $x \in A$. Ist \mathcal{E} separabel, dann ist das äquivalent zur Forderung, daß für jede meßbare Menge $B \subset \mathcal{E}$ auch $f^{-1}(B)$ meßbar ist⁴⁰. Sind f und g meßbar, dann sind auch $f + g$, fg und $|fg|$ meßbar. Ist f eine meßbare Funktion, dann ist ihre *wesentliche Wertemenge* definiert durch $\text{ran ess } f = \{ \xi \in \mathcal{E} \mid \mu(\{x \in M \mid |f(x) - \xi| < \varepsilon\}) > 0 \text{ für alle } \varepsilon > 0 \}$.

Einfache Funktionen stellen eine natürliche Verallgemeinerung der Treppenfunktionen dar, denn definitionsgemäß ist die Menge $\mathcal{S}(\mu, A, \mathcal{E})$ der einfachen Funktionen dicht in der Menge der meßbaren Funktionen; das ist die entscheidende Eigenschaft zur Definition des maßtheoretischen Integralbegriffs. Damit läßt sich nun zunächst ein elementares *Integral für einfache Funktionen* definieren durch

$$\int_A \varphi d\mu := \sum_{j=1}^n c_j \mu(A_j).$$

Eine verallgemeinerte Integraldefinition erhält man dann durch Approximation der zu integrierenden Funktionen durch einfache Funktionen, was ebenfalls definitionsgemäß bei meßbaren Funktionen stets möglich ist. Eine Funktion $f : A \rightarrow \mathcal{E}$ heißt *μ -integrierbar*, wenn folgendes gilt:

- (i) f ist meßbar;

³⁹Ein sehr interessanter alternativer Zugang zur Integrationstheorie stammt von D. Hoffmann und F.-W. Schäfke. Bei diesem erfolgt die Konstruktion von Integralen nicht über Maße, sondern in Form von stetigen Integralerweiterungen mit Hilfe geeigneter Integralnormen. Dadurch werden im Gegensatz zur hier beschriebenen, klassischen Vorgehensweise Maße zu abgeleiteten, den Integralen nachgeordneten Objekte. Näheres dazu findet man in [160].

⁴⁰Verwendet man diese Eigenschaft als allgemeine Definition der Meßbarkeit von Funktionen, müssen diese für die folgende Integraldefinition im Fall eines nicht separablen Banachraums \mathcal{E} zusätzlich *separabel* sein. Eine Funktion f von einer beliebigen Menge M auf einen beliebigen topologischen Raum X heißt separabel, wenn es eine abzählbare Teilmenge A von X gibt, sodaß $f(M) \subset \bar{A}$ gilt. Offensichtlich sind alle Funktionen auf einem separablen Raum auch selbst separabel.

(ii) zu jedem $\varepsilon > 0$ gibt es ein $N(\varepsilon)$, so daß für die f approximierende Folge $\{\varphi_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ von einfachen Funktionen

$$\int_A \|\varphi_n - \varphi_m\| d\mu < \varepsilon \quad \text{für alle } n, m \geq N(\varepsilon).$$

Wenn klar ist, welches Maß gerade gemeint ist, spricht man anstelle von μ -Integrierbarkeit auch nur von Integrierbarkeit.

Wir definieren dann das Integral für meßbare Funktionen durch den Grenzwert

$$\int_A f d\mu := \lim_{n \rightarrow \infty} \int_A \varphi_n d\mu. \quad (1.1)$$

Dieser Grenzwert ist unabhängig von der Wahl der Folge $\{\varphi_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ von einfachen Funktionen⁴¹. Die Eigenschaft der Integrierbarkeit läßt sich damit auf folgende einprägsame Gestalt bringen: f ist genau dann integrierbar, wenn

$$\int_M \|f\| d\mu < \infty \quad (1.2)$$

gilt. Ist f integrierbar, so ist folglich auch $|f|$ integrierbar. f ist außerdem genau dann μ -integrierbar, wenn es $\nu(\mu)$ -integrierbar ist.

