

## Eine Diskrepanzabschätzung für stetige Funktionen

Wilhelm Fleischer

Im Jahre 1970 erschien zur Theorie der  $C$ -Gleichverteilung eine Arbeit von Hlawka [2], in der als Hilfssatz 6 eine Ungleichung bewiesen wurde, welche sich auch für Diskrepanzabschätzungen auswerten läßt. Bezüglich der hier benützten Definitionen aus der Theorie der Gleichverteilung sei der Bericht von Cigler-Helmberg [1] angeführt, für Sätze über das Wiener-Integral das Buch von Itô-McKean [3].

Gegeben sei der Raum  $W$  der reellwertigen und stetigen Funktionen  $x(t)$ , definiert über dem Intervall  $I^+ = [0, +\infty)$ . Weiters sei  $W$  mit dem Wienschen Maß  $\mu_w$  ausgestattet. Es gilt dann die oben erwähnte Ungleichung

$$\int_W \left| \int_0^T e^{2\pi i m x(t)} dt \right|^{2n} d\mu_w(x) \leq \frac{(2n)!}{n!} \left( \frac{T}{2\pi^2 m^2} \right)^n. \quad (1)$$

Dabei ist  $m$  eine beliebige ganze Zahl ungleich Null und  $n$  eine natürliche Zahl. Mit Hilfe von (1) soll die Diskrepanz

$$D(x, T) = \sup_I \left| \frac{1}{T} \int_0^T c_I(\{x(t)\}) dt - \lambda(I) \right| \quad (2)$$

abgeschätzt werden, wobei  $I$  ein Teilintervall  $[\alpha, \beta)$  von  $[0, 1]$ ,  $c_I$  die charakteristische Funktion von  $I$ ,  $\{x(t)\} = x(t) - [x(t)]$  und  $\lambda$  das Lebesguesche Maß auf  $[0, 1]$  bedeutet.

Ist nun  $\omega(T)$  eine reellwertige Funktion auf  $I^+$  mit

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \omega(T) = +\infty \quad \text{und} \quad \frac{1}{\omega(T)} \sqrt{\frac{T}{\log T}}$$

gleichmäßig stetig für hinreichend großes  $T$ , dann gilt der folgende

**Satz.** Für  $\mu_w$ -fast alle  $x$  aus  $W$  ist

$$TD(x, T) = o(\sqrt{T \log T} \omega(T)).$$

**Hilfssatz 1.** Es seien  $\varphi(T)$  und  $\psi(T)$  zwei reellwertige Funktionen auf  $I^+$ , so daß  $|\varphi(T)| \leq T$ ,  $\psi(T)$  beschränkt und  $\varphi(T)$  sowie  $T\psi(T)$  gleichmäßig stetig für hinreichend großes  $T$  ist. Dann ist auch die Funktion  $\varphi(T)\psi(T)$  gleichmäßig stetig für hinreichend großes  $T$ .

*Beweis.* Wegen

$$\begin{aligned} & |\varphi(T)\psi(T) - \varphi(T')\psi(T')| \\ & \leq \left| \frac{\varphi(T)}{T} \right| (|T\psi(T) - T'\psi(T')| + |\psi(T')| |T - T'|) + |\psi(T')| |\varphi(T) - \varphi(T')| \end{aligned}$$

ist schon alles gezeigt. Jetzt bilde man den Raum  $P$  der reellwertigen und stetigen Funktionen  $f$  über dem  $R^1$  mit Periode Eins sowie von beschränkter Schwankung und normiere  $P$  durch  $\|f\| = \sup_{0 \leq \xi \leq 1} |f(\xi)|$ . Für festes  $x$  aus  $W$  ist dann durch

$$L(x, T, f) = \int_0^T f(x(t)) dt - T \int_0^1 f(\xi) d\xi \quad (3)$$

ein beschränktes lineares Funktional über  $P$  definiert.

**Hilfssatz 2.** *Es ist für jedes  $x$  aus  $W$*

$$TD(x, T) \leq \|L(x, T)\| \leq \left( \sum_{m \neq 0} \left| \int_0^T e^{2\pi i m x(t)} dt \right|^2 \right)^{\frac{1}{2}}. \quad (4)$$

*Beweis.* Es sei  $f$  aus  $P$ ,  $\|f\| \leq 1$  und  $x$  aus  $W$ . Die Fourierreihe von  $f$  konvergiert gleichmäßig gegen  $f$ ; somit

$$L(x, T, f) = \sum_{m \neq 0} a_m \int_0^T e^{2\pi i m x(t)} dt, \quad \text{da } a_0 = \int_0^1 f(\xi) d\xi. \quad (5)$$

Dabei seien  $a_m$  die Fourierkoeffizienten von  $f$ .

