

## Über einen speziellen Banachschen Raum.

Von KÁROLY TANDORI in Szeged.

Es sei  $p \geq 1$  ein bestimmter Exponent und es bezeichne  $L_0^p$  die Klasse derjenigen Funktionen  $f(t) \in L^p[0, 1]$ , die im Punkt  $x=0$  verschwinden und für die  $x=0$  ein Lebesguescher Punkt  $p$ -ter Ordnung ist, d. h. für die

$$f(0) = 0 \quad \text{und} \quad \int_0^h |f(t)|^p dt = o(h)$$

gelten. Die Norm einer Funktion  $f(t) \in L_0^p$  sei

$$\|f\|_0^{(p)} = \sup_{0 < h \leq 1} \left\{ \frac{1}{h} \int_0^h |f(t)|^p dt \right\}^{1/p}.$$

Den Banachschen Raum  $L_0^p$  haben B. I. KORENBLJUM, S. G. KREJN und B. Ja. LEVIN<sup>1)</sup> eingeführt. Sie haben im Falle  $p > 1$  die allgemeine Form der linearen Funktionaloperation in  $L_0^p$  bestimmt:

Die allgemeine Form der linearen Funktionaloperation  $\Phi(t)$  in  $L_0^p$  ist

$$\Phi(f) = \int_0^1 f(t) \varphi(t) dt,$$

wo für die meßbare Funktion  $\varphi(t)$  die Bedingung

$$\int_0^1 [-F'(x)]^{1/q} dx < \infty \quad \left( \frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1 \right)$$

erfüllt ist, wo  $F(x)$  die größte konvexe Funktion bezeichnet, für die

$$F(x) \leq \int_x^1 |\varphi(t)|^q dt \quad (0 < x \leq 1)$$

<sup>1)</sup> Б. И. Коренблюм, С. Г. Крейн и Б. Я. Левин, О некоторых нелинейных вопросах теории сингулярных интегралов. Доклады Акад. Наук СССР 62 (1948), 17—20.

gilt. Die lineare Funktionaloperation  $\Phi(t)$  hat die Norm:

$$\|\Phi\|_0^{(p)} = \int_0^1 [-F'(x)]^{1/q} dx.$$

Wir werden ein analoges Resultat für  $p = 1$  beweisen; diesen Fall haben die erwähnten Verfasser nicht eingehend betrachtet. Im folgenden werden wir statt  $L_0^1, \|f\|_0^{(1)}, \|\Phi\|_0^{(1)}$  die einfachen Bezeichnungen  $L_0, \|f\|_0, \|\Phi\|_0$  anwenden.

**Satz.** Im Raum  $L_0$  ist jede lineare Funktionaloperation  $\Phi(f)$  von der Form

$$(1) \quad \Phi(f) = \int_0^1 f(t) \varphi(t) dt,$$

wo für die meßbare Funktion  $\varphi(t)$  die Bedingung

$$(2) \quad \int_0^1 \psi(t) dt < \infty$$

mit

$$\psi(t) = \text{wes. ob. Gr. } |\varphi(y)| \quad (0 < t \leq 1)$$

erfüllt ist. Es gilt ferner

$$(3) \quad \|\Phi\|_0 = \int_0^1 \psi(t) dt.$$

BEWEIS. Nehmen wir an, daß  $\Phi(f)$  eine lineare Funktionaloperation in  $L_0$  ist. Es sei  $L_{(n)} \subset L_0$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) der lineare Unterraum der Funktionen  $f \in L_0$  die im Intervall  $[0, 2^{-n}]$  verschwinden. Ist  $f \in L_{(n)}$ , so gilt

$$\int_{2^{-n}}^1 |f(t)| dt \leq \|f\|_0 \leq 2^{-n} \int_{2^{-n}}^1 |f(t)| dt,$$

und so existiert eine beschränkte, mit Ausnahme einer Nullmenge eindeutig bestimmte Funktion  $\varphi_n(t)$ , so daß

