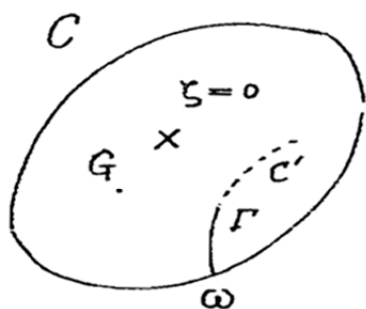


625. Schlitze = ヨル Verzerrung = 就イテ

早田 文一

$\zeta=0$ ヲツクム単一ナ Jordan 曲線 = ヨリカコマレル schlicht ナ領域ヲ G トスル。



G ヲ z 平面ノ 単位円 = 寫像スル函数ヲ

$\zeta = f(z)$ トスル。但シ $f(0) = 0$

又 C 上ノ 一点 ω ヨリ $G = \text{Schlitze } \Gamma$ ヲ入レル。 Γ ハ $\zeta=0$ ヲ通過シナイ

モノトスル。コノ領域ヲ G_Γ 。寫像函

数ヲ $\zeta = f_\Gamma(z)$ トスル。 ($f_\Gamma(0) = 0$) シカレトキハ次ノ 事實ガ成立スル。

$$\underline{|f'(\omega)| > |f'_\Gamma(0)|}$$

コレハ *Minimumprinzip* ヨリ容易ニ証明セラレル。

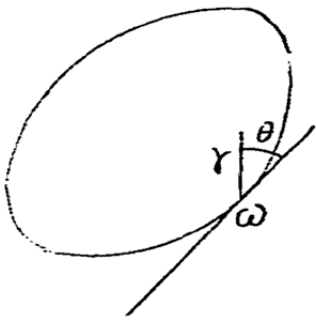
(第138号, 613)

今 ω ヨリ G ノ 内部 = Jordankurve C' ヲ $\zeta=0$ ヲ通過シナイヨウニ引ク。 ω ヨリ C' 上ニ測ツテ長サ S ナル Schlitze Γ ヲ入レル。コノ領域ヲ G_S トシ寫像函数ヲ $\zeta = f_S(z)$ トスレバ ($f_S(0) = 0$) 上ノ結果ヨリ $|f'_S(0)|$ ハ S ノ monoton abnehmende Funktion ナルコトガワカル。

次ニ ω ヨリ長サ無限小ノ Schlitze γ ヲ入レルトキ内部ノ *Abbildungsmodul* ガ γ ノ 方向 = ヨリ如何ニ変化スルカヲ考察スル。

ω を analytic Jordanbogen C 上, regulär
 点とし, $\omega =$ 於ける切線と γ との角 θ とす。

$|f'_\gamma(0)|$ が γ の長さ λ が一定 λ_0 と θ の如何なる値一
 對して最小ナルカフ問題 = スル。 γ の長さを λ とし, λ は
 G の「 χ dimension」 = 比較して極小サイト假定ス
 ル。



G を ξ 平面ノ單位円 = 寫像スル函数ヲ
 $\zeta = g(\xi), (g(0) = 0)$ とスレバ G_γ
 へ $\zeta = g(\xi) =$ ヨリ ξ 平面ノ單位円 =
 Schlitz γ_0 が入ツタ領域 = 寫像セラレ
 ル。 γ_0 へ單位円周上ノ一点 = 於イテ

Tangent と θ ナル角ヲナス無限小ノ Strecke デアル。

コノ領域ヲ z 平面ノ單位円 = 寫像スル函数ヲ $\xi = h_{r_0}(z),$

$(h_{r_0}(0) = 0)$ とスル。シカルトキハ $f_\gamma(z) = g(h_{r_0}(z))$

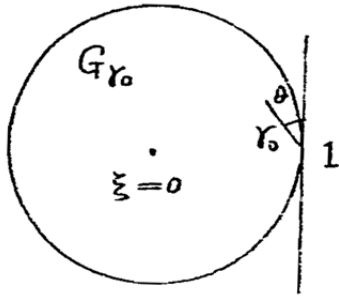
デアルカラ

$$\left| \frac{df_\gamma(z)}{dz} \right|_{z=0} = \left| \frac{dg(\xi)}{d\xi} \right|_{\xi=0} \left| \frac{dh_{r_0}(z)}{dz} \right|_{z=0}$$

