Parabolische Zylinderfunktionen

Alain Keller, Thierry Schwaller

OST RJ

02.05.2022

Agenda

- Komplexe Funktionen & E-Felder
- Parabolische Koordinaten
- ▶ Helmholtz Gleichung im parab. Koordinatensystem
- Lösung

Recap: Komplexe Funktionen

▶ Reminder zu MathSem Woche 7

$$F(z) = U(x, y) + jV(x, y)$$

Wenn differenzierbar (Winkel bleiben erhalten), dann gilt:

$$\frac{\partial U(x,y)}{\partial x} = \frac{\partial V(x,y)}{\partial y} \qquad \frac{\partial V(x,y)}{\partial x} = -\frac{\partial U(x,y)}{\partial y}$$

Daraus folgt direkt:

$$\underbrace{\frac{\partial^2 U(x,y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 U(x,y)}{\partial y^2} = 0}_{\nabla^2 U(x,y) = 0} \qquad \underbrace{\frac{\partial^2 V(x,y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V(x,y)}{\partial y^2} = 0}_{\nabla^2 V(x,y) = 0}$$

Bestimmung von E-Feldern

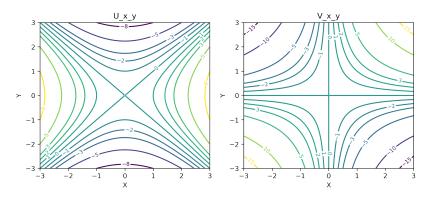
▶ Potential im quellenfreien Raum kann als

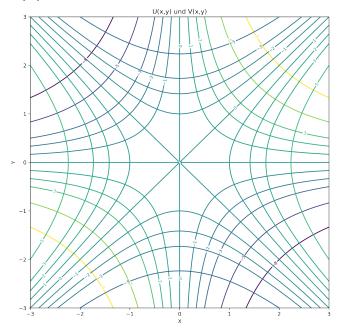
$$\nabla^2 \phi = 0$$

beschrieben werden

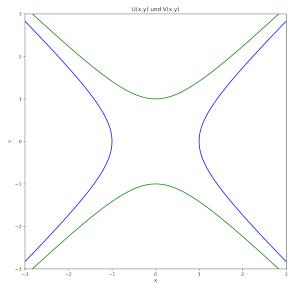
- Nun kann entweder U(x, y) oder V(x, y) als Potential betrachtet werden
- Andere Funktion orthogonal dazu, zeigt Verlauf der E-Feldlinien
- Randbedingungen angeben

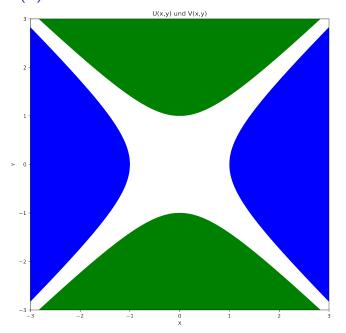
$$F(z) = z^{2} = (x + jy)^{2} = \underbrace{x^{2} - y^{2}}_{U(x,y)} + j \underbrace{2xy}_{V(x,y)}$$
$$U(x,y) = x^{2} - y^{2} \qquad V(x,y) = 2xy$$

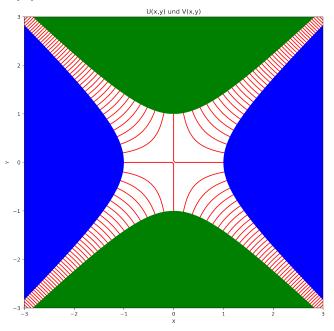


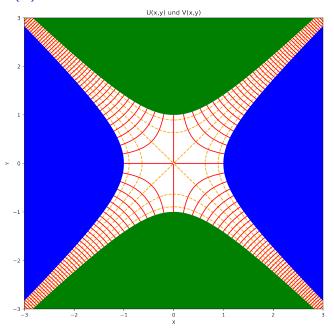


$$U(x,y) = x^2 - y^2 = 1$$
 $U(x,y) = x^2 - y^2 = -1$









$$F(z) = \sqrt{z}$$

$$F(z) = \sqrt{z}$$
$$z = x + jy = re^{j\theta}$$

In Real und Imaginärteil ausgeschrieben

$$F(z) = \underbrace{\sqrt{\frac{\sqrt{x^2 + y^2} + x}}_{U(x,y)}}_{+j} + j \underbrace{\sqrt{\frac{\sqrt{x^2 + y^2} - x}_{2}}_{V(x,y)}}_{+j}$$

