Zeitschrift: L'Enseignement Mathématique

Herausgeber: Commission Internationale de l'Enseignement Mathématique

Band: 25 (1979)

Heft: 1-2: L'ENSEIGNEMENT MATHÉMATIQUE

Artikel: HALBGRUPPEN UND RESOLVENTEN IN DER POTENTIALTHEORIE

Autor: Bauer, Heinz

Kapitel: 5. Beziehungen zur differentiationstheorie

DOI: https://doi.org/10.5169/seals-50369

Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. Mehr erfahren

Conditions d'utilisation

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. En savoir plus

Terms of use

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. Find out more

Download PDF: 03.12.2025

ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, https://www.e-periodica.ch

als hinreichend dafür erkannt, daß (25) für jedes t > 0 gilt und $\rho_{\lambda}^{\mathcal{A}}$ für jedes $\lambda > 0$ in $T^{\infty} \setminus \{0\}$ stetig und reell ist. Auf diese Weise erhielt BERG [5], [6] den Satz:

4.1 Erfüllt eine Folge $\mathscr{A}=(a_k)_{k\in\mathbb{N}}$ positiver reeller Zahlen die Bedingung (27), so existiert auf T^{∞} für jedes $\lambda>0$ ein translationsinvariantes, symmetrisches Garbendatum $\mathscr{H}^{\mathscr{A}}_{\lambda}$, für welches $(T^{\infty},\mathscr{H}^{\mathscr{A}}_{\lambda})$ ein strenger Brelot-Raum und $\rho^{\mathscr{A}}_{\lambda}$ ein strikt positives, in $T^{\infty}\setminus\{0\}$ harmonisches Potential ist.

Damit hat man mittels Produktbildung eine ganze Schar harmonischer Strukturen $\mathcal{H}^{\mathcal{A}}_{\lambda}$ auf dem unendlich-dimensionalen Torus konstruiert. Jede dieser Strukturen kann durch den linearen "Differentialoperator"

(28)
$$L^{\mathscr{A}}_{\lambda} = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \frac{\partial^2}{\partial \theta_k^2} - \lambda \cdot id$$

beschrieben werden. Bezeichnet nämlich $\pi_p: T^\infty \to T^p$ die kanonische Projektion von T^∞ auf den p-dimensionalen Torus T^p der ersten p=1,2,... Koordinaten, so liegen alle Funktionen $f \circ \pi_p$ mit $f \in C^2(T^p)$ im Definitionsbereich des infinitesimalen Erzeugers $L^{\mathscr{A}}_{\lambda}$ von $(\mu_t^{\mathscr{A}})_{t>0}$ und es gilt

$$L_{\lambda}^{\mathscr{A}}(f \circ \pi_{p}) = \sum_{k=1}^{p} a_{k} \frac{\partial^{2} f}{\partial \theta_{k}^{2}} - \lambda f.$$

Mit distributionstheoretischen Methoden kann man, ausgehend von (28), das Garbendatum $\mathcal{H}^{\mathcal{A}}_{\lambda}$ direkt beschreiben: Es bezeichne hierzu $\mathcal{D}(\Omega)$ für offenes $\Omega \subset T^{\infty}$ die Menge aller Funktionen $f \circ \pi_p$ mit $p \in \mathbb{N}$ und $f \in C^{\infty}(T^p)$, deren Träger in Ω enthalten ist. Dann gilt

$$\mathcal{H}_{\lambda}^{\mathcal{A}}\left(\Omega\right) \;=\; \left\{\; h \in C\left(\Omega\right) \;:\; \int\limits_{T^{P}} h \; L_{\lambda}^{\mathcal{A}} \; g \; d\theta \;=\; 0 \quad \textit{für alle } g \in \mathcal{D}\left(\Omega\right) \;\right\} \;.$$

Dabei kann man sogar $\lambda=0$ zulassen. Allerdings ist der dann entstehende Brelot-Raum nicht mehr streng. Dieser Zugang findet sich ebenfalls bei BERG [5]. Analoge Resultate wurden von BENDIKOV [4] mit Methoden der Theorie der Markov-Prozesse erzielt.

5. Beziehungen zur differentiationstheorie

Über die Theorie der harmonischen Räume hinaus werden der Potentialtheorie durch die Betrachtung von Halbgruppen von Kernen neue Dimensionen eröffnet. Dies soll nun noch kurz skizziert werden.