$$= |g'(0)| |h'_{r_0}(0)|$$

$|g'(0)|$ へ Schlitz $\gamma =$ 無関係ナル因数デアルカラ、以下
 = 於テハ專ラ $|h'_{r_0}(0)|$ を考察スル。

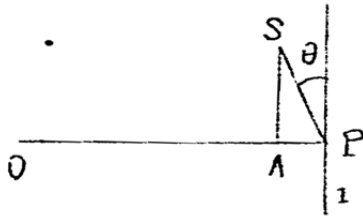
ξ 平面ノ單位円 = $\xi = 1$ ヨリ長さ λ ナル線分ノ Schlitz
 γ_0 を入レル。 λ へ 1 (單位円ノ半径) = 比較して極小
 サイトとスル。且ツ γ_0 へ $\xi = 1 =$ 於ける切線と角 θ をナ
 ス。コノ領域ヲ z 平面ノ單位円 = 寫像スル函数ヲ $\zeta = g_{r_0}(\xi)$



($\varphi_{\gamma_0}(0) = 0$) トスル。コレハ
 $\xi = h_{\gamma_0}(z)$ ノ逆函数デアアル。

$$\Psi(\xi) = \log \left| \frac{\varphi_{\gamma_0}(\xi)}{\xi} \right|$$

ト置ケバ $\Psi(0) = \log |\varphi'_{\gamma_0}(0)|$ デ
 アル。



$\Psi(\xi)$ ハ G_{γ_0} ノ $Rand |\xi|=1$
 = 於イテ 0 デアル。又 $Rand \gamma_0$
 ノ上デハ

$$(1) \quad \Psi(\xi) = -\log |\xi|$$

トコロガ γ_0 ノ長サハ單位円ノ「チメーション」ニ比較シテ
 小サイノデアアルカラ。上デ $\xi=1$ ヨリノ距離 S ナル点ニ於
 ケル $\Psi(\xi)$ ノ値ハ S ヨリ $Radius(0, 1) =$ 下シタ垂線ノ
 足 $A =$ 於ケル $-\log |\xi|$ ノ値ニ等シイ。

$AP = S \sin \theta$ デアルカラ

$$(2) \quad \Psi(\xi) = -\log OA = -\log(1 - S \sin \theta) \quad (S < 1)$$

$$= S \sin \theta$$

故ニ $\Psi(\xi)$ ハ $|\xi|=1$ = 於テ 0 トナリ γ_0 ノ上デハ 1 ヨリ
 ノ距離ガ S ナル点ニ於テ $S \sin \theta$ ナル値ヲトル。シカシテ
 G_{γ_0} 内部ニ於テ、至ルところ正則ナル調和函数デアアル。今
 $\Psi(\xi)$ ノ $\theta =$ 對スル *abhängigkeit* ヲ考ヘルノデア
 アルカラ $\Psi_{\theta}(\xi)$ ト書クコトニスレバ

公式ニヨリ (*Kewalinna; Eidentige analytische
 Funktionen* 27 頁参照)

$$\Psi_{\theta}(\xi) = 2 \int_{s=0}^{\lambda} s \sin \theta \cdot d\omega(\xi; s, \theta)$$

Schlitz γ_0 はニツノ側 (Upper) ヲ有スルカラ因数2
ヲ要スル。 $\omega(\xi; s, \theta)$ は I ヲ Π ノ長サ s ナル γ_0 ノ一部
分ノ G_{γ_0} = 関スル *harmonisches Maß* ナラシム。(G_{γ_0} ,
 $|\xi|=1$ ナル Rand ハツノ上ノ Randwert が 0 ナラシムカ
ラ上ノ Darstellung = *explizit* = 入ツテコナイ。))
故 =

$$\Psi_{\theta}(0) = 2 \int_{s=0}^{\lambda} s \sin \theta \cdot d\omega(0; s, \theta)$$

