

# ÜBER DIE INTEGRALGLEICHUNGEN, WELCHE DURCH DIE SCHLICHTEN FUNKTIONEN GENÜGT WERDEN.

KEN'ITI KOSEKI

Es sei

$$w = f(z) = z + a_2 z^2 + \dots + a_n z^n + \dots \quad (1)$$

eine beliebige, innerhalb des Einheitskreises  $|z| < 1$  reguläre und schlichte Funktion. Die  $(n-1)$ -tuplen komplexen Zahlen  $(a_2, \dots, a_n)$  ( $n$  ist fest) bilden dann in dem  $(2n-2)$ -dimensionalen Euklidischen Raum eine Menge  $V_n$ , die mit der  $(2n-2)$ -dimensionalen Kugel homöomorph ist.<sup>1)</sup> Es ist wohl bekannt, dass die den Grenzpunkten von  $V_n$  entsprechenden schlichten Funktionen der Schaeffer-Spencerschen<sup>2)</sup> Differentialgleichung genügen.

In der vorliegenden Arbeit will ich eine neue Integralgleichung ableiten, die durch die den Grenzpunkten von  $V_n$  entsprechenden schlichten Funktionen genügt wird.

Es sei

$$w = f(z) = z + a_2 z^2 + \dots + a_n z^n + \dots = z + g_1 z^2 + \dots + g_{n-1} z^n + \dots \quad (2)$$

eine dem Grenzpunkte von  $V_n$  entsprechende schlichte Funktion. Das Bildgebiet von dem Kreise  $|z| < 1$  durch die Funktion  $w = f(z)$  geht<sup>3)</sup> aus der vollen  $w$ -Ebene dadurch hervor, dass wir letzteren längs einiger analytischen Kurven aufschneiden.

Es besteht<sup>4)</sup> daher für die Funktion  $w = f(z)$  die folgende Löwnersche Differentialgleichung

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial g(z, t)}{\partial t} &= \frac{\partial g(z, t)}{\partial z} z \frac{1 + \kappa(t)z}{1 - \kappa(t)z} \\ g(z, 0) &= f(z) \end{aligned} \right\}, \quad 0 \leq t < \infty, \quad (3)$$

wo  $\kappa(t)$  bis auf endlich viele Unstetigkeitspunkte in  $0 \leq t < \infty$  immer stetig ist und  $|\kappa(t)| = 1$  ist. Wir setzen  $\kappa(t) = e^{i\varphi(t)}$ .

Es sei  $F = F(a_2, a_3, \dots, a_n)$  eine in einer die  $V_n$  enthaltenden offenen Menge  $O$  definierte reelle Funktion mit den folgenden Eigenschaften

- 
- 1). A. C. Schaeffer and D. C. Spencer. Coefficient Regions For Schlicht Functions. S. 12.
  - 2). A. C. Schaeffer and D. C. Spencer. a. a. O. S. 36.
  - 3). A. C. Schaeffer and D. C. Spencer. a. a. O. S. 88.
  - 4). K. Koseki. ÜBER DIE KOEFFIZIENTEN DER SCHLICHTEN FUNKTIONEN. (I) Journ. Okay. Univ. Vol. 9, No 2. 1960. S. 178.

1. Die  $F$  ist in  $O$  stetig differenzierbar in bezug auf  $\Re(a_i)$  und  $\Im(a_i)$ . ( $i = 2, \dots, n$ ).

2. Das Maximum von  $F$  in  $V_n$  wird erreicht an einem Grenzpunkt von  $V_n$ .

Wir betrachten nun die Differentialgleichung

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial \tilde{g}(z, t)}{\partial t} &= \frac{\partial \tilde{g}(z, t)}{\partial z} z \frac{1 + \tilde{\kappa}(t)z}{1 - \tilde{\kappa}(t)z} \\ \tilde{g}(z, t_1) &= g(z, t_1) \\ \tilde{\kappa}(t) &= e^{i(\varphi(t) + \varepsilon \eta(t))} \end{aligned} \right\}, \quad 0 \leq t \leq t_1,$$

wo  $\gamma(t)$  eine Funktion ist von der Art, dass es eine Folge der Zahlen  $\{t_n\}$  ( $n = 1, 2, 3, \dots$ ) gibt und  $\lim_{n \rightarrow \infty} t_n = 0$  ist, und dass  $\gamma(t)$  eine Konstante ist in  $t_{n+1} < t \leq t_n$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) und  $t_1 \leq t < \infty$  und die  $t_n$  ( $n = 2, 3, \dots$ ) die Unstetigkeitspunkte von  $\gamma(t)$  sind. Die Funktion  $\tilde{g}(z, 0)$  entspricht dann offenbar einem inneren Punkte von  $V_n$ .

