# ZUR QUASIKONFORMEN SPIEGELUNG

#### Reiner Kühnau

Martin-Luther-Universität Halle-Wittenberg, FB Mathematik und Informatik Institut für Analysis, D-06099 Halle an der Saale, Deutschland

**Abstract.** We define the "reflection center" of a quasicircle as the points of the interior, which occur as the image of  $\infty$  at an extremal quasiconformal reflection w(z). We get estimates for this center. In some cases this center contains more than one point (example: square).

In this connection it is useful to study extremal quasiconformal reflections with the side condition  $w(\infty) =$  fixed.

#### 1. Einleitung

Es sei  $\mathfrak C$  eine geschlossene Jordankurve in der komplexen w-Ebene. Die "Mitte" von  $\mathfrak C$  läßt sich bekanntlich in mannigfacher Weise auffassen bzw. definieren. Hier soll eine "Spiegelungsmitte" von  $\mathfrak C$  definiert werden, falls  $\mathfrak C$  speziell ein Quasikreis ist, wobei auch die Lage der Tangente (falls vorhanden), sozusagen die Rauhigkeit von  $\mathfrak C$ , einen Einfluß hat.

Sei nämlich  $w^*(w)$  eine möglichst konforme (= extremal quasikonforme) Spiegelung an  $\mathfrak{C}$ , d.h. eine orientierungsumkehrende, alle Punkte von  $\mathfrak{C}$  festhaltende, quasikonforme Abbildung der Vollkugel auf sich mit kleinstmöglicher Maximal-dilatation. Dann wird man  $w^*(\infty)$  als eine mögliche "Spiegelungsmitte" von  $\mathfrak{C}$  auffassen können, weil im Falle eines Kreises  $\mathfrak{C}$  tatsächlich der Mittelpunkt von  $\mathfrak{C}$  entsteht. Für hinreichend glatte  $\mathfrak{C}$  ist die möglichst konforme Spiegelung an  $\mathfrak{C}$  nach K. Strebel [5] eindeutig bestimmt, und damit auch die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak{C}$ . Das ist aber nicht immer so—man vgl. schon das einfache Beispiel einer Quadratlinie in [2], [3]. Also wird man im allgemeinen Falle als Spiegelungsmitte von  $\mathfrak{C}$  die Gesamtheit der bei allen möglichst konformen Spiegelungen  $w^*(w)$  anfallenden Punkte  $w^*(\infty)$  definieren. In dieser Mitteilung sollen einige Aussagen über die Lage und Ausdehnung dieser Spiegelungsmitte in Bezug auf  $\mathfrak{C}$  gewonnen werden.

Es erweist sich als zweckmäßig, in diesem Zusammenhange mit zu betrachten die Frage nach den möglichst konformen Spiegelungen  $w^*(w)$  an  $\mathfrak{C}$  unter der Nebenbedingung  $w^*(\infty) = w_0$ , wobei  $w_0$  ein innerhalb  $\mathfrak{C}$  fest vorgegebener Punkt ist. Sei

$$Q(w_0) \ge 1$$
 bzw.  $q(w_0) = \frac{Q(w_0) - 1}{Q(w_0) + 1}$ 

die zugehörige Maximaldilatation. Für die so definierte Ortsfunktion  $Q(w_0)$  werden wir Abschätzungen gewinnen. Es wird sich z.B. mit expliziter Abschätzung  $Q(w_0) \to \infty$  ergeben, falls  $w_0$  gegen  $\mathfrak{C}$  strebt. Das gibt dann Anlaß zu einer a priori-Einschrankung für die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak{C}$ . Diese besteht aus denjenigen Punkten, in denen  $Q(w_0)$  das globale Minimum annimmt.

# 2. Äquivalente Formen der Fragestellung

Durch die Substitution  $W=\sqrt{w-w_0}$  entsteht aus  $\mathfrak C$  eine zu W=0 zentrisch symmetrische geschlossene Jordankurve  $\mathfrak C'$ . Aus den Q-quasikonformen Spiegelungen an  $\mathfrak C$  mit  $\infty \to w_0$  entstehen zu 0 zentrisch symmetrische Q-quasikonforme Spiegelungen an  $\mathfrak C'$  mit  $\infty \to 0$ , und umgekehrt.