Wegen der Schwarzschen und der Besselschen Ungleichung (aus  $\|f\| \leq 1$  folgt  $\int_0^1 f^2(\xi) d\xi \leq 1$ ) kann (5) durch den letzten Ausdruck in (4) nach oben abgeschätzt werden. Da dieser Ausdruck von  $f$  unabhängig ist, folgt schon die rechte Seite von (4). Andererseits kann die charakteristische Funktion eines Intervalles  $I \subset [0, 1]$  (periodisch fortgesetzt) durch Funktionen  $f$  aus  $P$  mit  $\|f\| \leq 1$  punktweise approximiert werden. Das ergibt aber unmittelbar auch die linke Seite von (4).

**Hilfssatz 3.** *Für festes  $x$  aus  $W$  ist die Funktion  $T \rightarrow \|L(x, T)\|$  gleichmäßig stetig für  $T > 0$ .*

*Beweis.* Aus (3) erhält man für  $\|f\| \leq 1$

$$|L(x, T, f) - L(x, T', f)| \leq 2|T - T'|$$

und somit

$$\left| \|L(x, T)\| - \|L(x, T')\| \right| \leq \|L(x, T) - L(x, T')\| \leq 2|T - T'|.$$

Im folgenden Hilfssatz soll nun die Ungleichung (1) ausgenutzt werden.

**Hilfssatz 4.** *Ist  $\delta > 0$  beliebig und  $m \neq 0$  ganz, so gilt*

$$\mu_w \left\{ \left\{ x \in W \mid \left| \int_0^T e^{2\pi i m x(t)} dt \right| > 2\delta \right\} \right\} \leq 2e^{-\delta^2 2\pi^2 m^2 / T}. \quad (6)$$

*Beweis.* Setzt man  $y_m(x) = \int_0^T e^{2\pi i m x(t)} dt$ , so folgt für beliebiges  $\varepsilon > 0$  aus (1)

$$\begin{aligned} \int_W \cosh \varepsilon |y_m(x)| d\mu_w(x) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\varepsilon^{2n}}{(2n)!} \int_W |y_m(x)|^{2n} d\mu_w(x) \\ &\leq \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\varepsilon^{2n}}{(2n)!} \frac{(2n)!}{n!} \left( \frac{T}{2\pi^2 m^2} \right)^n = e^{\varepsilon^2 T / 2\pi^2 m^2} \end{aligned}$$

und daher

$$\int_W e^{\varepsilon|y_m(x)|} d\mu_w(x) \leq 2e^{\varepsilon^2 T/2\pi^2 m^2}. \quad (7)$$

Mit reellem  $\rho$  sei jetzt die Menge

$$A = \left\{ x \in W \mid e^{\varepsilon|y_m(x)|} > e^\rho \int_W e^{\varepsilon|y_m(x)|} d\mu_w(x) \right\}$$

gebildet. Aus

$$\int_W e^{\varepsilon|y_m(x)|} d\mu_w \geq e^\rho \int_W e^{\varepsilon|y_m(x)|} d\mu_w \cdot \mu_w(A) \quad \text{folgt} \quad \mu_w(A) \leq e^{-\rho}.$$

Wegen (7) ist die Menge

$$\left\{ x \in W \mid |y_m(x)| > \frac{1}{\varepsilon} (\rho + \log 2 + \varepsilon^2 T/2\pi^2 m^2) \right\} \quad (8)$$

in  $A$  enthalten und folglich auch deren Maß kleiner oder gleich  $e^{-\rho}$ . Wird jetzt in (8)  $\varepsilon = \delta 2\pi^2 m^2/T$  und  $\rho = \delta^2 2\pi^2 m^2/T - \log 2$  gesetzt, dann hat man schon die Ungleichung (6).