Wir setzen nun

$$\tilde{g}(z, 0) = z + \tilde{g}_1(0)z^2 + \dots + \tilde{g}_{n-1}(0)z^n + \dots$$

Nach der Eigenschaft 2 von der Funktion  $F$  gilt es

$$F(\tilde{g}_1(0), \dots, \tilde{g}_{n-1}(0)) < F(g_1(0), \dots, g_{n-1}(0)). \tag{4}$$

Indem wir die Funktion  $F(\tilde{g}_1(0), \dots, \tilde{g}_{n-1}(0))$  in bezug auf  $\varepsilon$  differenzieren, gewinnen wir

$$\Re \left( \frac{\partial F}{\partial a_2} \frac{\partial \tilde{g}_1}{\partial \varepsilon} + \frac{\partial F}{\partial a_3} \frac{\partial \tilde{g}_2}{\partial \varepsilon} + \dots + \frac{\partial F}{\partial a_n} \frac{\partial \tilde{g}_{n-1}}{\partial \varepsilon} \right)_{\varepsilon=0} = 0, \tag{5}$$

wo  $\frac{\partial F}{\partial a_i} = \frac{\partial F(\tilde{g}_1(0), \tilde{g}_2(0), \dots, \tilde{g}_{n-1}(0))}{\partial \Re(a_i)} - i \frac{\partial F(\tilde{g}_1(0), \tilde{g}_2(0), \dots, \tilde{g}_{n-1}(0))}{\partial \Im(a_i)} \Big|_{\varepsilon=0}$  ist.

Es ist<sup>5)</sup> aber

$$\begin{aligned} \frac{\partial \tilde{g}_p}{\partial \varepsilon_{\varepsilon=0}} &= i \left[ \int_{t_1}^0 2x^p(s_1) p \gamma(s_1) e^{-ps_1} ds_1 + \sum_{i=2}^p \left\{ \sum_{p_1=i}^p p_1 \sum_{p_2=i-1}^{p_1-1} p_2 \dots \right. \right. \\ &\sum_{p_{i-1}=2}^{p_{i-2}-1} p_{i-1} \left( \int_{t_1}^0 2x^{p-p_1+1}(s_1) (p-p_1+1) \gamma(s_1) e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_{t_1}^{s_1} 2x^{p_1-p_2}(s_2) e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{t_1}^{s_2} \dots \right. \\ &\int_{t_1}^{s_{i-1}} 2x^{p_{i-1}-1}(s_i) e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \dots ds_1 + \int_{t_1}^0 2x^{p-p_1+1}(s_1) e^{-(p-p_1+1)s_1} \\ &\left. \left. \int_{t_1}^{s_1} 2x^{p_1-p_2}(s_2) (p_1-p_2) \gamma(s_2) e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{t_1}^{s_2} \dots \int_{t_1}^{s_{i-1}} 2x^{p_{i-1}-1}(s_i) e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \dots ds_1 \right. \right. \end{aligned}$$

5). K. Koseki. ÜBER DIE KOEFFIZIENTEN DER SCHLICHTEN FUNKTIONEN (III). Journ. Okay. Univ. Vol. II. 1962. S. 28.