$$\Phi(f) = \int_{2^{-n}}^1 f(t) \varphi_n(t) dt$$

für jede  $f \in L_{(n)}$  besteht. Wir nehmen  $\varphi_n(t) = 0$  für  $t \notin [2^{-n}, 1]$  an. Es ist klar, daß  $\varphi_m(t) = \varphi_n(t)$  für  $t \in [\max(2^{-m}, 2^{-n}), 1]$  fast überall gilt. Es sei

$$\varphi(t) = \sup \varphi_n(t) \quad (n = 1, 2, \dots).$$

Die Funktion  $\varphi(t)$  ist mit Ausnahme einer Nullmenge eindeutig bestimmt und fast überall endlich.

Es sei  $f \in L_0$  und

$$f_n(t) = \begin{cases} f(t), & t \in [2^{-n}, 1], \\ 0, & t \notin [2^{-n}, 1]. \end{cases}$$

Für die Funktion  $f_n \in L_{(n)}$  besteht die Relation

$$\Phi(f_n) = \int_{2^{-n}}^1 f_n(t) \varphi(t) dt \quad (n = 1, 2, \dots).$$

Da  $\|f_n - f\|_0 \rightarrow 0$  ( $n \rightarrow \infty$ ) ist, so folgt daraus für jede  $f \in L_0$ :

$$\Phi(f) = \int_0^1 f(t) \varphi(t) dt.$$

Damit haben wir (1) bewiesen.

Da  $\varphi(t)$  fast überall endlich ist, so ist  $\psi(t)$  im Intervall  $(0, 1]$  endlich; ferner ist  $\psi(t)$  eine nicht abnehmende, von rechts stetige Funktion. Wir werden die Ungleichung

$$(4) \quad \|\Phi\|_0 \cong \int_0^1 \psi(t) dt$$

beweisen.

Wir können annehmen, daß

$$\int_0^1 \psi(t) dt < \infty$$

ist. Es seien  $\varepsilon > 0$ ,  $\eta_1 > 0$  beliebige Zahlen und  $0 < a < 1$  eine Zahl, für die

$$(5) \quad \int_0^a \psi(t) dt < \frac{\varepsilon}{2}$$

ist. Es sei ferner  $0 < u_1 < \dots < u_n < u_{n+1} = \psi(a)$  eine endliche Zahlenfolge und betrachten wir die Mengen

$$E_0 = E[\psi(t) \leq u_1; a \leq t \leq 1], E_\nu = E[u_\nu < \psi(t) \leq u_{\nu+1}; a \leq t \leq 1] \quad (\nu = 1, \dots, n).$$

Mit geeigneter Wahl von  $u_\nu$  können wir erreichen, daß die Ungleichungen

$$(6) \quad u_{\nu+1}/u_\nu \leq 1 + \eta_1 \quad (\nu = 1, \dots, n)$$

und

$$(7) \quad \int_{E_0} \psi(t) dt < \frac{\varepsilon}{2}$$

bestehen.

Offenbar ist  $\bigcup_{\nu=0}^n E_\nu = [a, 1]$  und  $E_\nu \cap E_\mu = 0$  ( $\nu \neq \mu$ ). Es seien  $E_{\nu_1}, \dots, E_{\nu_l}$  ( $\nu_1 < \dots < \nu_l$ ) diejenige der Mengen  $E_\nu$ , die nicht leer sind. Da  $\psi(t)$  eine von rechts stetige Funktion ist, ist  $E_{\nu_i}$  ein rechtsseitig halboffenes Intervall:  $E_{\nu_i} = [\alpha_{\nu_i}, \beta_{\nu_i})$ ; ferner bestehen die folgenden Relationen:  $a = \alpha_{\nu_1}$ ,  $\beta_{\nu_l} \leq 1$  und  $\alpha_{\nu_i} = \beta_{\nu_{i+1}}$  ( $i = 1, \dots, l-1$ ). Es sei

$$\gamma_{\nu_i} = \max(\alpha_{\nu_i}, \beta_{\nu_i}/(1 + \eta_1)) \quad (i = 1, \dots, l).$$