$F(z) = \sqrt{z}$

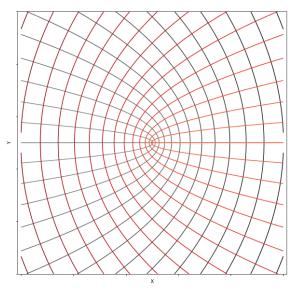
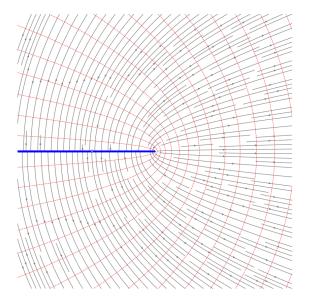


Abbildung 1: Barabol

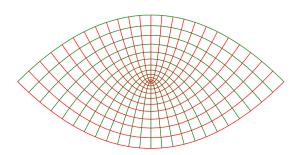
Elektrisches Feld einer Semiinfiniten Platte



Parabolische Zylinderkoordinaten

- ▶ Koordinaten in (σ, τ, z)
- Linien mit konstantem σ oder τ sind Parabeln mit gemeinsamen Brennpunkt
- Beziehungen zu kartesischen Koordinaten:

$$x = \sigma \tau, \quad y = \frac{1}{2}(\tau^2 - \sigma^2), \quad z = z$$



Parabolische Zylinderkoordinaten

Parabeln mit konstantem au oder σ

$$2y = \frac{x^2}{\sigma^2} - \sigma^2, \quad 2y = -\frac{x^2}{\tau^2} + \tau^2$$

$$U(x, y) = \sqrt{\frac{\sqrt{x^2 + y^2} + x}{2}} = C_1 \quad V(x, y) = \sqrt{\frac{\sqrt{x^2 + y^2} - x}{2}} = C_2$$

$$2x = \frac{y^2}{2C_1^2} - 2C_1^2$$
 $2x = -\frac{y^2}{2C_2^2} + 2C_2^2$

Helmholtz Gleichung im parabolischen Zylinderkoordinatensystem

Helmholtz Gleichung:

$$\Delta f(x, y) = \lambda f(x, y)$$

Helmholtz Gleichung im parabolischen Zylinderkoordinatensystem

Helmholtz Gleichung:

$$\Delta f(x, y) = \lambda f(x, y)$$

Laplace-Operator im parabolischen Zylinderkoordinatensystem

$$\Delta = \frac{1}{\sigma^2 \tau^2} \left(\frac{\partial^2}{\partial \sigma^2} + \frac{\partial^2}{\partial \tau^2} \right) \underbrace{+ \frac{\partial^2}{\partial z^2}}_{\text{Vernachlässigt}}$$

Helmholtz Gleichung im parabolischen Zylinderkoordinatensystem

Helmholtz Gleichung:

$$\Delta f(x,y) = \lambda f(x,y)$$

Laplace-Operator im parabolischen Zylinderkoordinatensystem

$$\Delta = \frac{1}{\sigma^2 \tau^2} \left(\frac{\partial^2}{\partial \sigma^2} + \frac{\partial^2}{\partial \tau^2} \right) \underbrace{+ \frac{\partial^2}{\partial z^2}}_{\text{Vernachlässigt}}$$

Helmholtz Gleichung in 2D

$$\Delta f(\sigma, \tau) = \frac{1}{\sigma^2 + \tau^2} \left(\frac{\partial^2 f(\sigma, \tau)}{\partial \sigma^2} + \frac{\partial^2 f(\sigma, \tau)}{\partial \tau^2} \right) = \lambda f(\sigma, \tau)$$

Separation $f(\sigma, \tau) = g(\tau)h(\sigma)$

Separation $f(\sigma, \tau) = g(\tau)h(\sigma)$

$$\frac{1}{\sigma^2 + \tau^2} \left(\frac{\partial^2 g(\tau) h(\sigma)}{\partial \sigma^2} + \frac{\partial^2 g(\tau) h(\sigma)}{\partial \tau^2} \right) = \lambda g(\tau) h(\sigma)$$

Separation $f(\sigma, \tau) = g(\tau)h(\sigma)$

$$\frac{1}{\sigma^2 + \tau^2} \left(\frac{\partial^2 g(\tau) h(\sigma)}{\partial \sigma^2} + \frac{\partial^2 g(\tau) h(\sigma)}{\partial \tau^2} \right) = \lambda g(\tau) h(\sigma)$$

Vereinfachen und mit $\frac{1}{h(\sigma)g(\tau)}$ multiplizieren

$$\frac{1}{h(\sigma)} \underbrace{\frac{\partial^2 h(\sigma)}{\partial \sigma^2}}_{h''(\sigma)} + \frac{1}{g(\tau)} \underbrace{\frac{\partial^2 g(\tau)}{\partial \tau^2}}_{\sigma''(\tau)} = \lambda(\sigma^2 + \tau^2)$$

Separation $f(\sigma, \tau) = g(\tau)h(\sigma)$

$$\frac{1}{\sigma^2 + \tau^2} \left(\frac{\partial^2 g(\tau) h(\sigma)}{\partial \sigma^2} + \frac{\partial^2 g(\tau) h(\sigma)}{\partial \tau^2} \right) = \lambda g(\tau) h(\sigma)$$