Ferner ergibt sich unmittelbar in Analogie zu Sektion 3 in [3] ein einfacher Zusammenhang zwischen den Q-quasikonformen Spiegelungen an  $\mathfrak{C}$  mit  $\infty \to w_0$  und

- (a) den Q-quasikonformen Fortsetzungen einer schlichten konformen Abbildung w(z) von |z| > 1 auf's Äußere von  $\mathfrak{C}$ , wobei  $z = \infty$  in  $w = \infty$  übergeht und von den Fortsetzungen der Übergang von z = 0 in  $w = w_0$  gefordert wird;
- (b) den Q-quasikonformen Abbildungen des Äußeren des Einheitskreises auf's Innere desselben bei fest gegebener Randabbildung und der Nebenbedingung  $\infty \to 0$ ;
- (c) den  $\sqrt{Q}$ -quasikonformen Abbildungen der Vollebene auf sich, wobei  $\mathfrak{C}$  in die Einheitskreislinie übergeht, bei der Nebenbedingung  $\infty \to \infty$ ,  $w_0 \to 0$ .

Durch (b) ergibt sich insbesondere also ein Zusammenhang mit den grundlegenden Untersuchungen von K. Strebel, E. Reich u.a. Insbesondere ist danach für z.B. analytische  $\mathfrak C$  die möglichst konforme Spiegelung mit  $\infty \to w_0$  eindeutig bestimmt und in bekannter Weise durch quadratische Differentiale beschreibbar. Speziell für z.B. zentrisch symmetrische analytische  $\mathfrak C$  besteht die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak C$  also aus einem einzigen Punkt, nämlich dem Symmetriepunkt.

## 3. Abschätzung von $Q(w_0)$ nach unten in Randnähe

**Satz 1.** Existiert an  $\mathfrak{C}$  eine Q-quasikonforme Spiegelung mit  $\infty \to w_0$ , dann gilt für den größten bzw. kleinsten Abstand M bzw. m zwischen  $w_0$  und  $\mathfrak{C}$  mit der Eulerschen  $\psi$ -Funktion die (unscharfe) Abschätzung

$$(1) \quad \frac{M}{m} \le \Phi(Q) \quad mit$$

$$\Phi(Q) = \exp\left\{2\psi\left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2\pi}\arccos q\right) - 2\psi\left(\frac{1}{2\pi}\arccos q\right) - \pi\left(\sqrt{Q} - \frac{1}{\sqrt{Q}}\right)\right\}$$

$$< \exp\left\{3\pi + \frac{\pi^2}{6} + \pi\sqrt{Q}\right\} \quad bei \ q = \frac{Q-1}{Q+1}.$$

Ist weiter D noch der Durchmesser von  $\mathfrak{C}$ , dann gilt für die durch  $M/m \ge \exp\{3\pi + (\pi^2/6)\} = 64197, 01...$  beschriebene Randzone innerhalb  $\mathfrak{C}$ 

(2) 
$$Q(w_0) \ge \left(\frac{1}{\pi} \log \frac{M}{m} - 3 - \frac{\pi}{6}\right)^2$$
,

außerdem noch für  $D/m \geq 2\exp\{3\pi + (\pi^2/6)\} = 128394, 03\dots$ 

(3) 
$$Q(w_0) \ge \left(\frac{1}{\pi} \log \frac{D}{m} - \frac{1}{\pi} \log 2 - 3 - \frac{\pi}{6}\right)^2.$$

Beweis. Es ergibt sich (1) sofort aus [1, Satz 1], nach der Bemerkung a. in Sektion 2. Der zweite Teil der Ungleichung (1) folgt dabei noch aus der für  $0 < y \le x \le \frac{1}{2}$  gültigen Ungleichung

$$\psi(x) - \psi(y) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x - y}{(x+k)(y+k)} < x \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(x+k)(y+k)}$$
$$= x \left[ \frac{1}{xy} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(x+k)(y+k)} \right]$$
$$\leq \frac{1}{y} + x \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} = \frac{1}{y} + x \frac{\pi^2}{6} \leq \frac{1}{y} + \frac{\pi^2}{12}$$

mit

$$x = \frac{1}{2} - \frac{1}{2\pi} \arccos q, \qquad y = \frac{1}{2\pi} \arccos q \ge \frac{1}{2\pi} \sqrt{1 - q^2}.$$

Dann entsteht noch (2) aus (1) durch Umstellung nach Q und hieraus (3) bei zusätzlicher Benutzung von  $2M \geq D$ .

