

7. Tutorium - Lösungen

13.12.2013

7.1 Multiple Choice Fragen

a-c) Separationsansatz

$$\left(y \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{1}{y} \frac{\partial}{\partial y} + \frac{\partial}{\partial z}\right) \Phi(x, y, z) = (\lambda + y^2) \Phi(x, y, z)$$

Ansatz: $\Phi(x, y, z) = \Phi_1(x)\Phi_2(y)\Phi_3(z)$.

Ganze Gleichung durch $\Phi = \Phi_1\Phi_2\Phi_3$ dividieren:

$$\frac{1}{\Phi_1} \left[y \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Phi_1 \right] + \frac{1}{\Phi_2} \left[\frac{1}{y} \frac{\partial}{\partial y} \Phi_2 \right] + \frac{1}{\Phi_3} \left[\frac{\partial}{\partial z} \Phi_3 \right] = \lambda + y^2.$$

Φ_3 abspalten:

$$\frac{1}{\Phi_1} \left[y \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Phi_1 \right] + \frac{1}{\Phi_2} \left[\frac{1}{y} \frac{\partial}{\partial y} \Phi_2 \right] - y^2 = -\frac{1}{\Phi_3} \left[\frac{\partial}{\partial z} \Phi_3 \right] + \lambda = A(x, y) = A(z) = A = const.$$

$$\rightarrow \Phi_3'(z) = (\lambda - A) \Phi_3(z).$$

(Alternativ kann die Konstante auch anders gewählt werden, z.B. $\rightarrow \Phi_3'(z) = \tilde{A} \Phi_3(z)$. Es muss nur mit den nachfolgenden Gleichungen konsistent sein.)

Durch y dividieren, Φ_2 abspalten:

$$\frac{1}{\Phi_1} \left[\frac{\partial^2}{\partial x^2} \Phi_1 \right] = \frac{A}{y} - \frac{1}{\Phi_2} \left[\frac{1}{y^2} \frac{\partial}{\partial y} \Phi_2 \right] + y = B(x) = B(y) = B = const.$$

$$\rightarrow \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Phi_1(x) = B \Phi_1(x)$$

$$\rightarrow \frac{\partial}{\partial y} \Phi_2(y) = (Ay + y^3 - By^2) \Phi_2(y)$$

d) e) $f(x) = \cos(x)H(x)H(\pi - x)$.

$$f'(x) = -\sin(x)H(x)H(\pi - x) + \cos(x)\delta(x)H(\pi - x) - \cos(x)H(x)\delta(\pi - x)$$

$$= -\sin(x)H(x)H(\pi - x) + \delta(x) + \delta(\pi - x).$$

$$f''(x) = -\cos(x)H(x)H(\pi - x) - 0 - 0 + \delta'(x) + \underbrace{\delta'(\pi - x)}_{=-\delta'(x-\pi)}(-1)$$

$$= -\cos(x)H(x)H(\pi - x) + \delta'(x) + \delta'(x - \pi)$$

$$= -f(x) + \delta'(x - \pi) + \delta'(x).$$

$$f'''(x) = -f'(x) + \delta''(x - \pi) + \delta''(x).$$

$$n \geq 2 : f^{(n)}(x) = -f^{(n-2)} + \delta^{(n-1)}(x - \pi) + \delta^{(n-1)}(x).$$

$$f)\left(\frac{d}{dx} - \omega\right) [H(x)e^{\omega x} + H(-x)e^{-\omega x}]$$

$$= \delta(x)e^{\omega x} + H(x)\omega e^{\omega x} + \delta(-x)(-1)e^{-\omega x} + H(-x)(-\omega)e^{-\omega x} - \omega H(x)e^{\omega x} - \omega H(-x)e^{-\omega x}$$

$$= \delta(x) + H(x)\omega e^{\omega x} - \delta(x) - H(-x)\omega e^{-\omega x} - \omega H(x)e^{\omega x} - \omega H(-x)e^{-\omega x}$$

$$= -2H(-x)\omega e^{-\omega x}$$

$$= -2\omega e^{-\omega x} [1 - H(x)].$$

7.2 Residuensatz

a) Lösungen von $x^n + 1 = 0$, also $x^n = -1$: Satz von de Moivre: $e^{in\varphi} = (e^{i\varphi})^n = \cos(n\varphi) + i \sin(n\varphi)$. Rechte Seite ergibt -1 für $n\varphi = \pi(2N + 1)$ mit ganzzahligem N . Daher $\varphi = \frac{\pi}{n}(2N + 1)$ mit $N = 0, 1, \dots, n - 1$.

