

Höhere Mathematik II für die Fachrichtung Physik

14. Übungsblatt

Aufgabe 81 (Übung)

Berechnen Sie die Fouriertransformierte $\mathcal{F}f$ der folgenden Funktionen $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$.

$$\begin{aligned} \text{a) } f(x) &= xe^{-|x|}, & \text{b) } f(x) &= \frac{1}{x^2 + 4x + 5}, \\ \text{c) } f(x) &= \frac{x}{x^4 + 2x^2 + 1}, & \text{d) } f(x) &= \begin{cases} \cos(x) & \text{für } x \in [-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}], \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases} \end{aligned}$$

Lösungsvorschlag:

Wir vereinbaren die folgende Notation (die wir auch für die anderen Aufgaben dieses Übungsblattes verwenden): Ist $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ absolutintegrierbar, so definieren wir

$$\check{f}(\xi) := \frac{1}{2\pi} (\mathcal{F}f)(-\xi) = \frac{1}{2\pi} \hat{f}(-\xi) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{ix\xi} dx, \quad \xi \in \mathbb{R}.$$

Man beachte, dass $\hat{f}(\xi) = 2\pi \check{f}(-\xi)$ für alle $\xi \in \mathbb{R}$ gilt. Die Inversionsformel (Satz 23.7) lässt sich dann kompakter aufschreiben: Sind f als auch ihre Fouriertransformierte \hat{f} absolutintegrierbar, so gilt

$$\check{\check{f}}(x) = f(x) \quad \text{für alle } x \in \mathbb{R}.$$

Weiterhin definieren wir für Aufgabenteile a), b) und c) die Funktion

$$g: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, \quad g(x) = e^{-|x|}.$$

Nach S.169, Vorlesungsmanuskript, ist g absolutintegrierbar und es gilt

$$\hat{g}(\xi) = \frac{2}{1 + \xi^2}, \quad \xi \in \mathbb{R}.$$

- a) Per Definition von f gilt $f(x) = xg(x)$ für alle $x \in \mathbb{R}$. Weiterhin ist f absolutintegrierbar (in der Tat: Für $b > 0$ folgt mit partieller Integration

$$\int_0^b |f(x)| dx = \int_0^b xe^{-x} dx = [-xe^{-x}]_0^b + \int_0^b e^{-x} dx = -(b+1)e^{-b} + 1$$

und daher für $a < 0 < b$

$$\int_a^b |f(x)| dx = \int_0^{|a|} xe^{-x} dx + \int_0^b xe^{-x} dx = 2 - (b+1)e^{-b} - (|a|+1)e^{-|a|} \rightarrow 2$$

für $a \rightarrow -\infty$ und $b \rightarrow \infty$. Damit ist

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx = 2 < \infty,$$

womit f absolutintegrierbar ist.). Nun folgt aus Satz 23.4

$$\widehat{f}(\xi) = \widehat{xg}(\xi) = i(\widehat{-ixg})(\xi) \stackrel{23.4}{=} i(\widehat{g})'(\xi) = -\frac{4i\xi}{(1+\xi^2)^2}.$$

b) Es ist

$$f(x) = \frac{1}{x^2 + 4x + 5} = \frac{1}{(x+2)^2 + 1} = \frac{1}{2}\widehat{g}(x+2) = \frac{1}{2}(\tau_{-2}\widehat{g})(x), \quad x \in \mathbb{R},$$

wobei für $b \in \mathbb{R}$ $(\tau_b g)(x) := g(x-b)$ die Translation von g um b bezeichnet. Nun ist \widehat{g} absolutintegrierbar, da

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\widehat{g}(\xi)| d\xi = 2 \lim_{\substack{a \rightarrow -\infty \\ b \rightarrow \infty}} \int_a^b \frac{1}{1+\xi^2} d\xi = 2 \lim_{\substack{a \rightarrow -\infty \\ b \rightarrow \infty}} [\arctan(\xi)]_{\xi=a}^{\xi=b} = \frac{\pi}{2} - \left(-\frac{\pi}{2}\right) = \pi < \infty.$$