**Hilfssatz 5.** Wird  $\gamma = 2\pi^2 \delta^2$  gesetzt, dann ist

$$\mu_w(\{x \in W \mid (\sum_{m \neq 0} |y_m(x)|^2)^{\frac{1}{2}} > (8\zeta(\frac{3}{2}) T)^{\frac{1}{2}} \delta\}) \leq 4e^{-\gamma} \left(1 + \frac{2}{\gamma} + \frac{2}{\gamma^2}\right). \quad (9)$$

*Beweis.* Ersetzt man in (6) die Größe  $\delta$  durch  $\delta\sqrt{T/|m|}^{\frac{1}{2}}$ , so wird die linke Seite von (9) nach oben abgeschätzt durch

$$\begin{aligned} \sum_{m \neq 0} \mu_w(\{x \in W \mid |y_m(x)|^2 > 4\delta^2 T/|m| \sqrt{|m|}\}) &\leq 4 \sum_{m=1}^{\infty} e^{-\gamma\sqrt{m}} \\ &\leq 4 \left( e^{-\gamma} + \int_1^{\infty} e^{-\gamma\sqrt{\xi}} d\xi \right) = 4e^{-\gamma} \left(1 + \frac{2}{\gamma} + \frac{2}{\gamma^2}\right), \end{aligned}$$

was aber (9) bedeutet.

*Beweis des Satzes.* Wegen der Hilfssätze 2 und 5 ist mit  $C = \sqrt{8\zeta(\frac{3}{2})}$

$$\mu_w(\{x \in W \mid \|L(x, T)\| > C\delta\sqrt{T}\}) \leq 4e^{-\delta^2} \left(1 + \frac{1}{\delta^2} + \frac{1}{\delta^4}\right).$$

Es sei nun  $\eta > 0$  beliebig und  $\delta = \eta\sqrt{\log T}\omega(T)$ . Somit ist

$$\mu_w \left( \left\{ x \in W \mid \frac{\|L(x, T)\|}{\sqrt{T \log T} \omega(T)} > \eta C \right\} \right) \leq 4 \left( \frac{1}{T} \right)^{\eta^2 \omega^2(T)} \left( 1 + \frac{1}{\delta^2} + \frac{1}{\delta^4} \right).$$

Wegen  $\lim_{T \rightarrow \infty} \omega(T) = +\infty$  ist für  $T \geq T(\eta)$  die Funktion  $\omega^2(T)$  größer oder gleich  $\frac{1+\eta}{\eta^2}$  und  $\left(1 + \frac{1}{\delta^2} + \frac{1}{\delta^4}\right) \leq 2$ .

Mit  $\Phi(x, T) = \frac{\|L(x, T)\|}{\sqrt{T \log T} \omega(T)}$  gilt daher für alle  $T \geq T(\eta)$

$$\mu_w(\{x \in W \mid \Phi(x, T) > \eta C\}) \leq 8 \frac{1}{T^{1+\eta}}.$$

Somit ist

$$\begin{aligned} & \int_W \lambda(\{T \geq T(\eta) | \Phi(x, T) > \eta C\}) d\mu_w(x) \\ &= \int_{T(\eta)}^{\infty} \mu_w(\{x \in W | \Phi(x, T) > \eta C\}) dT \leq 8 \int_{T(\eta)}^{\infty} \frac{1}{T^{1+\eta}} dT < +\infty \end{aligned}$$

und daher für  $\mu_w$ -fast alle  $x$  aus  $W$

$$\lambda(\{T | \Phi(x, T) > \eta\}) < +\infty. \quad (10)$$

Läßt man  $\eta$  eine Nullfolge durchlaufen, so folgt für  $\mu_w$ -fast alle  $x$  die Beziehung (10) für jedes  $\eta > 0$ . Beachtet man jetzt die Voraussetzungen über  $\omega(T)$  sowie die Hilfssätze 3 und 1, dann folgt aus der gleichmäßigen Stetigkeit von  $\Phi(x, T)$  für hinreichend großes  $T$  die Beziehung  $\lim_{T \rightarrow \infty} \Phi(x, T) = 0$  für  $\mu_w$ -fast alle  $x$  aus  $W$ .

Nun liefert aber Hilfssatz 2 schon die Behauptung und alles ist gezeigt.

### Literatur

1. Cigler, J., Helmberg, G.: Neuere Entwicklungen der Theorie der Gleichverteilung. J.-ber. Deutsch. Math. Verein. **64**, 1–50 (1961).
2. Hlawka, E.: Ein metrischer Satz in der Theorie der  $C$ -Gleichverteilung. Monatsh. Math. **74**, 108–118 (1970).
3. Ito, K., McKean, H. P.: Diffusion processes and their sample paths. Berlin-Heidelberg-New York: Springer 1965.

Dr. W. Fleischer  
Mathematisches Institut der Universität  
A-5020 Salzburg, Porschestraße 8/IV  
Österreich

(Eingegangen am 7. September 1970)