## 4. Abschätzung von Q(w) nach oben

Mit den Bezeichnungen m und D von Sektion 3 und  $Q_{\mathfrak{C}}$  für den Spiegelungskoeffizienten von  $\mathfrak{C}$  (= kleinstmögliche Maximaldilatation bei den quasikonformen Spiegelungen an  $\mathfrak{C}$  = Minimum von Q(w)) gilt der

**Satz 2.** Für jedes  $w_0$  innerhalb  $\mathfrak{C}$  ist

$$(4) Q(w_0) \leq Q_{\mathfrak{C}} \cdot \mathfrak{Cotg}^2\left(\frac{1}{4}\pi K'(t)/K(t)\right) \text{mit } t = 1 - 2\left(m/(64D)\right)^{Q_{\mathfrak{C}}}.$$

 $Mit\ K$  wird hierbei noch—wie üblich—das elliptische Integral erster Gattung bezeichnet.

Beweis. Bekanntlich (vgl. z.B. [3]) gibt es eine  $Q_{\mathfrak{C}}$ -quasikonforme Abbildung der w-Ebene auf die z-Ebene mit  $\infty \to \infty$ , die außerhalb  $\mathfrak{C}$  konform ist, wobei  $\mathfrak{C}$  in |z|=1 übergeht. Sei dabei  $z_0=z(w_0)$ . Wir schließen eine nach O. Teichmüller [6] existierende

$$\mathfrak{Cotg}^{\ 2}\left(\frac{1}{4}\pi K'(|z_0|)/K(|z_0|)\right)$$
-quasikonforme Abbildung  $Z(z)$ 

des Einheitskreises auf sich an, mit festen Randwerten, wobei  $z_0$  in Z=0 übergeht.

Eine quasikonforme Spiegelung an  $\mathfrak{C}$  mit  $w_0 \to \infty$  und der der rechten Seite von (4) entsprechenden Dilatationsschranke konstruieren wir jetzt so. Das Innere von  $\mathfrak{C}$  wird zuerst  $Q_{\mathfrak{C}}$ -quasikonform durch z(w) auf |z| < 1 aufgebildet. Dann folgt die eben erwähnte Abbildung auf |Z| < 1. Sodann Spiegelung am Einheitskreis, letztlich konformer Übergang von |Z| > 1 auf's Äußere von  $\mathfrak{C}$  durch Umkehrung von z(w). Insgesamt bleiben alle Punkte von  $\mathfrak{C}$  fest, und es transformiert tatsächlich  $w_0 \to \infty$ . Wir erhalten die genannte Dilatationsschranke durch Multiplikation von  $Q_{\mathfrak{C}}$  mit der Dilatationsschranke der Teichmüllerschen Abbildung, wenn wir in dem hierfür angegebenen Ausdrucke noch  $|z_0|$  abschätzen.

Dazu betrachten wir die Kreislinie k des Radius' 2 mit Mittelpunkt  $z_0/|z_0|$ . Diese hat ein Bild in der w-Ebene, das innerhalb eines Kreises mit Radius  $4 \cdot \frac{1}{2}D = 2D$  liegt, da w(z) außerhalb k schlicht konform ist mit Ableitung  $\leq \frac{1}{2}D$  in  $\infty$ . Also liegt w(k) innerhalb einer zu  $w(z_0/|z_0|)$  konzentrischen Kreisscheibe des Radius' 4D. Auf die  $Q_{\mathfrak{C}}$ -quasikonforme Abbildung w(z) des Inneren von k wenden wir nebst dem Schwarzschen Lemma den bekannten Morischen Verzerrungssatz [4] an (nach Ähnlichkeitstransformation):

$$\frac{m}{4D} \le \frac{1}{4D} \left| w(z_0) - w\left(\frac{z_0}{|z_0|}\right) \right| \le 16 \left| \frac{1}{2} \left( z_0 - \frac{z_0}{|z_0|} \right) \right|^{1/Q_{\mathfrak{C}}},$$

$$|z_0| \le 1 - 2 \left( \frac{m}{64D} \right)^{Q_{\mathfrak{C}}}.$$

Das ist die zum Beweis von (4) noch ausstehende Ungleichung.

