

# Funktionentheorie/Komplexe Funktionen

TUHH

VL 10, 22. Juni 2017

## Harmonische Funktionen und komplexe Strömungspotentiale

Michael Hinze

Noch ein Formel zur Integralberechnung mit Hilfe des Residuensatzes

Sei  $R(a,b)$  gegeben rationaler Funktionen. Dann gilt

$$\int_{|z|=1} R\left(\frac{z^2+1}{2z}, \frac{z^2-1}{2iz}\right) \frac{1}{iz} dz \stackrel{z=e^{it}}{=} \int_0^{2\pi} R\left(\frac{e^{2it}+1}{2e^{it}}, \frac{e^{2it}-1}{2ie^{it}}\right) \frac{ie^{it}}{ie^{it}} dt$$

$$S_{gl} = \int_0^{2\pi} R(\cos t, \sin t) dt$$

Residuensatz:  $\int_{|z|=1} R\left(\frac{z^2+1}{2z}, \frac{z^2-1}{2iz}\right) \frac{1}{iz} dz = 2\pi i \sum_{|z_k| < 1} \text{Res}\left(\frac{1}{iz} R\left(\frac{z^2+1}{2z}, \frac{z^2-1}{2iz}\right); z_k\right)$

$z_k$  ist die Singularität von  $R(\dots)$  im Einheitskreis

Bsp:  $\int_0^{2\pi} \frac{1}{3+\sin t} dt = 2\pi i \sum_{|z_k| < 1} \text{Res}\left(\frac{1}{iz} \frac{1}{3 + \frac{z^2-1}{2iz}}; z_k\right)$

$$= 2\pi i \sum_{|z_k| < 1} \text{Res}\left(\frac{2}{z^2+6iz-1}; z_k\right) \quad k=1, z_1 = (-3+\sqrt{8})i; z_2 = -(3+\sqrt{8})i;$$

$$= \frac{\pi}{\sqrt{2}}$$

weil  $|z_1| < 1$

Holomorphe (analytische) Funktionen und harmonische Funktionen

Wir wissen:  $f$  analytisch  $\Rightarrow f$   $\infty$ -ft diffbar  
mit Cauchy-Integralsatz.

$$f(z) = u(z) + i v(z), \quad z = x + iy$$

Dann  $u: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $v: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$   $\infty$ -ft diffbar  
und  $u_x = v_y$  und  $u_y = -v_x$  CRGL

Wir erhalten

$$\begin{aligned} \Delta u &= u_{xx} + u_{yy} = (u_x)_x + (u_y)_y = (v_y)_x - (v_x)_y \\ &= v_{yx} - v_{xy} \stackrel{\substack{\text{Satz von} \\ \text{Schwarz}}}{=} 0, \end{aligned}$$

d.h.  $u$  harmonisch, erfüllt also die Laplace-Gleichung.

Analog:  $\Delta v = 0$

Merke:  $f$  holomorph  $\Rightarrow \operatorname{Im} f, \operatorname{Re} f$  harmonisch

Damit

Analytische Funktionen verknüpft mit konformer Transformation  
sind analytisch

Def 1 (Komplexwertig)

$$\varphi: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R} \quad \nabla \varphi = \begin{bmatrix} \varphi_x \\ \varphi_y \end{bmatrix} \stackrel{\wedge}{=} \varphi_x + i \varphi_y \quad \text{Komplexwertiger Gradient von } \varphi$$

$$\text{Sei } z = x + iy, \quad f(z) = u(z) + i v(z)$$

$$\varphi = \varphi(x, y), \quad \chi(u, v) := \varphi(f(z)) = \varphi \circ f$$

Dann gilt

$$\text{i.) } \nabla \varphi(z) = \nabla \chi(f(z)) \overline{f'(z)}$$

$$\text{ii.) } \Delta \chi(f(z)) |f'(z)|^2 = \Delta \varphi$$

Beachte  $f'(z) \neq 0$

für konforme Transformationen

Mit ii)  $\Delta \varphi = 0$  in  $D$  kann gelöst werden durch  
 $\varphi = g$  auf  $\partial D$   
 $\Delta \chi = 0$  in  $D$   
 $\chi = \tilde{g}$  auf  $\partial D$   
 $\rightarrow \chi$  .  $\varphi := \chi \circ f^{-1}$  löst  
 dann Ursprungsproblem

Nachweis i.)

$$\varphi(x, y) = \chi(u, v)$$

$$\varphi_x = \chi_u u_x + \chi_v v_x, \quad \varphi_y = \chi_u u_y + \chi_v v_y$$

$$\nabla \varphi = \varphi_x + i \varphi_y = \chi_u (u_x + i u_y) + \chi_v (\underbrace{v_x + i v_y}_{-v_x + i u_y})$$

$$= (\chi_u + i \chi_v) \underbrace{(u_x - i v_x)}_{f'(z)} = \nabla \chi \overline{f'(z)}$$

ii) analog mit den Ableitungen, siehe Skript Oberes

Folgerung:  $\phi$  harmonisch,  $\chi := \phi - f$ ,  $f$  analytisch mit  $f'(z) \neq 0$  (also  $f$  konform). Dann  $\chi$  harmonisch.

