

# Parabolische Zylinderfunktionen

Alain Keller, Thierry Schwaller

OST RJ

02.05.2022

Github: <https://github.com/tschwall/MathSemParabCyl>



# Agenda

- ▶ Komplexe Funktionen & E-Felder
- ▶ Parabolische Zylinderkoordinaten
- ▶ Helmholtz Gleichung im parab. Koordinatensystem
- ▶ Lösung der Differentialgleichung

## Recap: Komplexe Funktionen

- ▶ Reminder zu MathSem Woche 7

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

## Recap: Komplexe Funktionen

- ▶ Reminder zu MathSem Woche 7

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

- ▶ Wenn differenzierbar (Winkel bleiben erhalten), dann gilt:

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

## Recap: Komplexe Funktionen

- ▶ Reminder zu MathSem Woche 7

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

- ▶ Wenn differenzierbar (Winkel bleiben erhalten), dann gilt:

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

- ▶ Daraus folgt direkt:

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

## Bestimmung von E-Feldern

$$\nabla^2 U(x, y) = 0 \quad \nabla^2 V(x, y) = 0$$

## Bestimmung von E-Feldern

$$\nabla^2 U(x, y) = 0 \quad \nabla^2 V(x, y) = 0$$

- Potential an einem quellenfreien Punkt kann geschrieben werden als

$$\nabla^2 \phi(x, y) = 0$$



## Bestimmung von E-Feldern

$$\nabla^2 U(x, y) = 0 \quad \nabla^2 V(x, y) = 0$$

- Potential an einem quellenfreien Punkt kann geschrieben werden als

$$\nabla^2 \phi(x, y) = 0$$

- Nun kann z.B.  $U(x, y)$  als Potential betrachtet werden

$$U(x, y) = \phi(x, y)$$

## Bestimmung von E-Feldern

$$\nabla^2 U(x, y) = 0 \quad \nabla^2 V(x, y) = 0$$

- ▶ Potential an einem quellenfreien Punkt kann geschrieben werden als

$$\nabla^2 \phi(x, y) = 0$$

- ▶ Nun kann z.B.  $U(x, y)$  als Potential betrachtet werden

$$U(x, y) = \phi(x, y)$$

- ▶  $V(x, y)$  orthogonal dazu  $\rightarrow$  E-Feldlinien

## Bestimmung von E-Feldern

$$\nabla^2 U(x, y) = 0 \quad \nabla^2 V(x, y) = 0$$

- ▶ Potential an einem quellenfreien Punkt kann geschrieben werden als

$$\nabla^2 \phi(x, y) = 0$$

- ▶ Nun kann z.B.  $U(x, y)$  als Potential betrachtet werden

$$U(x, y) = \phi(x, y)$$

- ▶  $V(x, y)$  orthogonal dazu  $\rightarrow$  E-Feldlinien
- ▶ Randbedingungen / Äquipotentialflächen angeben

$$U(x, y) = A_1 \quad U(x, y) = A_2$$

Beispiel  $F(z) = z^2$

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

Beispiel  $F(z) = z^2$

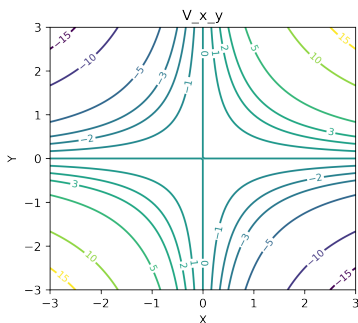
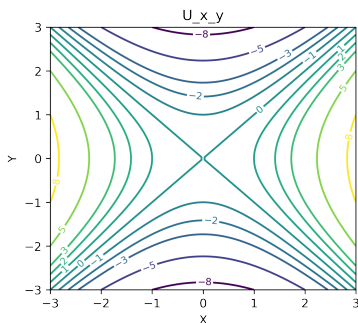
$$\begin{aligned} F(z) = z^2 &= (x + jy)^2 \\ &= \underbrace{x^2 - y^2}_{U(x,y)} + j \underbrace{2xy}_{V(x,y)} \end{aligned}$$