Offenbar ist  $\gamma_{v_i} \in E_{v_i}$  und

$$(8) \quad \beta_{v_i} \leq (1 + \eta) \gamma_{v_i} \quad (i = 1, \dots, l).$$

Man sieht leicht, daß das Maß der Menge

$$H_{v_i} = E_t [|\varphi(t)| > u_{v_i}, \gamma_{v_i} \leq t \leq \beta_{v_i}] \quad (i = 1, \dots, l)$$

positiv ist. Nach der Definition von  $\beta_{v_i}$  besteht die Ungleichung  $\psi(t) \leq u_{v_i}$  für  $\beta_{v_i} \leq t \leq 1$ , und so gilt  $|\varphi(t)| \leq u_{v_i}$  im Intervall  $[\beta_{v_i}, 1]$  fast überall; dann ist aber  $\psi(\gamma_{v_i}) \leq u_{v_i}$ , was wegen  $\gamma_{v_i} \in E_{v_i}$  der Definition von  $E_{v_i}$  widerspricht.

Es sei

$$f^*(t) = \begin{cases} \text{sign } \varphi(t) \int_{E_{v_i}} \psi(t) dt \left( \int_{H_{v_i}} |\varphi(t)| dt \right)^{-1}, & t \in H_{v_i}; \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases}$$

Es ist  $f^* \in L_0$ , ferner gilt nach (15) und (17)

$$(9) \quad \int_0^1 f^*(t) \varphi(t) dt = \sum_{i=1}^l \int_{E_{v_i}} \psi(t) dt > \int_0^1 \psi(t) dt - \varepsilon.$$

Für jedes  $1 \leq i \leq l$  gilt nach (6) die Ungleichung

$$(10) \quad \int_0^{\beta_{v_i}} |f^*(t)| dt = \sum_{j=1}^l \int_{E_{v_j}} \psi(t) dt \left( \int_{H_{v_j}} |\varphi(t)| dt \right)^{-1} \text{mes } H_{v_j} \leq \\ \leq \sum_{j=1}^l \frac{a_{v_{j+1}} \text{mes } E_{v_j}}{a_{v_j} \text{mes } H_{v_j}} \text{mes } H_{v_j} \leq (1 + \eta) \sum_{j=1}^l \text{mes } H_{v_j} \leq (1 + \eta) \beta_{v_i}.$$

Auf Grund dieser Ungleichung werden wir beweisen, daß für jedes  $0 < h \leq 1$

$$(11) \quad \int_0^h |f^*(t)| dt < (1 + \eta)^2 h$$

gilt. Ist  $0 < h < \gamma_{v_1}$ , so ist (11) evident, da dieses Integral verschwindet. Ist  $\beta_{v_1} \leq h \leq 1$ , so erhalten wir nach (10):

$$\int_0^h |f^*(t)| dt = \int_0^{\beta_{v_1}} |f^*(t)| dt \leq (1 + \eta) \beta_{v_1} < (1 + \eta)^2 h.$$

Ist  $\alpha_{v_i} \leq h < \gamma_{v_i}$  ( $i = 1, \dots, l-1$ ), so ergibt sich nach (10):

$$\int_0^h |f^*(t)| dt = \int_0^{\alpha_{v_i}} |f^*(t)| dt = \int_0^{\beta_{v_{i+1}}} |f^*(t)| dt \leq (1 + \eta) \beta_{v_{i+1}} < (1 + \eta)^2 h.$$

Ist endlich  $\gamma_{r_i} \leq h < \beta_{r_i}$  ( $i = 1, \dots, l$ ), so gilt nach (10) und (8):

$$\int_0^h |f^*(t)| dt < \int_0^{\beta_{r_i}} |f^*(t)| dt < (1+r_i)\beta_{r_i} \leq (1+r_i)^2 \gamma_{r_i} \leq (1+r_i)^2 h.$$

Damit haben wir (11) vollständig bewiesen. Also ist  $\|f^*\|_0 < (1+r_i)^2$ . Nach (9) erhalten wir daraus:

$$\|\Phi\|_0 > \frac{1}{(1+r_i)^2} \left\{ \int_0^1 \psi(t) dt - \varepsilon \right\}.$$

Da  $\varepsilon$  und  $r_i$  beliebig sind, so ergibt sich (4).