$$\begin{aligned}
 & + \dots + \int_{t_1}^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1)e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_{t_1}^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2)e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{t_1}^{s_2} \dots \\
 & \left. \int_{t_1}^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i)(p_{i-1}-1)\gamma_i(s_i)e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \dots ds_1 \right\} + \sum_{\mu=1}^{p-2} (\mu+1)g_\mu(t_1)e^{-\mu t_1} \\
 & \int_{t_1}^0 2\kappa^{p-\mu}(s_1)(p-\mu)\gamma_i(s_1)e^{-(p-\mu)s_1} ds_1 + \sum_{\mu=1}^{p-2} (\mu+1)g_\mu(t_1)e^{-\mu t_1} \sum_{i=\mu+2}^p \left\{ \sum_{p_1=i}^p p_1 \sum_{p_2=i-1}^{p_1-1} p_2 \dots \right. \\
 & \sum_{p_{i-(\mu+2)}=1}^{p_{i-(\mu+2)}-1} p_{i-(\mu+1)} \left( \int_{t_1}^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1)(p-p_1+1)\gamma_i(s_1)e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_{t_1}^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2)e^{-(p_1-p_2)s_2} \right. \\
 & \int_{t_1}^{s_2} \dots \int_{t_1}^{s_{i-(\mu+1)}} 2\kappa^{p_{i-(\mu+1)}-(\mu+1)}(s_{i-\mu})e^{-(p_{i-(\mu+1)}-(\mu+1))s_{i-\mu}} ds_{i-\mu} \dots ds_2 ds_1 + \\
 & \left. \int_{t_1}^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1)e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_{t_1}^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2)(p_1-p_2)\gamma_i(s_2)e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{t_1}^{s_2} \dots \right. \\
 & \left. \int_{t_1}^{s_{i-(\mu+1)}} 2\kappa^{p_{i-(\mu+1)}-(\mu+1)}(s_{i-\mu})e^{-(p_{i-(\mu+1)}-(\mu+1))s_{i-\mu}} ds_{i-\mu} \dots ds_2 ds_1 + \dots \right. \\
 & \left. + \int_{t_1}^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1)e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_{t_1}^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2)e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{t_1}^{s_2} \dots \right. \\
 & \left. \int_{t_1}^{s_{i-(\mu+1)}} 2\kappa^{p_{i-(\mu+1)}-(\mu+1)}(s_{i-\mu})(p_{i-(\mu+1)}-(\mu+1))\gamma_i(s_{i-\mu})e^{-(p_{i-(\mu+1)}-(\mu+1))s_{i-\mu}} ds_{i-\mu} \dots \right. \\
 & \left. ds_2 ds_1 \right\} + pg_{p-1}(t_1)e^{-(p-1)t_1} \int_{t_1}^0 2\kappa(s_1)\gamma_i(s_1)e^{-s_1} ds_1 \Big]
 \end{aligned}$$

für  $p \leq 3$ . (6)

Wenn  $t_1$  unendlich wächst, so ist<sup>6)</sup> es

$$\begin{aligned}
 \lim_{t_1 \rightarrow \infty} \frac{\partial \tilde{g}_p}{\partial \varepsilon = 0} & = i \left[ \int_{\infty}^0 2\kappa^p(s_1)p\gamma_i(s_1)e^{-ps_1} ds_1 + \sum_{i=2}^p \left\{ \sum_{p_1=i}^p p_1 \sum_{p_2=i-1}^{p_1-1} p_2 \dots \right. \right. \\
 & \sum_{p_{i-1}=2}^{p_{i-2}-1} p_{i-1} \left( \int_{\infty}^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1)(p-p_1+1)\gamma_i(s_1)e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_{\infty}^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2)e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{\infty}^{s_2} \dots \right. \\
 & \int_{\infty}^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i)e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \dots ds_1 + \int_{\infty}^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1)e^{-(p-p_1+1)s_1} \\
 & \int_{\infty}^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2)(p_1-p_2)\gamma_i(s_2)e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{\infty}^{s_2} \dots \int_{\infty}^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i)e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \dots ds_1 \\
 & + \dots + \int_{\infty}^{s_1} 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1)e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_{\infty}^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2)e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_{\infty}^{s_2} \dots \\
 & \left. \left. \int_{\infty}^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i)(p_{i-1}-1)\gamma_i(s_i)e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \dots ds_1 \right\} \right].
 \end{aligned}$$

6). K. Koseki. a. a. O. (III). S. 29.

Es sei  $a$  ein beliebiger, von 0 verschiedener, Stetigkeitspunkt von  $\kappa(s)$ . Wir nehmen die Funktion  $\gamma(s)$  von der Art an, dass  $\gamma(s)$  am Punkte  $a$  stetig ist.

Wir konstruieren eine neue Funktion  $\gamma_1(s)$ , so dass

$$\begin{aligned} \gamma_1(s) &= \gamma(s) \quad \text{in } 0 \leq s \leq a \\ \gamma_1(s) &= 0 \quad \text{in } a < s < \infty. \end{aligned}$$