Daher dürfen wir die Inversionsformel (IF) (vgl. Satz 23.7) auf g anwenden und erhalten zusammen mit Satz 23.4

$$2\widehat{f}(\xi) = \widehat{\tau_{-2}\widehat{g}}(\xi) \stackrel{23.4}{=} e^{i2\xi} \cdot \widehat{\widehat{g}}(\xi) = 2\pi e^{i2\xi} \cdot \check{\widehat{g}}(-\xi) \stackrel{\text{(IF)}}{=} 2\pi e^{i2\xi} g(-\xi) = 2\pi e^{i2\xi} e^{-|\xi|}, \quad \xi \in \mathbb{R}.$$

Es folgt

$$\widehat{f}(\xi) = \pi e^{-|\xi|+i2\xi}, \quad \xi \in \mathbb{R}.$$

c) Es ist

$$f(x) = \frac{x}{x^4 + 2x^2 + 1} = \frac{x}{(1+x^2)^2} = -\frac{1}{4} \frac{d}{dx} \left(\frac{2}{1+x^2} \right) = -\frac{1}{4} \widehat{g}'(x), \quad x \in \mathbb{R}.$$

Weiter ist wegen

$$|f(x)| = \frac{1}{2} \underbrace{\frac{|x|}{1+x^2}}_{\leq 1} \cdot \widehat{g}(x) \leq \frac{1}{2} \widehat{g}(x), \quad x \in \mathbb{R},$$

und der Absolutintegrierbarkeit von \widehat{g} (vgl. Aufgabenteil b)) die Funktion f nach Satz 23.1 absolutintegrierbar. Somit ist nach Satz 23.4 und der Inversionsformel (IF)

$$\widehat{f}(\xi) = -\frac{1}{4} \mathcal{F}(\widehat{g}')(\xi) \stackrel{23.4}{=} -\frac{i\xi}{4} \mathcal{F}(\widehat{g})(\xi) = -\frac{2\pi i\xi}{4} \check{\widehat{g}}(-\xi) \stackrel{\text{(IF)}}{=} -\frac{i\pi}{2} \xi e^{-|\xi|}, \quad \xi \in \mathbb{R}.$$

Bemerkung: Alternativ kann man mit Hilfe von Aufgabenteil a) argumentieren: Ist $f_1(x) := xe^{-|x|}$, $x \in \mathbb{R}$, die Funktion aus Aufgabenteil a), so gilt $\widehat{f_1}(x) = -4if(x)$ und damit mit der Inversionsformel (IF)

$$\widehat{f}(\xi) = 2\pi \check{f}(-\xi) = \frac{i\pi}{2} \check{f_1}(-\xi) \stackrel{\text{(IF)}}{=} \frac{i\pi}{2} f_1(-\xi) = -\frac{i\pi}{2} \xi e^{-|\xi|}, \quad \xi \in \mathbb{R}.$$

d) Man kann die Fouriertransformierte von f direkt mit Hilfe der Definition (und der Eulerschen Formel) nachrechnen. Stattdessen wollen wir aber mit Hilfe von Satz 24.4 die Berechnung der Fouriertransformierten auf eine Funktion h zurückführen, deren Fouriertransformierte wir bereits kennen. Sei hierfür

$$h: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, h(x) = \begin{cases} 1 & x \in [-1, 1], \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases}$$

Setzen wir $a := (\frac{\pi}{2})^{-1}$ und $h_a(x) := h(ax)$, so sehen wir, dass $f(x) = \cos(x)h_a(x)$ für alle $x \in \mathbb{R}$ gilt. Nach Beispiel (2) auf S.170, Vorlesungsmanuskript, Satz 23.4 und der Eulerschen Formel (EF) $\cos(x) = \frac{1}{2}(e^{ix} + e^{-ix})$, $x \in \mathbb{R}$, ist daher für $\xi \notin \{-1, 1\}$

$$\begin{aligned} 2\widehat{f}(\xi) &\stackrel{\text{(EF)}}{=} \widehat{e^{ix}h_a}(\xi) + \widehat{e^{-ix}h_a}(\xi) \stackrel{23.4}{=} \widehat{h}_a(\xi - 1) + \widehat{h}_a(\xi + 1) \stackrel{23.4}{=} \frac{1}{a} \left[\widehat{h} \left(\frac{\xi - 1}{a} \right) + \widehat{h} \left(\frac{\xi + 1}{a} \right) \right] \\ &\stackrel{(2)}{=} \frac{1}{a} \left[\frac{2 \sin((\xi - 1)/a)}{(\xi - 1)/a} + \frac{2 \sin((\xi + 1)/a)}{(\xi + 1)/a} \right] = \frac{2 \sin((\xi - 1)/a)}{\xi - 1} + \frac{2 \sin((\xi + 1)/a)}{(\xi + 1)} \\ &\stackrel{(*)}{=} \frac{-2 \cos(\xi/a)}{\xi - 1} + \frac{2 \cos(\xi/a)}{(\xi + 1)} = \frac{4 \cos(\xi/a)}{1 - \xi^2} = \frac{4 \cos(\pi\xi/2)}{1 - \xi^2}. \end{aligned}$$