$$U(x, y) = x^2 - y^2 \qquad V(x, y) = 2xy$$

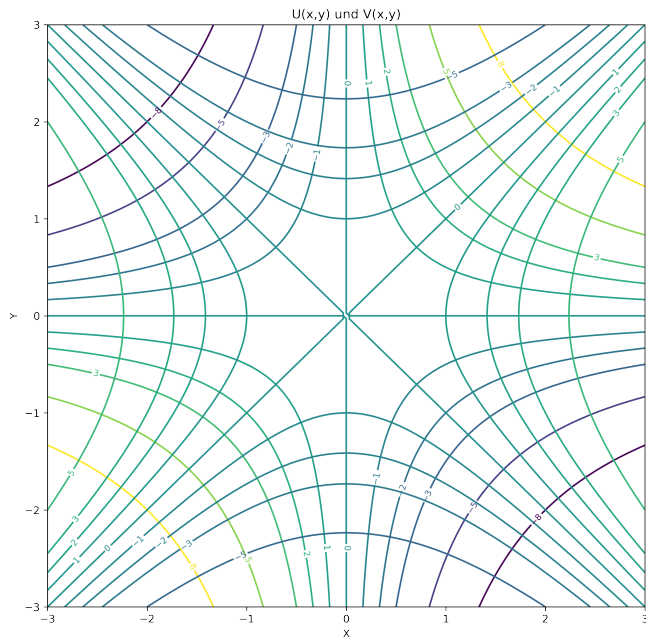
# Beispiel $F(z) = z^2$

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

$$U(x, y) = x^2 - y^2 \quad V(x, y) = 2xy$$

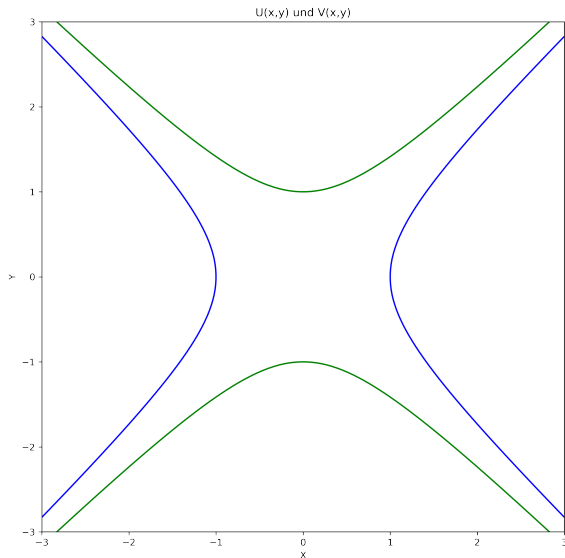


Beispiel  $F(z) = z^2$



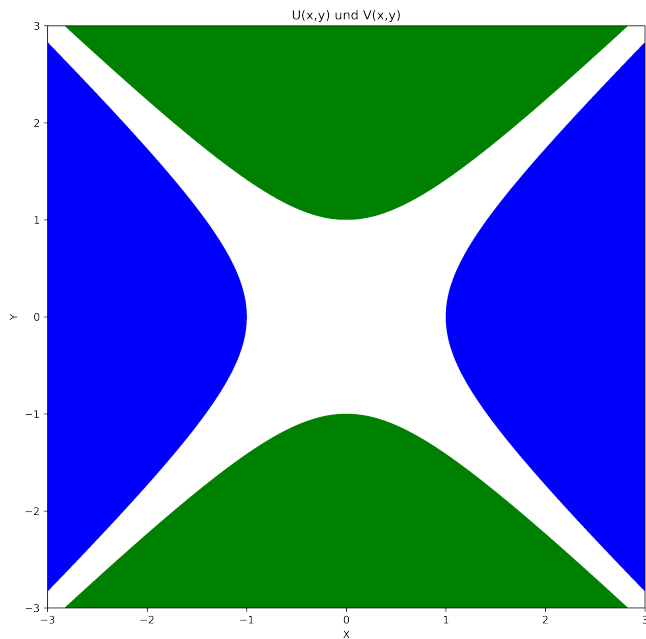
Beispiel  $F(z) = z^2$

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

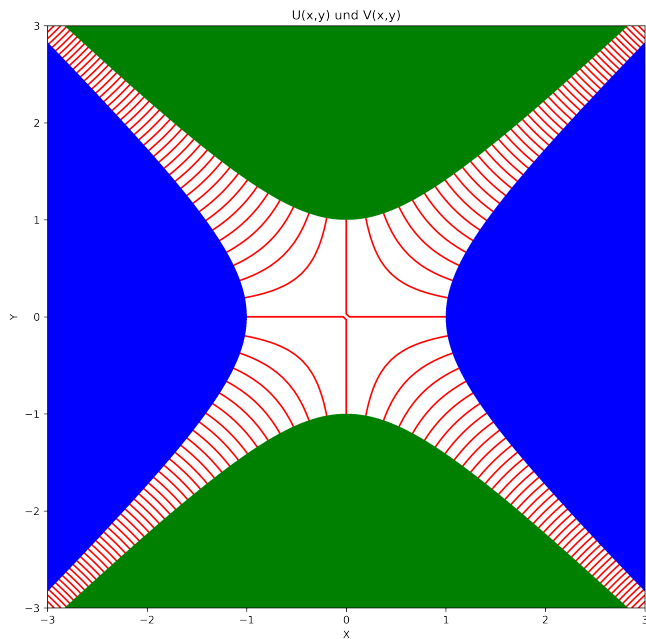




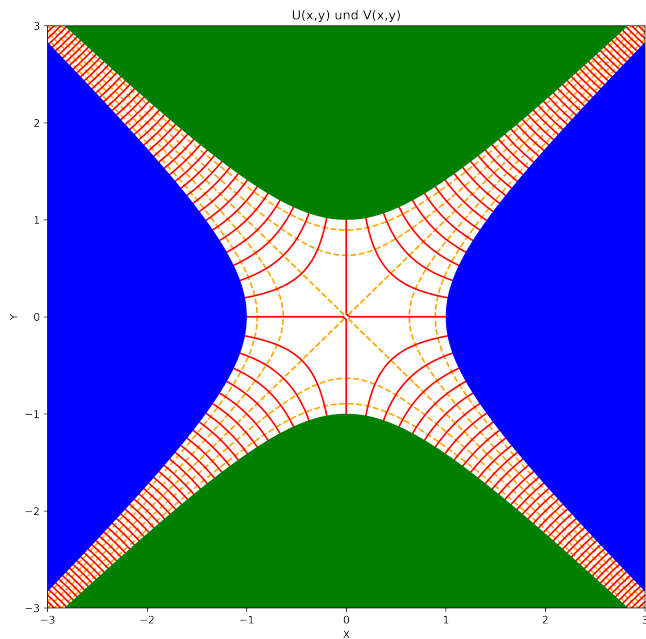
Beispiel  $F(z) = z^2$



Beispiel  $F(z) = z^2$



Beispiel  $F(z) = z^2$



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

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

$$z = x + jy = re^{j\theta}$$

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

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

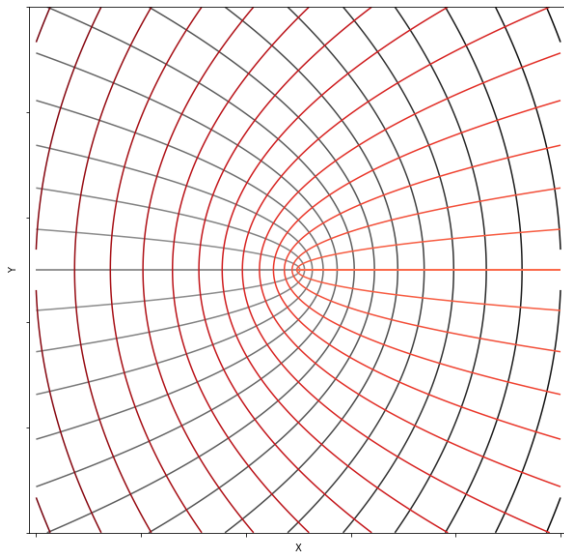
$$z = x + jy = re^{j\theta}$$

In Real und Imaginärteil ausgeschrieben

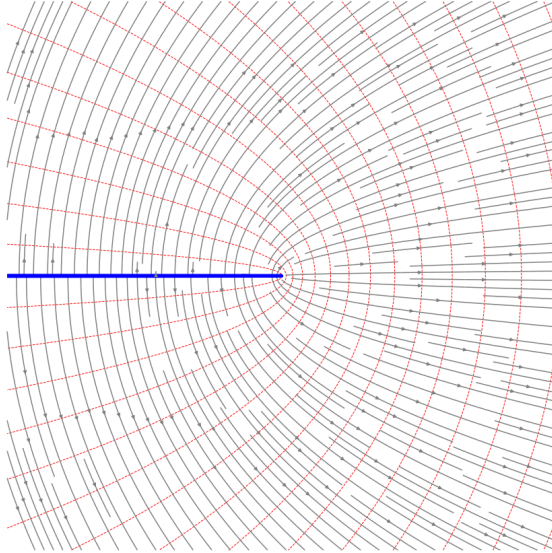
$$F(z) = \underbrace{\sqrt{\frac{\sqrt{x^2 + y^2} + x}{2}}}_{U(x,y)} + j \underbrace{\sqrt{\frac{\sqrt{x^2 + y^2} - x}{2}}}_{V(x,y)}$$

Danke Feynman!

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



# Elektrisches Feld einer Semiinfiniten Platte



# Parabolische Zylinderkoordinaten

- ▶ Koordinaten in  $(\sigma, \tau, z)$
- ▶ Linien mit konstantem  $\sigma$  oder  $\tau$  sind Parabeln mit gemeinsamen Brennpunkt