Für das so definierte allgemeine Integral für \mathcal{E} -wertige Funktionen lassen sich nun die üblichen Eigenschaften von und Sätze über Integrale beweisen. Es ist linear und stetig, und für alle integrierbaren Funktionen ist

$$\left\| \int_A f d\mu \right\| \leq \int_A \|f\| d\mu,$$

außerdem gilt der

1.21 Satz von der majorisierten Konvergenz:⁴² Es seien $(f_n)_{n \in \mathbb{N}}$ eine Folge mit $\int_M \|f_n\| d\mu < \infty$, die punktweise fast überall gegen eine meßbare Funktion f konvergiert, und g eine Funktion mit $\int_M \|g\| d\mu < \infty$, sodaß $\|f_n(x)\| \leq g(x)$ fast überall auf M . Dann gilt

$$(i) \quad \int_M \|f\| d\mu < \infty \quad \text{und} \quad \int_M \|f_n\| d\mu < \infty \quad \text{für alle } n \in \mathbb{N},$$

⁴¹Die hier beschriebenen Banachraum-wertigen Integrale wurden erstmals von Salomon Bochner eingeführt [37] und werden daher auch als *Bochner-Integrale* bezeichnet. Ausführliches dazu sowie zu weitergehenden Verallgemeinerungen des Integralbegriffs steht in [336], ähnliches auch in [160] und [207]. Zum Spezialfall vektorwertiger Verallgemeinerungen des Lebesgue-Integrals, sogenannter Bochner-Lebesgue-Integrale, siehe auch [9].

⁴²Wird auch als *Satz von der dominierten Konvergenz* bezeichnet; erstmals 1910 bewiesen von Henri Lebesgue für positive Maße. Einen Beweis für vektorwertige Maße und Banachraum-wertige Funktionen findet man bei [78].

$$(ii) \quad \int_M f \, d\mu = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_M f_n \, d\mu,$$

$$(iii) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \int_M \|f_n - f\| \, d\mu = 0.$$

Für nichtnegative Funktionen und positive Maße kommen weitere bedeutende Resultate dazu, wie beispielsweise das

1.22 Lemma von Fatou:⁴³ *M sei eine Menge, $\mathfrak{G} \subset \mathfrak{P}(M)$ eine σ -Algebra und μ ein Maß auf \mathfrak{G} . Ist $\{f_n : M \rightarrow \mathbb{R}_0^+ \mid n \in \mathbb{N}\}$ eine Folge nichtnegativer meßbarer Funktionen, dann gilt*

$$\int_M \liminf_{n \rightarrow \infty} f_n \, d\mu \leq \liminf_{n \rightarrow \infty} \int_M f_n \, d\mu.$$

oder der

1.23 Konvergenzsatz von Beppo Levi:⁴⁴ *Ist $(f_n)_{n \in \mathbb{N}}$ eine monoton steigende Folge nichtnegativer meßbarer Funktionen auf M , dann gilt*

$$\int_M \sup_{n \rightarrow \infty} f_n \, d\mu = \int_M \lim_{n \rightarrow \infty} f_n \, d\mu = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_M f_n \, d\mu.$$

Ist zusätzlich die Folge $(\int_M f_n \, d\mu)_{n \in \mathbb{N}}$ beschränkt, dann konvergiert $(f_n)_{n \in \mathbb{N}}$ punktweise fast überall auf M . Mit $f(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x)$ gilt $\int_M f \, d\mu < \infty$ und

$$\int_M f \, d\mu = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_M f_n \, d\mu.$$

Über das Integral erhält man das verwendete Maß wieder zurück durch $\int_A d\mu = \mu(A)$, das heißt durch Integration der Funktion $f \equiv 1$. Das läßt sich verallgemeinern; das Resultat weist unter anderem den Weg zum oben angedeuteten Sonderfall der elementaren Analysis, wo die Integration als Umkehrung der Differentiation aufgefaßt werden kann, geht aber weit darüber hinaus. Motiviert wird es auch durch den Sachverhalt, daß ein Maß ν genau dann absolut stetig bezüglich einem zweiten Maß μ ist, wenn es eine meßbare Funktion f gibt mit $\int_A |f(x)| \, d\sigma < \infty$ für jede beschränkte Menge $A \in \mathfrak{G}$, so daß

$$\int f \, d\mu = \int gf \, d\sigma$$

⁴³1906 erstmals publiziert von Pierre Fatou, der das Resultat Henri Lebesgue zuschreibt [99]. Verallgemeinerungen auf vektorwertige Funktionen liefern [199] und [393].