Hierbei haben wir in (*) die Identitäten $\sin(x + \frac{\pi}{2}) = \cos(x)$ und $\sin(x - \frac{\pi}{2}) = -\cos(x)$, $x \in \mathbb{R}$, benutzt. Für $\xi = 1$ erhält man genauso

$$2\widehat{f}(1) = \widehat{h}_a(0) + \widehat{h}_a(2) = \frac{1}{a} \left[\widehat{h}(0) + \widehat{h} \left(\frac{2}{a} \right) \right] \stackrel{(2)}{=} \frac{1}{a} [2 + 0] = \pi$$

und analog für $\xi = -1$

$$2\widehat{f}(-1) = \pi.$$

(Alternativ kann man z.B. auch $\widehat{f}(\pm 1)$ mit Hilfe der Regel von de L'Hospital bestimmen, da \widehat{f} nach Satz 23.3 stetig ist: Dann erhalten wir

$$2\widehat{f}(1) \stackrel{23.3}{=} \lim_{\xi \rightarrow 1} 2\widehat{f}(\xi) = \lim_{\xi \rightarrow 1} \frac{4 \cos(\pi\xi/2)}{1 - \xi^2} = \lim_{\xi \rightarrow 1} \frac{-2\pi \sin(\pi\xi/2)}{-2\xi} = \pi,$$

Analog kann man auch $2\widehat{f}(-1) = \pi$ zeigen.). Insgesamt folgt also

$$\widehat{f}(\xi) = \begin{cases} \frac{2 \cos(\pi\xi/2)}{1 - \xi^2} & \text{für } |\xi| \neq 1, \\ \frac{\pi}{2} & \text{für } \xi = \pm 1. \end{cases}$$

Aufgabe 82 (Übung)

a) Berechnen Sie die Fouriertransformierte von $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, $f(x) = e^{-\frac{x^2}{2}}$ mit Hilfe des Cauchyschen Integralsatzes. Betrachten Sie hierfür die holomorphe Funktion $F(z) = e^{-\frac{z^2}{2}}$, $z \in \mathbb{C}$, und für $R > 0$ und $\xi > 0$ den einfach geschlossenen Weg $\gamma_{\xi,R} := \gamma_{1,\xi,R} + \gamma_{2,\xi,R} + \gamma_{3,\xi,R} + \gamma_{4,\xi,R}$, wobei

$$\begin{aligned} \gamma_{1,\xi,R}(t) &:= t, t \in [-R, R], & \gamma_{2,\xi,R}(t) &:= R + it, t \in [0, \xi], \\ \gamma_{3,\xi,R}(t) &:= t + i\xi, t \in [-R, R], & \gamma_{4,\xi,R}(t) &:= -R + i\xi, t \in [0, \xi]. \end{aligned}$$

Gehen Sie in folgenden Schritten vor:

(i) Zeigen Sie mit Hilfe des Cauchyschen Integralsatzes, dass für jedes $R > 0$ und $\xi > 0$

$$\int_{-R}^R f(x)e^{-ix\xi} dx = \left(\int_{-R}^R f(x) dx + \int_{\gamma_{1,\xi,R}} F(z) dz - \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz \right) e^{-\frac{1}{2}\xi^2}. \quad (1)$$

(ii) Zeigen Sie $\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma_{2,\xi,R}} F(z) dz = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz = 0$ für jedes $\xi > 0$.

(iii) Führen Sie mit Hilfe von b) den Grenzübergang $R \rightarrow \infty$ in (1) durch und folgern Sie

$$\hat{f}(\xi) = \sqrt{2\pi}e^{-\frac{1}{2}\xi^2}, \quad \xi > 0.$$

(iv) Zeigen Sie, dass die Identität in (iii) auch für $\xi \leq 0$ gilt.

b) Berechnen Sie $\int_0^\infty \frac{\sin^2(x)}{x^2} dx$ mit Hilfe des Satzes von Plancherel.