Eine der einfachsten Faltungshalbgruppen auf R ist die Halbgruppe $(\varepsilon_{-t})_{t>0}$ der Einheitsmassen in -t. Die zugehörigen Kerne P_t operieren wie folgt

$$P_t f(x) = f(x+t).$$

Der durch Integration entstehende (Potential-) Kern V hat also die Gestalt

$$Vf(x) = \int_{0}^{\infty} P_{t}f(x) dt = \int_{x}^{\infty} f(t) dt.$$

Die supermedian genannten Funktionen bezüglich einer Halbgruppe $(P_t)_{t>0}$, d.h. diejenigen Borel-meßbaren Funktionen $f \geqslant 0$ mit

$$P_t f \leqslant f$$
 für alle $t > 0$,

sind im Falle dieser speziellen Halbgruppe gerade die monoton fallenden Funktionen $f \ge 0$ auf **R**. Für Lebesgue-integrierbares f auf **R** ist Vf absolut stetig und $\lim Vf(x) = 0$. Setzen wir noch

$$D_t f = \frac{f - P_t f}{t} \tag{t > 0}$$

und

$$Df = \lim_{t \to 0} \sup D_t f,$$

so erhält man aus den klassischen Differentiationssätzen der Lebesgueschen Theorie:

1. Für jede supermediane Funktion u existiert der reelle Limes

(29)
$$Du = \lim_{t \to 0} D_t u \qquad fast \ \ddot{u}berall.$$

2. Für jede Borel-meßbare Funktion $f \ge 0$ auf \mathbf{R} mit $Vf(x) < + \infty$ für alle $x \in \mathbf{R}$ gilt

Setzt man schließlich noch

$$D^* u = \sup_{t>0} D_t u,$$

so besagt das Maximallemma von HARDY-LITTLEWOOD:

3. Für jede supermediane Funktion u gilt

$$V1_{\{D^*u \geq \alpha\}} \leq \frac{u(x)}{\alpha} \qquad (\alpha > 0).$$

Dabei bezeichnet 1_A die Indikatorfunktion einer Menge A; die linke Seite der Ungleichung (31) ist das Lebesgue-Maß der Menge

$$\{ y \in \mathbf{R} : D^* u(y) \geqslant \alpha \} \cap [x, + \infty [.$$

"Fast überall" heißt stets bis auf eine Borel-Menge A vom Lebesgue-Maß Null. Hiermit äquivalent ist aber die Forderung

$$(32) V1_A(x) = 0 f \ddot{u}r alle x \in \mathbf{R}.$$

Interpretiert man in den Aussagen 1 und 2 fast überall im Sinne von (32), so bekommen die Aussagen 1—3 einen Sinn für beliebige Halbgruppen $(P_t)_{t>0}$ von Kernen auf einem Meßraum.

Es ist höchst bemerkenswert, daß die Aussagen 1—3 nahezu ohne Zusatzbedingungen für sub-Markovsche Halbgruppen $(P_t)_{t>0}$ auf einem Meßraum von Mokobodzki [25], [26] bewiesen werden konnten. Man muß eigentlich nur voraussetzen, daß die σ -Algebra des Meßraumes von den exzessiven Funktionen der Halbgruppe erzeugt wird. Dies ist in unserem eingangs gewählten Beispiel der Fall.

6. Ausblick: Resolventen in der Potentialtheorie

Häufig — ein typisches Beispiel hierfür ist der Beweis des Satzes 2.1 — gelangt man zu einer Halbgruppe $(P_t)_{t>0}$ von Kernen nur auf dem Umweg über deren Resolvente $(V_{\lambda})_{\lambda>0}$, wobei V_{λ} den Kern,

$$(33) V_{\lambda} = \int_{0}^{\infty} e^{-\lambda t} P_{t} dt,$$

also die Laplace-Transformierte von $(P_t)_{t>0}$ bezeichnet. Es ist der Satz von Hille-Yosida, der von einer Resolvente, d.h. genauer von einer der Resolventengleichung

(34)
$$V_{\lambda} - V_{\mu} + (\lambda - \mu) V_{\lambda} V_{\mu} = 0 \qquad (\lambda, \mu > 0)$$

genügenden Familie $(V_{\lambda})_{\lambda>0}$ von Kernen zu einer zugehörigen, unter geeigneten Zusatzvoraussetzungen eindeutig bestimmten Halbgruppe $(P_t)_{t>0}$ von Kernen führt. (Vgl. MEYER [24].)

Außerdem ist es selbst bei gegebener Halbgruppe $(P_t)_{t>0}$ oft nur auf dem Umweg über die Resolvente möglich, gewisse Eigenschaften nachzuweisen. Ist beispielsweise $(P_t)_{t>0}$ eine Fellersche Halbgruppe auf einem lokal-kompakten Raum X mit abzählbarer Basis, so läßt sich die Exzessivi-