⁴⁴Auch bekannt als *Satz von der monotonen Konvergenz*. Das Resultat wurde 1906 von seinem Namensgeber entdeckt [216]. Hier gibt es ebenfalls eine Verallgemeinerung auf vektorwertige Funktionen; siehe dazu [361].

gilt für alle meßbaren Funktionen g mit $\int |g| d\mu < \infty$. Die Umkehrung dieses Resultats ist der für die Wahrscheinlichkeitsrechnung und die Quantenmechanik gleichermaßen besonders wichtige

1.24 Satz von Radon-Nikodym⁴⁵: Es seien M eine Menge, \mathfrak{G} eine σ -Algebra und \mathcal{E} ein reflexiver Banachraum, außerdem seien μ ein σ -finites positives Maß und $\nu : \mathfrak{G} \rightarrow \mathcal{E}$ ein bezüglich μ absolut stetiges Maß auf M . Dann gibt es eine (bis auf Änderungen auf einer Menge vom μ -Maß Null) durch das Maß ν eindeutig bestimmte integrierbare Funktion $f : M \rightarrow \mathcal{E}$, so daß

$$\nu(A) = \int_A f d\mu \quad \text{für alle } A \in \mathfrak{G}$$

gilt. f heißt Dichtefunktion des Maßes ν .

Dieser Satz bildet im übrigen die Grundlage der symbolischen Schreibweise $\frac{d\nu}{d\mu} = f$, weswegen man die Funktion f auch als *Radon-Nikodym-Ableitung* des Maßes ν bezeichnet. Das wird zusätzlich durch das Auftreten altbekannter Eigenschaften gerechtfertigt; sind etwa τ und ν absolut stetig bezüglich μ , dann gilt μ -fast überall

$$\frac{d(\tau + \nu)}{d\mu} = \frac{d\tau}{d\mu} + \frac{d\nu}{d\mu},$$

ist τ absolut stetig bezüglich ν und ν bezüglich μ , dann gilt μ -fast überall

$$\frac{d\tau}{d\mu} = \frac{d\tau}{d\nu} \frac{d\nu}{d\mu}$$

in Analogie zur Kettenregel, ist ν absolut stetig bezüglich μ und f eine μ -integrierbare Funktion, dann gilt

$$\int_M f d\nu = \int_M f \frac{d\nu}{d\mu} d\mu$$

in Analogie zur Substitutionsregel, und sind μ und ν wechselseitig absolut stetig, dann gilt

$$\frac{d\mu}{d\nu} = \left(\frac{d\nu}{d\mu} \right)^{-1}.$$

Für nicht reflexive Banachräume ist Satz 1.24 im allgemeinen falsch, aber das ist nicht grundsätzlich so. Es gibt nicht reflexive Banachräume, für die Satz 1.24 gilt. Man sagt dann, der betreffende Raum habe die *Radon-Nikodym-Eigenschaft*⁴⁶. Letztere liegt somit für reflexive Banachräume stets automatisch vor.

Wieder betrachten wir zwei Beispiele.

⁴⁵Der Satz wurde zunächst von Johann Radon für den \mathbb{R}^n bewiesen [294] und später von Otton Nikodym auf beliebige Maßräume verallgemeinert [273].

⁴⁶Ausführliche Informationen findet man in [70].



a) Das Lebesgue-Integral

Wählen wir als Menge $M = \mathbb{R}^n$ und als Maß das Lebesguemaß, dann wird für meßbare Mengen $A \subset \mathbb{R}^n$ durch (1.1) das *Lebesgue-Integral*

$$\int_A f d\lambda = \int_A f(x) dx$$

definiert. Das Lebesgue-Integral ist in gewissem Sinn eine Verallgemeinerung des klassischen Riemann-Integrals, denn einerseits sind alle eigentlich Riemann-integrierbaren Funktionen Lebesgue-integrierbar, und in diesen Fällen sind die Werte beider Integrale gleich, andererseits jedoch gibt es sehr viel mehr Lebesgue-integrierbare Funktionen als Riemann-integrierbare. Ein vielzitiertes Beispiel ist die Dirichlet-Funktion $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ mit

$$f(x) = \begin{cases} 1 & \text{falls } x \text{ irrational ist} \\ 0 & \text{falls } x \text{ rational ist.} \end{cases}$$