Hinweis: Man erinnere sich an die Fouriertransformierte von $f(x) := \begin{cases} 1 & \text{für } x \in [-1, 1], \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases}$

Lösungsvorschlag:

a) (i) Da F holomorph auf ganz \mathbb{C} ist, gilt für jedes $R > 0$ und $\xi > 0$

$$\begin{aligned} 0 &= \int_{\gamma_{\xi,R}} F(z) dz = \int_{\gamma_{1,\xi,R}} F(z) dz + \int_{\gamma_{2,\xi,R}} F(z) dz - \int_{\gamma_{3,\xi,R}} F(z) dz - \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz \\ &= \int_{-R}^R f(x) dx + \int_{\gamma_{2,\xi,R}} F(z) dz - \int_{-R}^R F(x+i\xi) dx - \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz. \end{aligned}$$

Umstellen obiger Gleichung liefert

$$\int_{-R}^R F(x+i\xi) dx = \int_{-R}^R f(x) dx + \int_{\gamma_{2,\xi,R}} F(z) dz - \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz. \quad (2)$$

Das Integral auf der linken Seite ist aber

$$\int_{-R}^R F(x+i\xi) dx = \int_{-R}^R e^{-\frac{(x+i\xi)^2}{2}} dx = \int_{-R}^R e^{-\frac{x^2+2ix\xi-\xi^2}{2}} dx = e^{\frac{\xi^2}{2}} \int_{-R}^R f(x)e^{-ix\xi} dx,$$

sodass durch Einsetzen in (2) und Multiplikation mit $e^{-\frac{\xi^2}{2}}$ die gewünschte Gleichung

$$\int_{-R}^R f(x)e^{-ix\xi} dx = \left(\int_{-R}^R f(x) dx + \int_{\gamma_{1,\xi,R}} F(z) dz - \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz \right) e^{-\frac{1}{2}\xi^2}$$

folgt.

(ii) Da $\operatorname{Re}(z) = R$ für alle $z \in \operatorname{Spur}(\gamma_{2,\xi,R})$ gilt, ist

$$M_{2,\xi,R} := \sup_{z \in \operatorname{Spur}(\gamma_{2,\xi,R})} |F(z)| = \sup_{z \in \operatorname{Spur}(\gamma_{2,\xi,R})} e^{-\frac{\operatorname{Re}(z)^2}{2}} = e^{-\frac{R^2}{2}}$$

und damit nach Satz 22.5

$$\left| \int_{\gamma_{2,\xi,R}} F(z) dx \right| \stackrel{22.5}{\leq} M_{2,\xi,R} \cdot L(\gamma_{2,\xi,R}) = e^{-\frac{R^2}{2}} \cdot \xi \longrightarrow 0 \quad (R \rightarrow \infty).$$

Somit ist $\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma_{2,\xi,R}} F(z) dz = 0$. Analog zeigt man $\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz = 0$.

(iii) Führen wir den Grenzübergang $R \rightarrow \infty$ in (1) durch, erhalten wir unter Anwendung von b)

$$\begin{aligned}\widehat{f}(\xi) &= \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-R}^R f(x) e^{-ix\xi} dx \stackrel{(1)}{=} \lim_{R \rightarrow \infty} \left(\int_{-R}^R f(x) dx + \int_{\gamma_{1,\xi,R}} F(z) dz - \int_{\gamma_{4,\xi,R}} F(z) dz \right) e^{-\frac{1}{2}\xi^2} \\ &\stackrel{\text{b)}}{=} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx + 0 - 0 \right) e^{-\frac{\xi^2}{2}} = \sqrt{2\pi} e^{-\frac{\xi^2}{2}},\end{aligned}$$

wobei die letzte Gleichung aus

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2}} dx = \sqrt{2} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(\sqrt{2}y)^2}{2}} dy = \sqrt{2} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-y^2} dy = \sqrt{2\pi}.$$

folgt.