コトニ於テ次ノ差ヲ作ツテ見ル。

$$(3) \quad \Psi_{\frac{\pi}{2}}(0) - \Psi_{\theta}(0) = 2 \int_{s=0}^{\lambda} s (1 - \sin \theta) d\omega(0; s, \theta) \\ + 2 \int_{s=0}^{\lambda} s d\left\{ \omega(0; s, \frac{\pi}{2}) - \omega(0; s, \theta) \right\}$$

(3)ノ右辺ノ第一項ハ負ニナラナイコト明カデアアル。ヨツテ左
辺ノ負トナラナイコトヲ云フタメニハ次ノ不等式

$$(4) \quad \omega(0; s, \frac{\pi}{2}) - \omega(0; s, \theta) \geq 0$$

ガ証明出来レバヨイ。コレハ *anschaulich klar* ト思フ
ガケテ厳密ニ証明ハ出来ナイ。今コレニ関シテニツノ極端ナ
場合ヲ考ヘテ見ル。

- I) γ_0 が単位円周ノ一部ニ重ナル場合。($\theta=0$, 又ハ
 π)
- II) γ_0 が単位円周ニ垂直ナル場合 ($\theta = \frac{\pi}{2}$)

I) の場合 = $\omega(0; S, \theta) = \frac{S}{2\pi}$. II) の場合 = $\omega(0; S, \theta) = \frac{S}{2\pi} \arcsin \frac{1 - \cos \theta}{1 + \cos \theta}$ (Linnar; 上掲. 103 頁参照)

$$(5) \quad \omega(0; S, \frac{\pi}{2}) = \frac{2}{\pi} \arcsin \frac{1 - \cos \frac{\pi}{2}}{1 + \cos \frac{\pi}{2}} = \frac{2}{\pi} \arcsin \frac{S}{2-S} \\ = \frac{S}{\pi}$$

故 = 明らか =

$$\omega(0; S, \frac{\pi}{2}) > \omega(0; S, 0)$$

θ が 0 より $\frac{\pi}{2}$ まで増加スルトキ $\omega(0; S, \theta)$ 是亦 *monoton* = 増加スルト思ハレルガ、コレが厳密 = 云ハレバ (4) が証明出来タコト = ナル。 G_{r_0} 内、任意ノ一点 ξ = 於ケル値 $\omega(\xi; S, \theta)$ ハ θ ノ連続函数デアルコトハ明瞭デアルガ、ソノ極大値 = 關シテハ何モワカラナイ。更ニ考究フ続ケテ他日本誌上 = 正確ナ解答ヲ述ビタイト希ツテキル。

猶 (5) = ヨツテ

$$\Psi_{\frac{\pi}{2}}(0) = 2 \int_0^\lambda S d\omega(0; S, \frac{\pi}{2}) = \frac{\lambda^2}{\pi}$$

$$\text{今 } f_{r_0}(\xi) = c_1 \xi + c_2 \xi^2 + \dots$$

ト置ケバ

$$\Psi_{\frac{\pi}{2}}(0) = \log \left| \frac{f_{r_0}(\xi)}{\xi} \right|_{\xi=0} = \log |c_1|,$$

故 =

$$|c_1| = e^{\frac{\lambda^2}{\pi}}$$

(4) が証明出来タラバ、云ハレル事柄ハ次ノ通りデアル。

単位円周上ノ一定点ヨリ長ヲ入ナル Schlicht γ_0 ヲ入レ
タ領域ヲ名平面ノ単位円ニ寫像スル函数ヲ $z = \varphi_{\gamma_0}(\xi)$ ト
スレバ

$$\left| \varphi'_{\gamma_0}(0) \right| \leq e^{\frac{\lambda^2}{\pi}}$$

但シ入ハ l = 比較シテ極メテ小サイト假定スル。

$$\left| \varphi'_{\gamma_0}(0) \right| \left| h'_{\gamma_0}(0) \right| = l \text{ デアルカラ}$$

$$\left| h'_{\gamma_0}(0) \right| \geq e^{-\frac{\lambda^2}{\pi}}$$

故ニ最初問題ニシテ $\left| f'_\gamma(0) \right|$ ノ最小値ハ $e^{-\frac{\bar{\lambda}^2}{\pi}} \left| g'(0) \right|$ トナル。

$$(\lambda = \bar{\lambda} \left| g'(\omega) \right|, \quad g'(\omega) \neq 0)$$