Für sie gilt $f(x) = 1$ für fast alle x , und f ist Lebesgue-integrierbar. Deshalb gilt für Lebesgue-Integrale bei der Dirichlet-Funktion

$$\int_{[a,b]} f d\lambda = \int_a^b dx = b - a.$$

Das Riemann-Integral $\int_a^b f(x) dx$ existiert jedoch nicht, da sämtliche Untersummen den Wert Null und sämtliche Obersummen den Wert $b - a$ haben und f folglich nicht Riemann-integrierbar ist. Berücksichtigt man uneigentliche Integrale mit, dann gibt es auch den umgekehrten Fall Riemann-integrierbarer Funktionen, die nicht Lebesgue-integrierbar sind. Der Grund dafür ist das Auftreten der Norm hinter dem Integralzeichen in (1.2). Ein klassisches Beispiel ist die Funktion $f(x) = \frac{\sin x}{x}$ auf dem Intervall $[0, 1]$. Das Riemann-Integral von f über diesem Intervall existiert, und es gilt

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2}.$$

Gleichzeitig ist jedoch

$$\begin{aligned} \int_{[0,1]} |f| d\lambda &= \int_0^{\infty} \left| \frac{\sin x}{x} \right| dx = \lim_{j \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^j \int_{n\pi}^{(n+1)\pi} \left| \frac{\sin x}{x} \right| dx \\ &\geq \lim_{j \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^j \frac{1}{(n+1)\pi} \int_{n\pi}^{(n+1)\pi} |\sin x| dx \end{aligned}$$



$$\begin{aligned} &\geq \lim_{j \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^j \left[\frac{1}{(n+1)\pi} \left| \int_{n\pi}^{(n+1)\pi} \sin x \, dx \right| \right] \\ &= \frac{2}{\pi} \lim_{j \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^j \frac{1}{n+1} = \frac{2}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n+1} = \infty, \end{aligned}$$

und damit ist f auf $[0, \infty]$ nicht Lebesgue-integrierbar.

Für Funktionen von \mathbb{R} nach \mathbb{R} kann man den Unterschied zwischen Lebesgue-Integralen und Riemann-Integralen anschaulich verdeutlichen. Beim Riemann-Integral wird in diesem Fall bekanntlich die x -Achse, also die Definitionsmenge des Integranden, in Abschnitte zerlegt, deren Länge gegen Null und deren Anzahl gegen Unendlich geht. Ist $Z_n = (x_0, x_1, \dots, x_n)$ eine Zerlegung des Intervalls $[a, b]$ mit $x_0 = a$ und $x_n = b$, dann erhält man das Riemann-Integral durch Übergang zu immer feineren Zerlegungen,

$$\int_a^b f(x) \, dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^n f(x_i) (x_{i+1} - x_i).$$

Beim Lebesgue-Integral wird dagegen die y -Achse und damit die Wertemenge der zu integrierenden Funktion in Abschnitte zerlegt, deren Länge dann wieder gegen Null und deren Anzahl gegen Unendlich geht. Man interessiert sich also hier für Mengen der Form $f^{-1}([a, b])$ und deren Maße. Ist $Z_n = (y_0, y_1, \dots, y_n)$ eine Zerlegung des Intervalls $[m, M]$ in n Teilintervalle mit $y_0 = m$ und $y_n = M$ sowie $m < f(x) < M$, dann bildet man die Teilmengen $D_i^{(n)} := f^{-1}([y_i, y_{i+1}))$ des Intervalls $[a, b]$ für $i = 0, 1, \dots, n-1$; die Mengen $D_i^{(n)}$ sind paarweise disjunkt, und ihre Vereinigung ist das Intervall $[a, b]$, aber es sind im allgemeinen keine Intervalle. Sie sind jedoch Lebesgue-meßbar⁴⁷. Das Lebesgue-Integral erhält man nun wieder durch Übergang zu immer feineren Zerlegungen mit Hilfe des Lebesgue-Maßes λ ,

$$\int_{[a,b]} f \, d\lambda = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^n y_i \lambda(D_i^{(n)}).$$