Für $n = 4$ hat man $x_1 = e^{\frac{i\pi}{4}} = \frac{1+i}{\sqrt{2}}$, $x_2 = e^{\frac{3i\pi}{4}} = \frac{-1+i}{\sqrt{2}}$, $x_3 = e^{\frac{5i\pi}{4}} = e^{-\frac{3i\pi}{4}} = \frac{-1-i}{\sqrt{2}}$, $x_4 = e^{\frac{7i\pi}{4}} = e^{-\frac{i\pi}{4}} = \frac{1-i}{\sqrt{2}}$.

b) Da $h(x)$ eine einfache Nullstelle bei $x = c$ hat, gilt $h(x) \approx (x - c)h'(c)$ in einer Umgebung von $x = c$. Daher:

$$\begin{aligned} \text{Res}_{x \rightarrow c} f(x) &= \text{Res}_{x \rightarrow c} f(x) = \text{Res}_{x \rightarrow c} \frac{g(x)}{h(x)} \approx \text{Res}_{x \rightarrow c} \frac{g(x)}{(x-c)h'(c)} = \lim_{x \rightarrow c} (x - c) \frac{g(x)}{(x-c)h'(c)} \\ &= \lim_{x \rightarrow c} \frac{g(x)}{h'(c)} = \frac{g(c)}{h'(c)}. \end{aligned}$$

Wem das „ \approx “ zu ungenau ist, der kann $h(x)$ auch in einer Taylor-Reihe $h(x) = 0 + (x - c)h'(c) + \frac{1}{2!}(x - c)^2 h''(c) + \dots$ expandieren und dann die Laurentreihe des Quotienten bilden. Der Koeffizient $a_{-1} = g(c)/h'(c)$ der Laurentreihe $f(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n(x - c)^n$ ist dann genau das gesuchte Residuum.

c) Die Pole befinden sich bei $e^{\pm i\pi/4}$ und $e^{\pm 3i\pi/4}$. Man kann die oberen zwei Pole wählen, und den Integrationsweg über den oberen Halbkreis schließen, der keinen Beitrag liefert: Beitrag über oberen Halbkreis \mathcal{C} mit $x = re^{i\varphi}$, $dx = rie^{i\varphi}d\varphi$ und r groß aber konstant liefert:

$$\int_{\mathcal{C}} \frac{x^2+ax+b}{x^4+1} dx = \int_0^\pi \frac{(re^{i\varphi})^2+are^{i\varphi}+b}{(re^{i\varphi})^4+1} rie^{i\varphi}d\varphi \xrightarrow{r \rightarrow \infty} \int_0^\pi \frac{(re^{i\varphi})^2}{(re^{i\varphi})^4} rie^{i\varphi}d\varphi = i \int_0^\pi \frac{1}{re^{i\varphi}} d\varphi \xrightarrow{r \rightarrow \infty} 0.$$

Die Residuen an den Polen der oberen Halbebene sind

$$\text{Res}_{x \rightarrow e^{i\pi/4}} \frac{x^2+ax+b}{x^4+1} = \frac{x^2+ax+b}{4x^3} \Big|_{x=e^{i\pi/4}} = \frac{i+ae^{i\pi/4}+b}{4e^{3i\pi/4}}.$$

$$\text{Res}_{x \rightarrow e^{3i\pi/4}} \frac{x^2+ax+b}{x^4+1} = \frac{x^2+ax+b}{4x^3} \Big|_{x=e^{3i\pi/4}} = \frac{-i+ae^{3i\pi/4}+b}{4e^{9i\pi/4}} = \frac{-i+ae^{3i\pi/4}+b}{4e^{i\pi/4}}.$$

Schließen im oberen Halbkreis (positiver Umlaufsinn, daher kein zusätzliches „-“) ergibt:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x^2+ax+b}{x^4+1} dx &= 2\pi i \left(\text{Res}_{x \rightarrow e^{i\pi/4}} \frac{x^2+ax+b}{x^4+1} + \text{Res}_{x \rightarrow e^{3i\pi/4}} \frac{x^2+ax+b}{x^4+1} \right) \\ &= 2\pi i \left(\frac{i+ae^{i\pi/4}+b}{4} e^{-3i\pi/4} + \frac{-i+ae^{3i\pi/4}+b}{4} e^{-i\pi/4} \right) \\ &= \frac{\pi i}{2} \left[i \left(\frac{-1-i}{\sqrt{2}} - \frac{1-i}{\sqrt{2}} \right) + a(-i+i) + b \left(\frac{-1-i}{\sqrt{2}} + \frac{1-i}{\sqrt{2}} \right) \right] = \frac{\pi}{\sqrt{2}} (1+b). \end{aligned}$$

Alternativ könnte man den Halbkreis auch unten schließen, wobei man ein zusätzliches negatives Vorzeichen für den negativen Umlaufsinn berücksichtigen muss.

7.3 Greensche Funktion

a) $\mathcal{L}_x = -\frac{d^2}{dx^2} - 3\frac{d}{dx} - 2$, $f(x) = 2$, $\mathcal{L}_x y(x) = f(x)$.