**Bemerkung.** Die somit durch (3) und (4) gewonnenen unteren und oberen Schranken für  $Q(w_0)$  sind für kleine Werte m, also in Randnähe, asymptotisch (für festes  $\mathfrak{C}$ )

(5) 
$$\frac{1}{\pi^2} \left( \log \frac{1}{m} \right)^2 \qquad \text{bzw. } \frac{16}{\pi^4} Q_{\mathfrak{C}}^3 \left( \log \frac{1}{m} \right)^2.$$

Also ist jedenfalls für  $m \to 0$ 

(6) 
$$Q(w_0)/\left(\log \frac{1}{m}\right)^2$$
 beschränkt durch  $\frac{1}{\pi^2}$  bzw.  $\frac{16}{\pi^4}Q_{\mathfrak{C}}^3$ 

nach unten bzw. oben. Es ist die Frage, ob für diesen Quotienten in (6) ein Grenzwert existiert (von der Geometrie von  $\mathfrak C$  abhängig).

### 5. Spiegelungsmitte bei kreisnahen C

Wir wollen nun sehen, daß für  $\mathfrak{C}$ , die einer Kreislinie in einem geeigneten Sinne nahe sind, die Spiegelungsmitte nahe dem Mittelpunkt dieses Kreises ist.

Es sei  $\mathfrak C$  bezüglich w=0 sternförmig und in dem Sinne kreisnahe, daß  $\mathfrak C$  liegt in

(7) 
$$\frac{1}{1+\varepsilon} < |w| < 1+\varepsilon,$$

ferner stückweis glatt (d.h. endlich viele Ausnahmepunkte), wobei der Winkel  $\alpha(\varphi)$  zwischen dem Strahl arg  $w=\varphi=\mathrm{const}$  und der (in den Ausnahmepunkten einseitigen) Tangente an  $\mathfrak C$  im betreffenden Schnittpunkte stets erfüllt

(8) 
$$|\cos \alpha(\varphi)| < \delta$$

mit kleinem  $\varepsilon$  und  $\delta$ . Ist  $r = |w| = r(\varphi)$  Darstellung von  $\mathfrak C$  in Polarkoordinaten, dann liefert nach einer bekannten Ahlforsschen Konstruktion  $w^*(w) = r^2(\varphi)/\overline{w}$  eine quasikonforme Spiegelung an  $\mathfrak C$  mit  $w^*(\infty) = 0$  und einer Maximal-dilatation  $\leq (1+\delta)/(1-\delta)$ . Dadurch ist  $q(0) \leq \delta$ , also erst recht für einen Punkt  $w_0$  der Spiegelungsmitte

$$q(w_0) \le \delta.$$

Nun gilt weiter nach (1)

(10) 
$$\frac{1}{1+\varepsilon} + |w_0| \le (1+\varepsilon - |w_0|) \Phi(Q(w_0)),$$
$$|w_0| \le \frac{\Phi - 1}{\Phi + 1} + \varepsilon \left(1 - \frac{\varepsilon}{(1+\varepsilon)(\Phi + 1)}\right) < \frac{1}{2}(\Phi - 1) + \varepsilon.$$

Damit haben wir den

**Satz 3.** Ist  $\mathfrak{C}$  nahe zum Einheitskreis |w| = 1 im Sinne von (7) und (8), dann liegen sämtliche Punkte  $w_0$  der Spiegelungsmitte von  $\mathfrak{C}$  in der durch

(11) 
$$|w_0| \le \frac{1}{2} \left( \Phi\left(\frac{1+\delta}{1-\delta}\right) - 1 \right) + \varepsilon$$

beschriebenen Umgebung von 0. Diese Umgebung von 0 ergibt sich für kleine  $\varepsilon$  und  $\delta$  zu

$$|w_0| \le \frac{8}{\pi} G\delta + \varepsilon + O(\delta^2)$$

mit G = 0,915... (Catalansche Konstante).

Diese Nähe der Spiegelungsmitte zu 0 folgt nicht, wenn (8) (mit kleinem  $\delta$ ) weggelassen wird, wie unten das Beispiel einer linear transformierter Ellipse zeigt.