Der Beweis der Äquivalenz dieser hier nur angedeuteten Definition des Lebesgue-Integrals zu der weiter oben gegebenen ist allerdings nicht gerade trivial und sehr aufwendig.

b) Das Lebesgue-Stieltjes-Integral

$g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^n$ sei wieder eine vektorwertige Funktion; mit dem durch g erzeugten Lebesgue-Stieltjes-Maß λ_g erhalten wir dann in der oben beschriebenen Weise das *Lebesgue-Stieltjes-Integral*

⁴⁷Bei diesen Mengen handelt es sich um projektive Mengen, allerdings nicht um beliebige projektive Mengen, da bei weitem nicht alle projektiven Mengen Lebesgue-meßbar sind. Entsprechend sind auch bei weitem nicht alle Funktionen Lebesgue-integrierbar.

$$\int_A f dg \equiv \int_{-\infty}^{\infty} f d\lambda_g.$$

Dabei wird $f(x) = 0$ für $x \notin A$ gesetzt. Natürlich sollte die Funktion g gewisse Anforderungen erfüllen. Ist sie differenzierbar, so gilt

$$\int_{-\infty}^{\infty} f dg = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) g'(x) dx. \quad (1.3)$$

Das ist die Verallgemeinerung einer wohlbekannteren vektoranalytischen Situation, denn wenn A ein Intervall ist, dann ist g eine differenzierbare Kurve im \mathbb{R}^n , und (1.3) ist ein Kurvenintegral. Man muß aber gar nicht so viel von g verlangen, um Lebesgue-Stieltjes-Integrale definieren zu können. Ist g fast überall differenzierbar und hat höchstens abzählbar viele Sprungstellen x_1, x_2, \dots , dann gilt

$$\int_{-\infty}^{\infty} f dg = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) g'(x) dx + \sum_k f(x_k) \left[\lim_{\varepsilon \searrow 0} g(x_k + \varepsilon) - \lim_{\varepsilon \searrow 0} g(x_k - \varepsilon) \right].$$

Wenn die Reihe auf der rechten Seite konvergiert, dann sind damit auch Integrale über nicht stetige Funktionen mit den erwähnten zusätzlichen Eigenschaften definiert.

Da wir oben Funktionen auf beliebigen Maßräumen betrachtet haben, sind Mehrfachintegrale und sogar Funktionalintegrale dabei implizit mitberücksichtigt. Zur expliziten Berechnung sind hierfür jedoch im allgemeinen technische Tricks erforderlich. Einer davon, und zwar der wichtigste für Mehrfachintegrale überhaupt⁴⁸, sei zum Abschluß dieses Kapitels angedeutet. Ist $(M_1, \mathfrak{G}_1, \mu_1), (M_2, \mathfrak{G}_2, \mu_2), \dots, (M_n, \mathfrak{G}_n, \mu_n)$ eine Familie von Maßräumen, dann lassen sich in naheliegender Weise Maße und Integrale auf dem Produkt $M_1 \times M_2 \times \dots \times M_n$ konstruieren. Dazu definiert man zu einer Menge $A \subseteq M_1 \times M_2 \times \dots \times M_n$ für $i = 1, 2, \dots, n$ den j -ten Schnitt A^j durch

$$A^j = \{x \in M_j \mid (x_1, x_2, \dots, x_{j-1}, x, x_{j+1}, \dots, x_n) \in A\}.$$

Das Produktmaß $\mu_1 \otimes \mu_2 \otimes \dots \otimes \mu_n$ ist dann definiert durch

$$\begin{aligned} \mu_1 \otimes \mu_2 \otimes \dots \otimes \mu_n(X) &= \int \prod_{M_1, j=2}^n \mu_j(M_j) d\mu_1 = \int \prod_{M_2, \substack{j=1 \\ j \neq 2}}^n \mu_j(M_j) d\mu_2 \\ &= \int \prod_{M_i, \substack{j=1 \\ j \neq i}}^n \mu_j(M_j) d\mu_i = \dots = \int \prod_{M_n, j=1}^{n-1} \mu_j(M_j) d\mu_n. \end{aligned}$$

⁴⁸Funktionalintegrale werden im vorliegenden Buch nicht betrachtet.