(iv) Die Identität stimmt offensichtlich für $\xi = 0$, da in diesem Fall

$$\widehat{f}(0) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \sqrt{2\pi}$$

gilt. Da f gerade ist (d.h., $f(-x) = f(x)$ für alle $x \in \mathbb{R}$), ist \widehat{f} es ebenfalls, denn mit der Substitution $x \mapsto -x$ folgt

$$\widehat{f}(-\xi) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{ix\xi} dx = \int_{-\infty}^{\infty} f(-x) e^{i(-x)\xi} dx \stackrel{f \text{ gerade}}{=} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-ix\xi} dx = \widehat{f}(\xi)$$

für alle $\xi \in \mathbb{R}$. Also haben wir auch für $\xi < 0$

$$\widehat{f}(\xi) = \widehat{f}(-\xi) \stackrel{\text{(iii)}}{=} \sqrt{2\pi} e^{-\frac{\xi^2}{2}}.$$

Es folgt $\widehat{f}(\xi) = \sqrt{2\pi} e^{-\frac{\xi^2}{2}}$ für alle $\xi \in \mathbb{R}$.

b) Sei

$$f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, f(x) = \begin{cases} 1, & x \in [-1, 1], \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases}$$

Nach Beispiel (2) auf Seite 170, Vorlesungsmanuskript, gilt dann

$$\widehat{f}(\xi) = \begin{cases} \frac{2\sin(\xi)}{\xi} & \text{für } \xi \neq 0, \\ 2 & \text{für } \xi = 0. \end{cases}$$

Da $(\widehat{f})^2$ absolutintegrierbar ist, folgt daher aus dem Satz von Plancherel (Satz 23.9)

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin^2(\xi)}{\xi^2} d\xi = \frac{2\pi}{4} \cdot \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |\widehat{f}(\xi)|^2 d\xi \stackrel{23.9}{=} \frac{2\pi}{4} \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx = \frac{\pi}{2} \int_{-1}^1 dx = \pi.$$

Da die Funktion $\xi \mapsto \frac{\sin^2(\xi)}{\xi^2}$ gerade ist, folgt schließlich

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin^2(\xi)}{\xi^2} d\xi = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin^2(\xi)}{\xi^2} d\xi = \frac{\pi}{2}.$$

Aufgabe 83 (Übung)

In dieser Aufgabe wollen wir die Eigenwerte der Fouriertransformation \mathcal{F} bestimmen, d.h., jene $\lambda \in \mathbb{C}$, für die es eine absolutintegrierbare Funktion $f \neq 0$ gibt mit

$$\widehat{f} = \lambda f.$$

- a) Seien f und \widehat{f} absolutintegrierbar. Zeigen Sie $\widehat{\widehat{f}}(x) = 2\pi f(-x)$ für alle $x \in \mathbb{R}$.
Hinweis: Inversionsformel.
- b) Seien $\alpha := \sqrt{2\pi}$ und $\lambda \in \mathbb{C}$ ein Eigenwert von \mathcal{F} . Folgern Sie aus a), dass dann $\lambda \in \{\alpha, -\alpha, i\alpha, -i\alpha\}$ ist.
- c) Sei wieder $\alpha := \sqrt{2\pi}$. Zeigen Sie, dass $\{\alpha, -\alpha, i\alpha, -i\alpha\}$ die Menge der Eigenwerte von \mathcal{F} ist.
Hinweis: Betrachten Sie die Funktionen $e^{-\frac{x^2}{2}}, xe^{-\frac{x^2}{2}}, (a + bx^2)e^{-\frac{x^2}{2}}, (cx + dx^3)e^{-\frac{x^2}{2}}$ für geeignete $a, b, c, d \in \mathbb{R}$.

Lösungsvorschlag:

Im Folgenden sei stets $\alpha := \sqrt{2\pi}$.

- a) Seien f und \widehat{f} absolutintegrierbar. Nach der Inversionsformel (IF) gilt dann

$$\widehat{\widehat{f}}(x) = 2\pi \check{f}(-x) \stackrel{(\text{IF})}{=} 2\pi f(-x)$$

für alle $x \in \mathbb{R}$.

- b) Sei $\lambda \in \mathbb{C}$ ein Eigenwert von \mathcal{F} . Dann gibt es eine absolutintegrierbare Funktion $f \neq 0$ mit $\widehat{f} = \lambda f$. Wir definieren $f^-(x) := f(-x)$ für $x \in \mathbb{R}$. Offensichtlich ist dann $(f^-)^- = f$. Aus Aufgabenteil a) folgt daher

$$\lambda^4 f = \mathcal{F}^4(f) = \mathcal{F}^2\left(\widehat{\widehat{f}}\right) \stackrel{\text{a)}}{=} 2\pi \mathcal{F}^2(f^-) \stackrel{\text{a)}}{=} (2\pi)^2 (f^-)^- = \alpha^4 f.$$

Da $f \neq 0$ ist, muss $\lambda^4 = \alpha^4$ sein. Hieraus folgt $\lambda \in \{\alpha, -\alpha, i\alpha, -i\alpha\}$.