### 6. Beispiele

(a)  $\mathfrak{C} = Kreislinie$ . Wir können  $\mathfrak{C}$  als |w| = 1 annehmen. Eine Spiegelung an  $\mathfrak{C}$  mit  $\infty \to w_0$  induziert sofort eine quasikonforme Abbildung der Einheitskreisscheibe auf sich mit  $0 \to w_0$  bei festen Randwerten. Die zugehörige möglichst konforme Abbildung wurde von O. Teichmüller [6] (dort berühmter Fehler: auf S. 343 ist unterhalb der Mitte K durch  $\sqrt{K}$  zu ersetzen), so daß wir erhalten (vgl. [4] zum Modul des "Teichmüllerschen Extremalgebietes")

(13) 
$$Q(w) = \mathfrak{Cotg}^{2}(\frac{1}{4}\pi K'(|w|)/K(|w|)) \quad \text{für } |w| < 1.$$

Dies ist das einzige Beispiel  $\mathfrak{C}$ , bei dem Q(w) für alle Punkte w innerhalb  $\mathfrak{C}$  bekannt ist.

Es gilt in Randnähe für  $|w| \to 1$ 

(14) 
$$Q(w) \sim \frac{16}{\pi^4} (\log(1 - |w|))^2$$

(der Quotient beider Seiten strebt gegen 1).

Natürlich ist der einzelne Punkt w=0 die Spiegelungsmitte dieses  $\mathfrak{C}$ .

(b)  $\mathfrak{C}=$  Ellipse. Ist diese  $a^{-2}u^2+b^{-2}v^2=1$  (a>b>0) bei w=u+iv, dann gilt

$$(15) Q(0) = a/b.$$

Denn nach einer Ähnlichkeitstransformation kann man annehmen, daß diese Ellipse durch

(16a) 
$$w = z + \frac{\kappa}{z}, \qquad 0 < \kappa < 1,$$

aus |z|=1 entsteht. Und diese Abbildung von  $|z|\geq 1$  ist durch die Affinität

(16b) 
$$w^* = z + \kappa \bar{z}, \quad \text{Umkehrung } z = \frac{w^* - \kappa \overline{w^*}}{1 - \kappa^2},$$

bekanntlich nach  $|z| \leq 1$  möglichst konform fortsetzbar (vgl. z.B. [3]), mit der konstanten Dilatation Q = a/b. Das gibt Anlaß zur (eindeutig bestimmten) möglichst konformen Spiegelung an  $\mathfrak{C}$  mit dieser Dilatation:

(17) 
$$w = \frac{1 - \kappa^2}{\overline{w^*} - \kappa w^*} + \kappa \frac{\overline{w^*} - \kappa w^*}{1 - \kappa^2}$$

(Abbildung des Inneren der Ellipse  $\mathfrak C$  auf's Äußere). Insbesondere ist diese möglichst konforme Spiegelung eine elementare Funktion (in [3, Mitte von S. 102] Irrtum).

Ferner ist z.B. nach dem Anfang von Sektion 2

(18) 
$$Q(\pm \sqrt{a^2 - b^2}) = \frac{a}{b} + \sqrt{\left(\frac{a}{b}\right)^2 - 1} \quad \text{in den Brennpunkten.}$$

Denn durch  $W = \sqrt{w - w_0}$  mit  $w_0 = -\sqrt{a^2 - b^2}$  entsteht aus unserer Ellipse wieder eine Ellipse mit W = 0 als Mittelpunkt, jetzt mit den Halbachsen  $\sqrt{a \mp w_0}$ .

Weitere Werte von  $Q(w_0)$  sind noch nicht bekannt.

Die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak C$  ist natürlich der einzelne Symmetriepunkt w=0.