Wir ersetzen die Funktion  $\gamma(s)$  in der rechten Seite von (7) durch die Funktion  $\gamma_1(s)$ , und wir differenzieren die rechte Seite von (7) in bezug auf  $a$ , so bekommen<sup>7)</sup> wir

$$\left. \begin{aligned} \frac{d}{da} \left( \lim_{t_1 \rightarrow \infty} \frac{\partial \tilde{g}_p(0)}{\partial \varepsilon_{\varepsilon=0}} \right) &= -i \left[ 2\kappa^p(a) n \gamma(a) e^{-na} + \sum_{i=2}^p \left\{ \sum_{p_1=i}^p p_1 \sum_{p_2=i-1}^{p_1-1} p_2 \cdots \right. \right. \\ &\sum_{p_{i-1}=2}^{p_{i-2}-1} p_{i-1} \left( 2\kappa^{p-p_1+1}(a) (p-p_1+1) \gamma(a) e^{-(p-p_1+1)a} \int_a^\infty 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2) e^{-(p_1-p_2)s_2} \right. \\ &\int_a^{s_2} \cdots \int_a^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i) e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \cdots ds_2 + 2\kappa^{p_1-p_2}(a) (p_1-p_2) \gamma(a) e^{-(p_1-p_2)a} \\ &\int_a^\infty 2\kappa^{p_2-p_3}(s_3) e^{-(p_2-p_3)s_3} \int_a^{s_3} \cdots \int_a^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i) e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \cdots ds_3 \\ &\int_a^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1) e^{-(p-p_1+1)s_1} ds_1 + \cdots + 2\kappa^{p_{i-1}-1}(a) (p_{i-1}-1) \gamma(a) e^{-(p_{i-1}-1)a} \\ &\int_a^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1) e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_a^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2) e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_a^{s_2} \cdots \\ &\left. \left. \int_a^{s_{i-2}} 2\kappa^{p_{i-2}-p_{i-1}}(s_{i-1}) e^{-(p_{i-2}-p_{i-1})s_{i-1}} ds_{i-1} \cdots ds_2 ds_1 \right\} \right] \quad (\text{für } p \geq 3), \\ \frac{d}{da} \left( \lim_{t_1 \rightarrow \infty} \frac{\partial \tilde{g}_2(0)}{\partial \varepsilon_{\varepsilon=0}} \right) &= -i \left[ 2\kappa^2(a) 2\gamma(a) e^{-2a} + 4\kappa(a) \gamma(a) e^{-a} \right. \\ &\left. \int_a^\infty 2\kappa(s_2) e^{-s_2} ds_2 + 4\kappa(a) \gamma(a) e^{-a} \int_a^0 2\kappa(s_2) e^{-s_2} ds_2 \right], \\ \frac{d}{da} \left( \lim_{t_1 \rightarrow \infty} \frac{\partial \tilde{g}_1(0)}{\partial \varepsilon_{\varepsilon=0}} \right) &= -i 2\kappa(a) \gamma(a) e^{-a}. \end{aligned} \right\} \quad (8)$$

Wir setzen (8) in (5) ein, so gewinnen wir

$$\left. \begin{aligned} \sum_{p=1}^{n-1} \mathfrak{J} \left\{ \frac{\partial F}{\partial a_{p+1}} \beta_p \right\} &= 0, \\ \text{wo } \beta_p &= 2\kappa^p(t) p e^{-pt} + \sum_{i=2}^p \left\{ \sum_{p_1=i}^p p_1 \sum_{p_2=i-1}^{p_1-1} p_2 \cdots \right. \\ &\sum_{p_{i-1}=2}^{p_{i-2}-1} p_{i-1} \left( 2\kappa^{p-p_1+1}(t) (p-p_1+1) e^{-(p-p_1+1)t} \int_a^t 2\kappa^{p-p_1}(s_2) e^{-(p-p_1)s_2} \int_a^{s_2} \cdots \right. \end{aligned} \right\} \quad (9)$$

7). K. Koseki. a. a. O. (III). S. 30.

$$\left. \begin{aligned}
 & \int_{\infty}^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i) e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \cdots ds_2 + 2\kappa^{p_1-p_2}(t) (p_1-p_2) e^{-(p_1-p_2)t} \\
 & \int_{\infty}^t 2\kappa^{p_2-p_3}(s_3) e^{-(p_2-p_3)s_3} \int_{\infty}^{s_3} \cdots \int_{\infty}^{s_{i-1}} 2\kappa^{p_{i-1}-1}(s_i) e^{-(p_{i-1}-1)s_i} ds_i \cdots ds_3 \\
 & \int_t^0 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1) e^{-(p-p_1+1)s_1} ds_1 + \cdots + 2\kappa^{p_{i-1}-1}(t) (p_{i-1}-1) e^{-(p_{i-1}-1)t} \int_t^0 \\
 & 2\kappa^{p-p_1+1}(s_1) e^{-(p-p_1+1)s_1} \int_t^{s_1} 2\kappa^{p_1-p_2}(s_2) e^{-(p_1-p_2)s_2} \int_t^{s_2} \cdots \\
 & \int_t^{s_{i-2}} 2\kappa^{p_{i-2}-p_{i-1}}(s_{i-1}) e^{-(p_{i-2}-p_{i-1})s_{i-1}} ds_{i-1} \cdots ds_2 ds_1 \Big\}, \quad (\text{für } p \geq 3) \\
 & \beta_2 = 2\kappa^2(t) e^{-2t} + 4\kappa(t) e^{-t} \int_{\infty}^t 2\kappa(s_2) e^{-s_2} ds_2 + 4\kappa(t) e^{-t} \int_t^0 2\kappa(s_2) e^{-s_2} ds_2, \\
 & \beta_1 = 2\kappa(t) e^{-t}
 \end{aligned} \right\} (10)$$