Das komplexe Strömungspotential zur Beschreibung ebener quell- und wirbelfreier Strömungen.

Wir wissen:  $f(z) = \phi(z) + i\chi(z)$ ,  $z = x + iy$

in  $D \subseteq \mathbb{C}$  analytisch  $\rightarrow \phi, \chi$   $\infty$ -ft diffbar und harmonisch (Umkehrung gilt i.d.R. nicht ( $f(z) = \bar{z}$ ))

Sei  $D$  einfach z. Stg. und  $\phi$  die harmonisch in  $D$ , d.h.

$$\Delta\phi = 0. \quad \text{Setze } \omega := \begin{bmatrix} -\phi_y \\ \phi_x \end{bmatrix} \rightarrow \omega_{2x} = \phi_{xx} \stackrel{\Delta\phi=0}{=} -\phi_{yy} = \omega_{1y}$$

Damit erfüllt  $\omega$  die Integrabilitätsbedingung  $\int_{\omega} = \int_{\omega}^{\pm}$  und

Der Hauptsatz der Potentialtheorie sagt:  $\exists \chi$  mit  $\omega = \nabla\chi$

$$\left. \begin{array}{l} \omega_1 = \chi_x = -\phi_y \\ \omega_2 = \chi_y = \phi_x \end{array} \right\} \Rightarrow \underbrace{\chi_x = -\phi_y, \chi_y = \phi_x}_{\text{CRDL}},$$

also  $f(z) := \phi(z) + i\chi(z)$  holomorph (analytisch)

Merke:  $\varphi: D \rightarrow \mathbb{R}$  harmonisch,  $D$  einfach zshgd und  $\chi: D \rightarrow \mathbb{R}$   
 mit  $\nabla\chi = \begin{bmatrix} -\varphi_y \\ \varphi_x \end{bmatrix}$  (so wie  $\chi$  gibt es, findet man). Dann  
 $f(z) = \varphi(z) + i\chi(z)$  analytisch

Bsp:  $\varphi(x,y) = x^2 - y^2 = \Delta\varphi = 2 - 2 = 0$ .  $\nabla\chi = \begin{bmatrix} 2y \\ 2x \end{bmatrix}$ ,

also  $\chi_x = 2y$ ,  $\chi_y = 2x \Rightarrow \chi = 2xy + c(y)$   
 $\chi = 2xy + d(x) \int \rightarrow c(y) = d(x) \equiv \text{const}$

Satz  $\text{const} = 0$ :  $f(z) = f(x+iy) = x^2 - y^2 + i2xy = z^2$

Sei  $v = v(x,y) = \begin{bmatrix} v_1(x,y) \\ v_2(x,y) \end{bmatrix}$  eben, quell- und wirbelfrei Strömung,

d.h.  $\text{div } v = v_{1x} + v_{2y} = 0$  und  $\text{rot } v = 0 = v_{1y} - v_{2x}$

$\text{rot } v = 0 \xrightarrow{\text{2ter Hauptsatz}} \exists \varphi: v = \nabla\varphi, \varphi: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$   
 Potentialfunktion  $v_1 = \varphi_x$   
 $v_2 = \varphi_y$

$\text{div } v = 0 \Rightarrow \underbrace{\text{div } \nabla\varphi}_{\Delta\varphi} = 0$ , d.h.  $\varphi$  harmonisch

Satz  $\nabla\chi = \begin{bmatrix} -\varphi_y \\ \varphi_x \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -v_2 \\ v_1 \end{bmatrix}$

Dann wie oben:

$f(z) := \varphi(z) + i\chi(z)$   
 analytisch

Def.:  $f(z) = \varphi(z) + i\chi(z)$  heißt komplexes Strömungspotential

$\chi$  heißt Stromfunktion,  $\chi = \text{const}$  sind Linien gleicher Strömungsgeschwindigkeit, denn  $\chi$  ist konstant auf Stromlinien  $\dot{x} = v_1, \dot{y} = v_2$

$$0 = \dot{\chi} = \chi_x \dot{x} + \chi_y \dot{y} = -v_2 v_1 + v_1 v_2 = 0$$

Damit ist Strömung mit Geschwindigkeit  $v$  vollständig durch  $\varphi$  und  $\chi$  beschrieben.