Ansatz: $G(x, x') = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{G}(k) e^{ik(x-x')} dk$

und $\delta(x-x') = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{ik(x-x')} dk$ einsetzen in

$$\mathcal{L}_x G(x, x') = \delta(x-x'),$$

$$\left(-\frac{d^2}{dx^2} - 3\frac{d}{dx} - 2 \right) G(x, x') = \delta(x-x'),$$

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{G}(k) \left(-\frac{d^2}{dx^2} - 3\frac{d}{dx} - 2 \right) e^{ik(x-x')} dk = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{ik(x-x')} dk,$$

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{G}(k) (k^2 - 3ik - 2) e^{ik(x-x')} dk = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{ik(x-x')} dk.$$

Vergleich der Integranden:

$$\tilde{G}(k) (k^2 - 3ik - 2) = 1. \quad \rightarrow \quad \tilde{G}(k) = \frac{1}{k^2 - 3ik - 2}.$$

$$G(x, x') = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ik(x-x')}}{k^2 - 3ik - 2} dk.$$

$$k^2 - 3ik - 2 = (k-2i)(k-i)$$

Pole liegen bei $k = 2i$ und $k = i$. Für $x-x' > 0$: Großkreis oben schließen ($ik = i(\text{Re}k + i\text{Im}k) = i\text{Re}k - \text{Im}k$: Für $\text{Im}k > 0$ exponentiell gedämpft). Zwei Pole liegen im Großkreis. Für $x-x' < 0$: Großkreis unten schließen (\rightarrow Vorzeichen). Kein Pol liegt im Großkreis.

$$\begin{aligned} G(x, x') &= H(x-x') \left[2\pi i \text{Res}_{k \rightarrow 2i} \frac{1}{2\pi} \frac{e^{ik(x-x')}}{k^2 - 3ik - 2} + 2\pi i \text{Res}_{k \rightarrow i} \frac{1}{2\pi} \frac{e^{ik(x-x')}}{k^2 - 3ik - 2} \right] - H(x'-x) \times 0 \\ &= H(x-x') \left[2\pi i \lim_{k \rightarrow 2i} (k-2i) \frac{1}{2\pi} \frac{e^{ik(x-x')}}{(k-2i)(k-i)} + 2\pi i \lim_{k \rightarrow i} (k-i) \frac{1}{2\pi} \frac{e^{ik(x-x')}}{(k-2i)(k-i)} \right] \\ &= H(x-x') \left[i \frac{e^{-2(x-x')}}{i} + i \frac{e^{-(x-x')}}{-i} \right] \\ &= H(x-x') \left[e^{-2(x-x')} - e^{-(x-x')} \right]. \end{aligned}$$

b)

Die homogenen Greenschen Funktionen lauten: $e^{-2(x-x')}$ und $e^{-(x-x')}$.

Randbedingung: $G(0, x' > 0) = 0$ ist bereits erfüllt.

Allgemein: Homogene Greensche Funktion über Ansatz:

$$G = G_I + Ae^{-2(x-x')} + Be^{-(x-x')}.$$

$$G(0, x' > 0) = 0 + Ae^{2x'} + Be^{x'} = 0. \quad (\text{I})$$

$$G'(x, x') = -2Ae^{-2(x-x')} - Be^{-(x-x')}.$$

$$G'(0, x' > 0) = -2Ae^{2x'} - Be^{x'} = 0. \quad (\text{II})$$

Aus (I) und (II) folgt: $A = 0$, $B = 0$.

$$\rightarrow G(x, x') = G_I = H(x-x') \left[e^{-2(x-x')} - e^{-(x-x')} \right].$$

c)

Lösung: $y(x) = \int_0^\infty G(x, x') f(x') dx' = \int_0^x dx' e^{-2(x-x')} 2 - \int_0^x dx' e^{-(x-x')} 2$

$$\begin{aligned}
&= 2 \left. \frac{e^{-2(x-x')}}{2} \right|_{x'=0}^x - 2 \left. \frac{e^{-(x-x')}}{1} \right|_{x'=0}^x \\
&= 1 - e^{-2x} - 2 + 2e^{-x} \\
&= -1 - e^{-2x} + 2e^{-x}.
\end{aligned}$$

d) $y'(x) = \frac{d}{dx} (-1 - e^{-2x} + 2e^{-x}) = 2e^{-2x} - 2e^{-x}.$

$$y''(x) = \frac{d^2}{dx^2} (-1 - e^{-2x} + 2e^{-x}) = -4e^{-2x} + 2e^{-x}.$$

Probe der Randbedingungen:

$$y(0) = -1 - e^0 + 2e^0 = 0.$$

$$y'(0) = 2e^0 - 2e^0 = 0.$$

Probe der Lösung:

$$\begin{aligned}
\left(-\frac{d^2}{dx^2} - 3\frac{d}{dx} - 2\right)y(x) &= \left(-\frac{d^2}{dx^2} - 3\frac{d}{dx} - 2\right)(-1 - e^{-2x} + 2e^{-x}) \\
&= -(-4e^{-2x} + 2e^{-x}) - 3(2e^{-2x} - 2e^{-x}) - 2(-1 - e^{-2x} + 2e^{-x}) \\
&= 4e^{-2x} - 2e^{-x} - 6e^{-2x} + 6e^{-x} + 2 + 2e^{-2x} - 4e^{-x} \\
&= 0e^{-2x} + 0e^{-x} + 2 = 2.
\end{aligned}$$