

Die Selberg-Klasse

(2-std. Spezialvorlesung im SoSe 2013)

§ 2. Die Riemann-von Mangoldt-Formel I

Wir zeigen die Formel nicht mit Wegintegration, angewandt auf die logarithmische Ableitung, was die klassische Art wäre, sondern nach einer anderen Methode nach Levinson/Stending.
Dazu einige Vorbereitungen:

Für $\mathcal{L} \in \mathcal{S}$ definiere die Lindelöf-Fkt.

$$\mu_{\mathcal{L}}(\sigma) := \limsup_{t \rightarrow +\infty} \frac{\log |\mathcal{L}(\sigma+it)|}{\log |t|} = \inf \{ \alpha \geq 0; |\mathcal{L}(\sigma+it)| \ll |t|^{\alpha} \}$$

Anschaulich: $\mu_{\mathcal{L}}(\sigma)$ beschreibt Wachstum von \mathcal{L} auf der Geraden $\operatorname{Re} s = \sigma$ in t -Richtung.

Dann ist $\mu_{\mathcal{L}}(\sigma)$ eine konvexe Funktion in σ (nach Phragmén-Lindelöf-Prinzip).

Mit der abs. Kvg. der definierenden Dirichlet-Reihe folgt $\mu_{\mathcal{L}}(\sigma) = 0$ für $\sigma > 1$.

Das Wachstum von \mathcal{L} links des kritischen Streifens wird von der Funktionalgleg. bestimmt, die wir als $\mathcal{L}(s) = \Delta_{\mathcal{L}}(s) \overline{\mathcal{L}(1-s)}$ schreiben, wobei

$$\Delta_{\mathcal{L}}(s) := \omega Q^{1-2s} \prod_{j=1}^f \frac{I(\lambda_j(1-s) + \bar{\mu}_j)}{I(\lambda_j s + \mu_j)}.$$

Die Stirlingsche Formel ($I(z) = \sqrt{2\pi} \cdot z^{z-1/2} e^{-z+O(1/z)}$) zeigt:

Lemma 2.1: Sei $\mathcal{L} \in \mathcal{S}$. Für $t \geq 1$ gilt glm. in δ :

$$\Delta_{\mathcal{L}}(\sigma+it) = (\lambda Q^2 t^{\alpha_{\mathcal{L}}})^{\sigma-\sigma_0-it} \exp(it\delta_{\mathcal{L}} + \frac{i\pi}{4}(\mu - d_{\mathcal{L}})) (\omega + O(\frac{1}{t})),$$

$$\text{wobei } \mu := 2 \sum_{j=1}^f (1-2\mu_j) \quad \text{und} \quad \lambda := \prod_{j=1}^f \lambda_j^{2\lambda_j}.$$

Begründung der relevanten t -Potenz, die aus der Stirling-Formel kommt: $\prod_{j=1}^f \frac{(1-s)^{\lambda_j(1-s)-1/2}}{s^{\lambda_j s - 1/2}} \asymp \prod_{j=1}^f \frac{t^{\lambda_j(1-s)-1/2 - \lambda_j it}}{t^{\lambda_j s - 1/2 + \lambda_j it}} = t^{\sum_{j=1}^f 2\lambda_j(1/2 - \delta_j)}$

-2-

Mit dem Phragmén-Lindelöf-Prinzip bekommen wir o. g. für $\mu_L(s)$ mit $0 \leq s \leq 1$:

Satz 2.2: Sei $L \in \mathcal{L}$. Für $|t| \rightarrow \infty$ gilt glm. in $\bar{\Omega}$:

$$\mathcal{L}(s+it) \asymp |t|^{(m-s)d_L} |\mathcal{L}(1-s+it)|,$$

insb.:

$$\mu_L(s) \leq \begin{cases} 0 & s > 1, \\ \frac{1}{2}(1-s)^{d_L}, & 0 \leq s \leq 1, \\ (\frac{1}{2}-s)^{d_L}, & s < 0. \end{cases}$$

Bew.: Die 1. Beh. folgt aus Lemma 2.1 und der Funktionalgleichung.