- ▶ Beziehungen zu kartesischen Koordinaten:

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

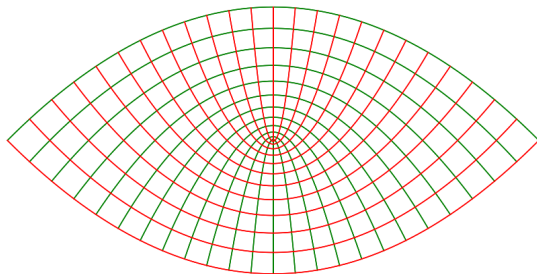


Abbildung 1: Grün:  $\tau = \text{const}$ , Rot:  $\sigma = \text{const}$



# Parabolische Zylinderkoordinaten

Parabeln mit konstantem  $\tau$  oder  $\sigma$

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

# Parabolische Zylinderkoordinaten

Parabeln mit konstantem  $\tau$  oder  $\sigma$

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

Umformen von

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

ergibt:

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

# 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

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

# Lösung der Helmholtz Gleichung mit Separation

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

# Lösung der Helmholtz Gleichung mit Separation

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

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

# Lösung der Helmholtz Gleichung mit Separation

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

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



# Lösung der Helmholtz Gleichung mit Separation

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

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

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

# Lösung der Helmholtz Gleichung mit Separation

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

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

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

Variablen separieren

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

# Lösung der Helmholtz Gleichung mit Separation

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

Gibt folgende zwei Differentialgleichungen

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

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

# Lösung der Differentialgleichung: Whittaker Funktion

Die Differentialgleichung

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

hat die linear unabhängigen Lösungen

$$W_{k,m}(z) = e^{-z/2} z^{m+1/2} {}_1F_1\left(\frac{1}{2} + m - k, 1 + 2m; z\right) \quad \text{und} \\ W_{k,-m}(z).$$

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

## Lösung der Differentialgleichung

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

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

# Lösung der Differentialgleichung

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

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

ergibt die Differentialgleichung

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

mit  $w(z)$  als Lösung.