- c) Für jedes $\lambda \in \{\alpha, -\alpha, i\alpha, -i\alpha\}$ müssen wir eine absolutintegrierbare Funktion $f \neq 0$ finden mit $\widehat{f} = \lambda f$ (in diesem Fall nennen wir f eine *Eigenfunktion* zum Eigenwert λ). Wir definieren hierfür $\varphi(x) = e^{-\frac{x^2}{2}}$, $x \in \mathbb{R}$. Offensichtlich ist dann $\varphi \neq 0$. Im Folgenden wollen wir nachweisen, dass für bestimmte Polynome p die Funktionen $x \mapsto p(x)\varphi(x)$ Eigenfunktionen zu den Eigenwerten $\alpha, -i\alpha, -\alpha$ und $i\alpha$ sind. Hierfür stellen wir zunächst fest, dass für jedes Polynom p die Funktion $x \mapsto p(x)\varphi(x)$ absolutintegrierbar ist. In der Tat, da

$$M := \sup_{x \in \mathbb{R}} |p(x)e^{-\frac{x^2}{4}}| < \infty$$

und $x \mapsto e^{-\frac{x^2}{4}}$ absolutintegrierbar ist, folgt aus Satz 23.1 und der Abschätzung

$$|p(x)\varphi(x)| = |p(x)e^{-\frac{x^2}{4}}| e^{-\frac{x^2}{4}} \leq M e^{-\frac{x^2}{4}} \quad \text{für alle } x \in \mathbb{R},$$

dass $x \mapsto p(x)\varphi(x)$ absolutintegrierbar ist. Somit ist $\mathcal{F}(p\varphi) = \widehat{p\varphi}$ für jedes Polynom p wohldefiniert.

Aus der Vorlesung ist bekannt, dass

$$\widehat{\varphi} = \alpha\varphi \quad (3)$$

gilt (wir haben diese Identität auch in Aufgabe 82 gezeigt). Also ist α ein Eigenwert von \mathcal{F} . Weiter ist

$$\widehat{(x\varphi)}(\xi) = \widehat{-\varphi'}(\xi) \stackrel{23.4}{=} -i\xi\widehat{\varphi}(\xi) \stackrel{(3)}{=} -i\alpha\xi\varphi(\xi) \quad (4)$$

für alle $\xi \in \mathbb{R}$. Also ist die Funktion $x \mapsto x\varphi(x)$ eine Eigenfunktion zum Eigenwert $-i\alpha$. Weiter ist für $a, b \in \mathbb{R}$

$$\begin{aligned} \mathcal{F}((a + bx^2)\varphi) &= a\mathcal{F}(\varphi) + b\mathcal{F}(x^2\varphi) \stackrel{(3)}{=} a\alpha\varphi + ib\mathcal{F}(-ix(x\varphi)) \stackrel{23.4}{=} \alpha a\varphi + ib(\mathcal{F}(x\varphi))' \\ &\stackrel{(4)}{=} \alpha a\varphi + ib(-i\alpha x\varphi)' = \alpha a\varphi + \alpha b(\varphi - x^2\varphi) = -\alpha[-a - b + bx^2]\varphi. \end{aligned}$$

Daher ist $x \mapsto (a + bx^2)\varphi(x)$ genau dann eine Eigenfunktion zum Eigenwert $-\alpha$, wenn $a = -a - b$, also $b = -2a$ ist. Setzen wir z.B. $a = 1$, folgt dann aus obiger Rechnung, dass die Funktion $x \mapsto (1 - 2x^2)\varphi(x)$ eine Eigenfunktion zum Eigenwert $-\alpha$ ist. Schließlich ist für $c, d \in \mathbb{R}$

$$\begin{aligned} \mathcal{F}((cx + dx^3)\varphi) &\stackrel{(4)}{=} -i\alpha cx\varphi + d\mathcal{F}(x^2(x\varphi)) \stackrel{23.4}{=} -i\alpha cx\varphi - d(\mathcal{F}(x\varphi))'' \\ &\stackrel{(4)}{=} -i\alpha cx\varphi - d(-i\alpha x\varphi)'' = i\alpha[-(c + 2d)x + dx^3]\varphi. \end{aligned}$$