Ist

$$\int_0^1 \psi(t) dt = \infty,$$

so können wir ähnlicherweise verfahren. Die Zahlen  $a$  und  $u_1$  wählen wir z. B. so, daß die Ungleichungen

$$\int_a^1 \psi(t) dt > A, \quad \int_{\tilde{E}_0} \psi(t) dt < \frac{A}{2}$$

bestehen, wo  $A$  eine beliebig große Zahl ist. Dann erhalten wir  $\|\Phi\|_0 > A/2(1+r_i)^2$ . Da  $A$  beliebig ist, widerspricht diese Ungleichung der Annahme, daß  $\Phi(f)$  beschränkt ist.

Um (3) zu beweisen betrachten wir die Funktion

$$\bar{\psi}(t) = \begin{cases} \psi(t), & \text{für } \psi(t) \leq N, \\ N & \text{sonst.} \end{cases}$$

Ist  $f \in L_0$  und  $\|f\|_0 \leq 1$ , so ergibt sich durch partielle Integration:

$$(12) \int_0^1 |f(t)| \bar{\psi}(t) dt = [\Phi(t) \bar{\psi}(t)]_0^1 + \int_0^1 \Phi(t) d(-\bar{\psi}(t)) \leq \int_0^1 t d(-\bar{\psi}(t)) = \int_0^1 \bar{\psi}(t) dt,$$

nach der Annahme ist nämlich

$$\Phi(t) = \int_0^t |f(y)| dy \leq t.$$

Für  $N \rightarrow \infty$  erhalten wir aus (12)

$$(13) \left| \int_0^1 f(t) \varphi(t) dt \right| \leq \int_0^1 |f(t)| |\varphi(t)| dt \leq \int_0^1 |f(t)| \psi(t) dt \leq \int_0^1 \psi(t) dt \quad (f \in L_0, \|f\|_0 \leq 1),$$

also ist

$$\|\Phi\|_0 \leq \int_0^1 \psi(t) dt.$$

Nach (4) ergibt sich daraus (3).

Nach (13) ist es klar, daß die Funktionaloperation (1) in  $L_0$  linear ist, wenn die Bedingung (2) erfüllt ist. Damit haben wir unseren Satz vollständig bewiesen.

Aus diesen Satz folgt mit Hilfe einer bekannten Methode<sup>2)</sup> der Satz von D. K. FADDEJEV<sup>3)</sup>:

Dafür, daß die Relation

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^1 f(t) \varphi_n(t) dt = f(0)$$

für jede solche Funktion  $f(t) \in L[0, 1]$  gilt, für die  $x = 0$  ein Lebesguescher Punkt ist, ist notwendig und hinreichend, daß die Beziehung

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^\eta \varphi_n(t) dt = 1$$

für jedes feste  $\eta$  ( $0 < \eta \leq 1$ ) besteht und für jedes  $n$

$$\int_0^1 \psi_n(t) dt < M (< \infty)$$

gilt, wobei

$$\psi_n(t) = \text{wes. ob. Gr. } |\varphi_n(y)| \quad (0 < t \leq 1)$$

bedeutet.

(Eingegangen am 28. Oktober, 1954.)

<sup>2)</sup> Siehe z. B. K. TANDORI, Über die Konvergenz singulärer Integrale. *Acta Sci. Math. Szeged* 15 (1953—54), 223—230.

<sup>3)</sup> D. K. FADDEJEV, Sur la représentation des fonctions sommables au moyen d'intégrales singulières. *Mat. Sbornik* 1 (43) (1936) 351—368.