(c)  $\mathfrak{C} = linear transformierte Ellipse$ . Und zwar entstehe  $\mathfrak{C}$  aus der Ellipse mit Scheiteln in  $\pm (1+\kappa)$ ,  $\pm (1-\kappa)$  bei  $0 < \kappa < 1$  (vgl. oben (b)) durch die lineare Transformation, bei der übergeht

$$\pm (1+\kappa) \to \pm 1, \qquad w_1 \to \infty \qquad (w_1 > 1+\kappa).$$

 $\mathfrak C$  hängt also von dem Parameter  $w_1$  ab. Diesen lassen wir nun gegen  $1+\kappa$  streben.  $\mathfrak C$  liegt immer innerhalb des Einheitskreises, diesen in  $\pm 1$  berührend, und für  $w_1$  nahe  $1+\kappa$  schmiegt sich  $\mathfrak C$  dem Einheitskreis immer mehr an (man verfolge nämlich bei dieser linearen Transformation einen die Ellipse in  $1+\kappa$  von innen berührenden Kreis). Man errechnet, daß der linear transformierte Spiegelungspunkt von  $w_1$  bei (17) (also die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak C$ ) gegen  $-\kappa$  konvergiert, wenn  $w_1$  gegen  $1+\kappa+0$  strebt. Dieser Punkt  $-\kappa$  ist nun noch beliebig nahe bei -1 einzurichten, wenn die Ausgangsellipse hinreichend flach gewählt wird (nämlich mit  $\kappa \approx 1$ ).

Also:  $\mathfrak{C}$  läßt sich so einrichten, daß sich  $\mathfrak{C}$  in einem konzentrischen Kreisring befindet, dessen Radienverhältnis beliebig nahe bei 1 ist, wobei die Spiegelungsmitte beliebig exzentrisch, d.h. beliebig nahe bei diesem Kreisring liegt.

Man überlegt leicht, daß diese Annäherung von  $\mathfrak C$  an eine Kreislinie aber nicht so erfolgt, daß auch eine Annäherung bei der Tangente erfolgt; wie es nach Satz 3 sein muß.

(d)  $\mathfrak{C} = Quadratlinie$ . Wenn die Seitenlänge 1 ist und  $\mathfrak{C}$  zu 0 konzentrisch liegt, gibt es nach [2], [3] eine möglichst konforme 3-quasikonforme Spiegelung an  $\mathfrak{C}$ , die in der durch  $|w| < 1 - \frac{1}{2}\sqrt{2}$  charakterisierten Kreisscheibe  $\mathfrak{K}$  konform ist. Nun gibt es nach [6] (vgl. auch oben unter (a)) eine 3-quasikonforme Abbildung von  $\mathfrak{K}$  auf sich mit festen Randwerten, bei der 0 in 0, 24249... übergeht. Also besteht die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak{C}$  mindestens aus den Punkten von  $|w| \leq 0, 24249...$ 

Andererseits ergibt sich für Q = 3 aus (1)

$$m \ge \frac{D}{2\Phi(Q)} = \frac{D}{32} = \frac{\sqrt{2}}{32},$$

so daß die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak C$  vollständig in dem zu  $\mathfrak C$  konzentrischen und homothetischen Quadrat liegen muß, das aus  $\mathfrak C$  durch ähnliche Verkleinerung mit dem Faktor  $1-\frac{1}{16}\sqrt{2}=0,9116\ldots$  entsteht.

Diese Aussagen lassen sich durch aufwendigere feinere Betrachtungen leicht verbessern; ähnlich beim nächsten Beispiel.

Dieses Beispiel des Quadrates  $\mathfrak{C}$  zeigt insbesondere auch, daß die Funktion Q(w) nicht immer reell-analytisch ist.

(e)  $\mathfrak C=$  gleichseitiges Dreieck. Wenn die Seitenlänge 1 ist und  $\mathfrak C$  zu 0 konzentrisch liegt, existiert nach [2], [3] eine 5-quasikonforme Spiegelung an  $\mathfrak C$ , und es ergibt sich analog wie in (d), daß die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak C$  mindestens aus den Punkten w mit  $|w| \leq 0,14753\ldots$  besteht. Andererseits ergibt sich für Q=5 aus (1)

$$m \ge \frac{D}{2\Phi(Q)} = D \cdot 0,0060299... = 0,0060299...,$$

so daß die Spiegelungsmitte von  $\mathfrak C$  vollständig in dem zu  $\mathfrak C$  konzentrischen und homothetischen gleichseitigen Dreieck liegen muß, das aus  $\mathfrak C$  durch ähnliche Verkleinerung mit dem Faktor  $0,9791119\ldots$  entsteht.