Daher ist $x \mapsto (cx + dx^3)\varphi(x)$ genau dann eine Eigenfunktion zum Eigenwert $i\alpha$, wenn $c = -c - 2d$, also $d = -c$. Setzen wir z.B. $c = 1$, folgt dann aus obiger Rechnung, dass die Funktion $x \mapsto (x - x^3)\varphi(x)$ eine Eigenfunktion zum Eigenwert $i\alpha$ ist. Also haben wir nachgewiesen, dass tatsächlich $\{\alpha, -\alpha, i\alpha, -i\alpha\}$ die Menge der Eigenwerte von \mathcal{F} ist.

Aufgabe 84 (Übung)

In dieser Aufgabe betrachten wir die Wärmeleitungsgleichung: Für $u_0: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ sei $u: \mathbb{R} \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ eine Lösung der partiellen Differentialgleichung

$$\begin{cases} \partial_t u(x, t) = \partial_x^2 u(x, t), & x \in \mathbb{R}, t > 0, \\ u(x, 0) = u_0, & x \in \mathbb{R}. \end{cases} \quad (5)$$

Wir nehmen an, dass für jedes feste $t > 0$ die Funktionen $\partial_t u(\cdot, t)$, $\partial_x^k u(\cdot, t)$, $k \leq 2$, und u_0 absolutintegrierbar sind¹. Ferner nehmen wir an, dass ∂_t und \mathcal{F} kommutieren, d.h., dass $\mathcal{F}(\partial_t u(\cdot, t))(\xi) = \partial_t \mathcal{F}(u(\cdot, t))(\xi)$ für alle $\xi \in \mathbb{R}$ und $t > 0$ gilt.

- a) Für jedes $\xi \in \mathbb{R}$ sei $v_\xi: [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$, $v_\xi(t) = \mathcal{F}(u(\cdot, t))(\xi)$. Zeigen Sie mit Hilfe der Fouriertransformation, dass v_ξ folgendes Anfangswertproblem löst:

$$\begin{cases} v_\xi'(t) = -\xi^2 v_\xi(t), & t > 0, \\ v_\xi(0) = \widehat{u_0}(\xi). \end{cases}$$

¹Für eine Funktion $w: \mathbb{R} \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ und einem festen $t \in [0, \infty)$ bezeichnen wir mit $w(\cdot, t)$ die Funktion $\mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, $x \mapsto w(x, t)$.

b) Bestimmen Sie v_ξ für jedes $\xi \in \mathbb{R}$.

Hinweis: §12, HM I.

c) Zeigen Sie mit Hilfe von b), dass

$$u(x, t) = (K_t * u_0)(x) \quad \text{für alle } x \in \mathbb{R} \text{ und } t > 0,$$

gilt, wobei für $t > 0$

$$K_t: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, K_t(x) = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}}.$$

Lösungsvorschlag:

a) Mit der Definition von v_ξ und den Voraussetzungen an $u(\cdot, t)$ erhalten wir für jedes feste $t > 0$

$$v'_\xi(t) = \partial_t \mathcal{F}(u(\cdot, t))(\xi) = \mathcal{F}(\partial_t u(\cdot, t))(\xi) \stackrel{(5)}{=} \mathcal{F}(\partial_x^2 u(\cdot, t))(\xi) \stackrel{23.4}{=} (i\xi)^2 \mathcal{F}(u(\cdot, t))(\xi) = -\xi^2 v_\xi(t)$$

und für $t = 0$

$$v_\xi(0) = \mathcal{F}(u(\cdot, 0))(\xi) = \widehat{u}_0(\xi).$$

Also löst v_ξ das Anfangswertproblem

$$\begin{cases} v'_\xi(t) = -\xi^2 v_\xi(t), & t > 0, \\ v_\xi(0) = \widehat{u}_0(\xi). \end{cases} \quad (6)$$

b) Die Gleichung (6) ist eine lineare gewöhnliche Differentialgleichung mit Anfangswert. Die eindeutige Lösung ist gegeben durch