Vereinfachen und mit $\frac{1}{h(\sigma)\sigma(\tau)}$ multiplizieren

$$\frac{1}{h(\sigma)}\underbrace{\frac{\partial^2 h(\sigma)}{\partial \sigma^2}}_{h''(\sigma)} + \frac{1}{g(\tau)}\underbrace{\frac{\partial^2 g(\tau)}{\partial \tau^2}}_{g''(\tau)} = \lambda(\sigma^2 + \tau^2)$$

$$\frac{h''(\sigma)}{h(\sigma)} + \frac{g''(\tau)}{g(\tau)} = \lambda(\sigma^2 + \tau^2)$$

Separation $f(\sigma, \tau) = g(\tau)h(\sigma)$

$$rac{1}{\sigma^2 + au^2} \left(rac{\partial^2 g(au) h(\sigma)}{\partial \sigma^2} + rac{\partial^2 g(au) h(\sigma)}{\partial au^2}
ight) = \lambda g(au) h(\sigma)$$

Vereinfachen und mit $\frac{1}{h(\sigma)g(\tau)}$ multiplizieren

$$\frac{1}{h(\sigma)} \underbrace{\frac{\partial^2 h(\sigma)}{\partial \sigma^2}}_{h''(\sigma)} + \underbrace{\frac{1}{g(\tau)}}_{g(\tau)} \underbrace{\frac{\partial^2 g(\tau)}{\partial \tau^2}}_{g''(\tau)} = \lambda(\sigma^2 + \tau^2)$$
$$\frac{h''(\sigma)}{h(\sigma)} + \frac{g''(\tau)}{\sigma(\tau)} = \lambda(\sigma^2 + \tau^2)$$

Variablen separieren

$$\frac{h''(\sigma)}{h(\sigma)} - \lambda \sigma^2 = -\frac{g''(\tau)}{g(\tau)} + \lambda \tau^2 = \text{konstant} = \mu$$

$$\frac{h''(\sigma)}{h(\sigma)} - \lambda \sigma^2 = -\frac{g''(\tau)}{g(\tau)} + \lambda \tau^2 = \mu$$

Gibt folgende zwei Differentialgleichungen

$$h''(\sigma) - (\lambda \sigma^2 + \mu)h(\sigma) = 0$$

$$g''(\tau) - (\lambda \tau^2 + \mu)h(\tau) = 0$$

Whittaker Funktion

Die Differentialgleichung

$$\frac{d^2W}{dz^2} + \left(-\frac{1}{4} + \frac{k}{z} + \frac{\frac{1}{4} - m^2}{z^2}\right)W = 0$$

hat die linear unabhängigen Lösungen

$$W_{k,m}(z) = e^{-z/2} z^{m+1/2} {}_1 F_1(\frac{1}{2} + m - k, 1 + 2m; z)$$
 und $W_{k,-m}(z)$

 $W_{k,m}(z)$ ist als Whittaker Funktion bekannt

Substitution von $w(z)=z^{-1/2}W_{k,\pm 1/4}\left(\frac{z^2}{2}\right)$ in die Whittaker Differentialgleichung

$$\frac{d^2W}{dz^2} + \left(-\frac{1}{4} + \frac{k}{z} + \frac{\frac{1}{4} - \frac{1}{16}}{z^2}\right)W = 0$$

Substitution von $w(z)=z^{-1/2}W_{k,\pm 1/4}\left(\frac{z^2}{2}\right)$ in die Whittaker Differentialgleichung

$$\frac{d^2W}{dz^2} + \left(-\frac{1}{4} + \frac{k}{z} + \frac{\frac{1}{4} - \frac{1}{16}}{z^2}\right)W = 0$$

ergibt die Differentialgleichung

$$\frac{d^2w}{dz^2} + \left(2k - \frac{1}{4}z^2\right)w = 0$$

mit w(z) als Lösung.

w(z) kann auch als hypergeometrische Funktion ausgedrückt werden.

$$w_{1}(z) = z^{-1/2} W_{k,-1/4} \left(\frac{z^{2}}{2}\right) = 2^{-1/4} e^{-z^{2}/4} {}_{1} F_{1} \left(\frac{1}{4} - k, \frac{1}{2}; \frac{z^{2}}{2}\right)$$

$$w_{2}(z) = z^{-1/2} W_{k,1/4} \left(\frac{z^{2}}{2}\right) = 2^{-3/2} e^{-z^{2}/4} z {}_{1} F_{1} \left(\frac{3}{4} - k, \frac{3}{2}; \frac{z^{2}}{2}\right)$$

$$w(z) = \alpha_{1} w_{1}(z) + \alpha_{2} w_{2}(z)$$

$$w_k(z) = \alpha_1(k)w_1(k,z) + \alpha_2(k)w_2(k,z)$$