(f)  $\mathfrak{C} = reguläres Kreisbogen-n-Eck$ . Wenn die Ecken z.B. die n-ten Einheitswurzeln sind, und die Innen- oder Außenwinkel zwischen den in den Ecken zusammenstoßenden Kreisbögen  $= \alpha \pi$  sind, existiert nach [2] eine quasikonforme Spiegelung mit der Dilatationsschranke

$$(19) (1+|1-\alpha|)/(1-|1-\alpha|).$$

Die zugehörige Konstruktion dieser Spiegelung in [2] ist dabei konform in einer zu 0 konzentrischen Kreisscheibe  $\mathfrak{K}$ , deren Radius nach 1 strebt, wenn  $n \to \infty$  bei festem  $\alpha$ . Wenn nun noch  $\alpha$  hinreichend nahe bei 1 liegt, liegt auch die Dilatationsschranke (19) nahe bei 1, so daß bei Festhaltung der Randpunkte von  $\mathfrak{K}$  der Nullpunkt beliebig nahe zum Rand von  $\mathfrak{K}$  geschoben werden kann unter Wahrung der Dilatationsschranke. Also: Wenn n hinreichend groß und  $\alpha$  hinreichend nahe bei 1, dann macht in diesem Beispiel die Spiegelungsmitte fast das ganze Innere von  $\mathfrak{C}$  aus, d.h. nicht zur Spiegelungsmitte gehören nur Punkte eines beliebig schmalen inneren Randstreifens von  $\mathfrak{C}$ .

#### 7. Zusatzbemerkungen

- (a) Aus Kompaktheitsgründen bilden die Punkte der Spiegelungsmitte von  $\mathfrak C$  immer eine abgeschlossene Menge. Was läßt sich Genaueres sagen?
- (b) Man kann die ganze Problematik so verallgemeinern. Sei  $\mathfrak M$  eine beschränkte Punktmenge der Ebene, an der quasikonform gespiegelt werden kann, d.h. für die eine orientierungsumkehrende quasikonforme Abbildung der Vollebene

auf sich existiert, bei der  $\mathfrak{M}$  punktweis festbleibt. (Eine vollständige Charakterisierung dieser Mengen existiert noch nicht; z.B. gehören alle endlichen Punktmengen dazu.) Wie steht es hier mit der (entsprechend zu definierenden) Spiegelungsmitte und der Funktion Q(w)? Wenn z.B.  $\mathfrak{M}$  aus n Punkten besteht, gibt es sicher einen zu Satz 3 analogen Satz, falls diese Punkte annähernd auf einer Kreislinie liegen (und die Spiegelungen in entsprechender Homotopieklasse betrachtet werden). Die Spiegelungsmitte liegt übrigens nicht immer in der konvexen Hülle der n Punkte, kann sogar beliebig weit weg von diesen liegen. Triviales Beispiel ist n=3. Dann ist die Spiegelungsmitte der Mittelpunkt des durch die drei Punkte verlaufenden Kreises.

#### Literatur

- [1] KÜHNAU, R.: Eine Verschärfung des Koebeschen Viertelsatzes für quasikonform fortsetzbare Abbildungen. Ann. Acad. Sci. Fenn. Ser. A I Math. 1, 1975, 77–83.
- [2] KÜHNAU, R.: Zur Berechnung der Fredholmschen Eigenwerte ebener Kurven. Z. Angew. Math. Mech. 66, 1986, 193–200.
- [3] KÜHNAU, R.: Möglichst konforme Spiegelung an einer Jordankurve. Jahresber. Deutsch. Math.-Verein. 90, 1988, 90–109.
- [4] LEHTO, O., und K.I. VIRTANEN: Quasikonforme Abbildungen. Springer-Verlag, Berlin-Heidelberg-New York, 1965.
- [5] STREBEL, K.: On the existence of extremal Teichmueller mappings. J. Analyse Math. 30, 1976, 464–480.
- [6] TEICHMÜLLER, O.: Ein Verschiebungssatz der quasikonformen Abbildung. Deutsche Math. 7, 1944, 336–343 (vgl. auch die "Gesammelten Abhandlungen", Springer-Verlag, Berlin-Heidelberg-New York, 1982).

Eingegangen am 29. Juni 1994