ist. Die Integralgleichung (9) gilt offenbar auch für den Punkt  $t=0$ , wenn die Funktion  $\kappa(t)$  stetig am Punkte  $t=0$  ist. Die Gleichung (9) gilt daher für alle Stetigkeitspunkte von  $\kappa(t)$  in  $0 \leq t < \infty$ .

Wir können<sup>8)</sup> noch die folgende Funktion als die Funktion  $F$  aufnehmen

$$F(b_2, b_3, \dots, b_n) = \frac{1}{\sum_{v=2}^n |b_v - \alpha_v|^2}.$$

Die Gleichung (9) nimmt dann die folgende Form an.

$$\sum_{p=1}^{n-1} \left\{ (c_{p+1} - f_{p+1}) \Re \beta_p + (d_{p+1} - g_{p+1}) \Im \beta_p \right\} = 0, \quad (11)$$

wo  $a_{p+1} = c_{p+1} + id_{p+1}$  und  $\alpha_{p+1} = f_{p+1} + ig_{p+1}$  ist. Alle Koeffizienten  $c_{p+1} - f_{p+1}$  und  $d_{p+1} - g_{p+1}$  ( $p = 1, \dots, n-1$ ) können nicht gleichzeitig gleich der Null sein. Die Gleichung (11) gilt für alle Punkte von einer Menge  $S$ , die auf der Begrenzung von  $V_n$  liegt und überall dicht auf der Begrenzung von  $V_n$  ist.

### Problemstellung

1. Welche Beziehung besteht zwischen der Schaeffer-Spencerschen Gleichung und der Gleichung (11) ?
2. Das Bildgebiet von dem Kreise  $|z| < 1$  durch eine Funktion  $w = f(z)$ , die dem Grenzpunkt von  $V_n$  entspricht, geht aus der volle- $w$ -Ebene dadurch hervor, dass wir letzteren längs einiger analytischen Kurven aufschneiden. Können wir nicht diesen Satz unabhängig von  $D_n$ -Gleichung beweisen ?

8). A. C. Schaeffer and D. C. Spencer. a. a. O. S. 40—41.

3. Besteht die Gleichung (11) für alle Punkte auf der Begrenzung von  $V_n$  oder nicht ?

4. Unter welcher Bedingung entspricht die Lösung von (11) dem Punkte auf der Begrenzung von  $V_n$  ?

Wenn  $n = 2$  ist, wird das Problem 4 bejagend beantwortet, unter der Bedingung, so dass  $\kappa(t)$  in  $0 \leq t < \infty$  stetig ist. Die Gleichung (11) nimmt in der Tat die folgende Form an, wenn  $n = 2$  ist.

$$h\Re\kappa(t) + k\Im\kappa(t) = 0,$$

wo  $hk \neq 0$  ist. Da nach der Voraussetzung  $\kappa(t)$  stetig ist, muss es  $\kappa(t) =$  Konstante sein.

Das Problem 3 wird offenbar auch bejagend beantwortet, wenn  $n = 2$  ist.

Ich denke an, dass für die Antwort auf das Problem 3 meine<sup>9)</sup> Arbeit "BEITRÄGE ZUR THEORIE DER SCHLICHTEN FUNKTIONEN" von grosser Bedeutung ist.

MATEMATISCHES INSTITUT.  
UNIVERSITÄT ZU OKAYAMA.

*(Eingegangen am 21. September, 1962)*

---

9). K. Koseki. BEITRÄGE ZUR THEORIE DER SCHLICHTEN FUNKTIONEN. Journ. Okay. Univ. Vol. 10. No. I, 1960.