$$v_\xi(t) = \widehat{u}_0(\xi) e^{-t\xi^2}, \quad t \geq 0.$$

c) Nach Aufgabenteil b) ist für jedes feste $t > 0$ $\mathcal{F}(u(\cdot, t))(\xi) = v_\xi(t) = \widehat{u}_0(\xi) e^{-t\xi^2}$, $\xi \in \mathbb{R}$. Da die Fouriertransformation Faltungen in Produkte übersetzt (vgl. Satz 23.5, Vorlesungsmanuscript), sollte daher $u(x, t) = [u_0 * \mathcal{F}^{-1}(e^{-t\xi^2})](x)$ sein. Dies beweisen wir im Folgenden. Sei $t > 0$ beliebig aber fest. Zunächst einmal berechnen wir die inverse Fouriertransformierte von $\xi \mapsto e^{-t\xi^2}$. Dazu stellen wir fest, dass

$$e^{-t\xi^2} = e^{-\frac{(\sqrt{2t}\xi)^2}{2}} = \varphi(\sqrt{2t}\xi),$$

wobei $\varphi(\xi) = e^{-\frac{\xi^2}{2}}$ die Gaußsche Glockenkurve ist, deren Fouriertransformierte wir nach Aufgabe 82 oder auch S.174, Vorlesungsmanuscript, bereits kennen. Daher ist

$$\widehat{(e^{-t\xi^2})}(x) = \frac{1}{2\pi} \widehat{e^{-t\xi^2}}(-x) = \frac{1}{2\pi} \widehat{\varphi(\sqrt{2t}\xi)}(-x) \stackrel{23.4}{=} \frac{1}{2\pi} \frac{1}{\sqrt{2t}} \sqrt{2\pi} \varphi\left(-\frac{\xi}{\sqrt{2t}}\right) \stackrel{82}{=} \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{\xi^2}{4t}} =: K_t(x).$$

Nach Satz 23.5 ist

$$\mathcal{F}(K_t * u_0)(\xi) \stackrel{23.5}{=} \widehat{K_t}(\xi) \cdot \widehat{u_0}(\xi) = e^{-t\xi^2} \widehat{u_0}(\xi) \stackrel{b)}{=} \mathcal{F}(u(\cdot, t))(\xi),$$

und daher aus der Injektivität der Fouriertransformation

$$K_t * u_0(x) = u(x, t) \quad \text{für alle } x \in \mathbb{R}$$

(die Injektivität der Fouriertransformation sieht man folgendermaßen ein: Sind f, g absolutintegrierbar mit $\widehat{f} = \widehat{g}$, so folgt für $h := f - g$, dass $\widehat{h} = \widehat{f} - \widehat{g} = 0$ und damit nach der Inversionsformel $h = \check{\widehat{h}} = \check{0} = 0$. Aus $h = 0$ folgt aber sofort $f = g$). Da $t > 0$ beliebig gewählt war, folgt schließlich

$$u(x, t) = (K_t * u_0)(x) \quad \text{für alle } x \in \mathbb{R} \text{ und } t > 0.$$

Bemerkungen:

(1) Die Funktion

$$K : \mathbb{R} \times (0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}, \quad K(x, t) = K_t(x) = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}}$$

wird auch *Fundamentallösung* der Wärmeleitungsgleichung (oder auch *Wärmeleitungskern*) genannt. Sie spielt eine wichtige Rolle für die Lösbarkeit der Wärmeleitungsgleichung: In obiger Aufgabe haben wir (unter gewissen Voraussetzungen) gezeigt, dass, wenn u eine Lösung von (5) ist, notwendigerweise $u(x, t) = (K_t * u_0)(x)$ (für $x \in \mathbb{R}, t > 0$) gilt. Umgekehrt kann man zeigen, dass, wenn u_0 z.B. absolutintegrierbar und stetig ist,

$$u(x, t) := \begin{cases} (K_t * u_0)(x) & \text{für } t > 0, \\ u_0(x) & \text{für } t = 0 \end{cases}$$

tatsächlich eine Lösung von (5) definiert.

(2) Die Stärke der Fouriertransformation liegt vor allem in der in Satz 23.4 formulierten Regel: Sind f und f' absolutintegrierbar, so gilt $\widehat{f'} = i\xi\widehat{f}$, d.h., die Fouriertransformation übersetzt *Differentiation* in *Multiplikation* (mit ξ). So ging die partielle Differentialgleichung (5) in die *gewöhnliche* Differentialgleichung (6) über, die einfacher zu lösen war.