Für $s < 0$ zeigt dies: $\mu_L(s) = (\frac{1}{2}-s)^{d_L}$ (da $\mathcal{L}(1-s+it) \ll 1$ für $s < 0$).

Für $0 \leq s \leq 1$ benutzen wir den Satz von Phragmén-Lindelöf.

(Wg. dem Axiom über die anal. Forts. von L ist $\mathcal{L}(s)$ eine fktl. endl. Ordnung.)

Somit zeigt der Satz von P-L., dass $\mu_L(s)$ konkav ist.

Daher implizieren die Absch. für $\mu_L(s)$ außerhalb des kritischen Streifens diejenige innerhalb. □

Bem.: Wir haben nicht benutzt, dass die μ_L in den I-Faktoren Realteile ≥ 0 haben.

• Der Wert von $\mu_L(\frac{1}{2})$ ist fundamental.

wir erhalten $\mu_L(\frac{1}{2}) \leq \frac{1}{4}^{d_L}$ ($\Rightarrow \mathcal{L}(\frac{1}{2}+it) \ll |t|^{d_L/4 + \varepsilon}$ für $|t| \geq 1$)

Als nächstes geben wir als Hilfsmittel folgenden Satz von Potter an (o. Bew.):

Satz 2.3: Seien $A(s) = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{a_m}{m^s}$, $B(s) = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{b_m}{m^s}$ so, dass sie eine Konvergenzhalbebene besitzen, von endl. Ordnung sind, dass alle Singularitäten in einer Teilmenge von \mathbb{C} von endl. Inhalt liegen.

Weiter seien $\sum_{m \leq x} |a_m|^2 \ll x^{b+\varepsilon}$ und $\sum_{m \leq x} |b_m|^2 \ll x^{b+\varepsilon}$ für $x \rightarrow \infty$,

und es gelte

$A(s) = h(s) \cdot B(1-s)$ mit $h(s) \asymp |t|^{c \cdot (a/2 - s)}$ glm. in $\bar{\Omega}$

für $\bar{\Omega}$ eines endl. Intervalls (für $t \rightarrow \infty$), c Konst.

- 3 -

Dann gilt: $\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T |A(0+it)|^2 dt = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{|a_m|^2}{m}$

für $\sigma > \max \left\{ \frac{a}{2}, \frac{1}{2}(b+1) - \frac{1}{c} \right\}$.

Wir wenden diesen Satz auf $L \in \mathcal{L}$ an und erhalten mit Satz 2.2

(Satz 2.2. zeigt: Vor. für Satz 2.3 ist erfüllt mit $c=d_L$, $a=b=1$, vgl. [1.]):

Korollar 2.4: Sei $L \in \mathcal{L}$. Für $\sigma > \max \left\{ \frac{1}{2}, 1 - \frac{1}{d_L} \right\}$ gilt:

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T |L(0+it)|^2 dt = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{|a(m)|^2}{m}$$

Hier kgt. die r.q. aufgrund der Ramanujan-Hypothese.

Jede (kfg.) Dirichlet-Reihe hat eine Halbebene,

in der das Quadrat-Mittel auf vertikalen Geraden beschr. ist (vgl. Satz 0.4).

Wegen Kor. 2.4 enthält diese Halbebene das Gebiet $\sigma > \max \left\{ \frac{1}{2}, 1 - \frac{1}{d_L} \right\}$.

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{d_L}} \leq 2$$

Vermutung: Erwartet wird, dass das Quadrat-Mittel

für alle $L \in \mathcal{L}$ für $\sigma > \frac{1}{2}$ existiert (wie im Fall von \mathbb{E}).

→ Schwierig für große d_L , der Satz von Potter ergibt nur Asymptotiken für $\sigma > \frac{1}{2}$, falls $d_L \leq 2$ ist. Für $L \in \mathcal{L}$ vom Grad d ist das Problem vergleichbar zum entsprechenden Ergebnis des $2d$ -ten Moments für \mathbb{E} .