## Lösung der Differentialgleichung

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

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

ergibt die Differentialgleichung

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

mit  $w(z)$  als Lösung.

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

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

## Lösung der Differentialgleichung

$D(z)$  kann auch mit der hypergeometrische Funktion  ${}_1F_1$  ausgedrückt werden.

$$D_1(z) = z^{-1/2} W_{k, -1/4} \left( \frac{z^2}{2} \right) = 2^{-1/4} e^{-z^2/4} {}_1F_1 \left( \frac{1}{4} - k, \frac{1}{2}; \frac{z^2}{2} \right)$$

$$D_2(z) = z^{-1/2} W_{k, 1/4} \left( \frac{z^2}{2} \right) = 2^{-3/2} e^{-z^2/4} z {}_1F_1 \left( \frac{3}{4} - k, \frac{3}{2}; \frac{z^2}{2} \right)$$

$$D_k(z) = \alpha_1(k) D_1(k, z) - \alpha_2(k) D_2(k, z)$$



## Lösung der Differentialgleichung

$D(z)$  kann auch mit der hypergeometrische Funktion  ${}_1F_1$  ausgedrückt werden.

$$D_1(z) = z^{-1/2} W_{k,-1/4} \left( \frac{z^2}{2} \right) = 2^{-1/4} e^{-z^2/4} {}_1F_1 \left( \frac{1}{4} - k, \frac{1}{2}; \frac{z^2}{2} \right)$$

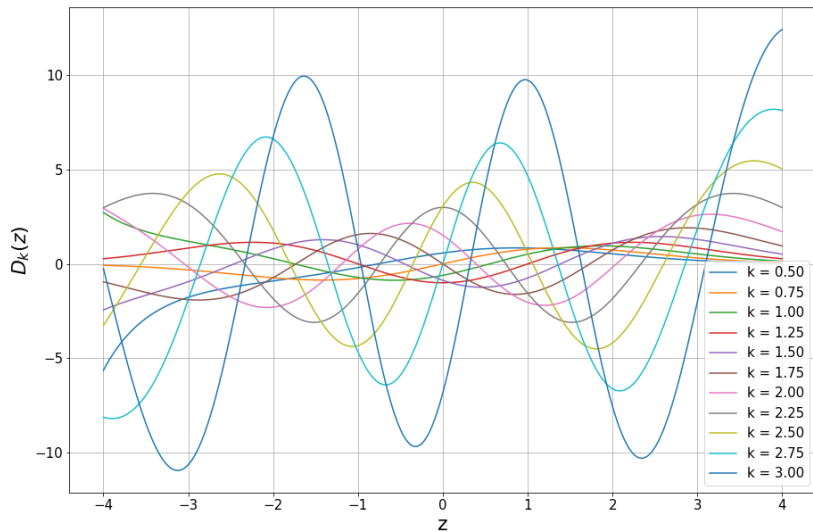
$$D_2(z) = z^{-1/2} W_{k,1/4} \left( \frac{z^2}{2} \right) = 2^{-3/2} e^{-z^2/4} z {}_1F_1 \left( \frac{3}{4} - k, \frac{3}{2}; \frac{z^2}{2} \right)$$

$$D_k(z) = \alpha_1(k) D_1(k, z) - \alpha_2(k) D_2(k, z)$$

$$\alpha_1 = \cos [\pi (1/4 - k)] \frac{1}{\sqrt{\pi}} \frac{\Gamma (1/4 + k)}{2^{1/4-k}}$$

$$\alpha_2 = \sin [\pi (1/4 - k)] \frac{1}{\sqrt{\pi}} \frac{\Gamma (3/4 + k)}{2^{-1/4-k}}$$

# Lösung der Differentialgleichung



Vielen Dank für die Aufmerksamkeit!

