		NOU	
		I	II
Name Vorname	1		
	2		
Matrikelnummer Studiengang (Hauptfach) Fachrichtung (Nebenfach)			
	3		
Unterschrift der Kandidatin/des Kandidaten	4		
TECHNISCHE UNIVERSITÄT MÜNCHEN	5		
Fakultät für Mathematik	6		
Semestrale	7		
Mathematik 4 für Physik			
(Analysis 3)	\sum		
Prof. Dr. S. Warzel			
19. Februar 2010, 8:15 – 9:45 Uhr, MW 0001	I	Erstkorre	ktur
Hörsaal: Platz:	II	 Zweitkorr	 ektur
Hinweise: Überprüfen Sie die Vollständigkeit der Angabe: 7 Aufgaben			
Bearbeitungszeit: 90 min			
Erlaubte Hilfsmittel: zwei selbsterstellte DIN A4-Seiten			
Bei Multiple-Choice-Aufgaben sind genau die zutreffenden Aussagen anzukreuzen. Bei Aufgaben mit Kästchen werden nur die Resultate in diesen Kästchen berücksichtigt.			
Nur von der Aufsicht auszufüllen:			
Hörsaal verlassen von bis			
orzeitig abgegeben um			

Musterlösung

Besondere Bemerkungen:

1. Fluss durch eine Oberfläche

[7 Punkte]

Sei $S:=\left\{(x,y,z)\in\mathbb{R}^3\mid 5x^2+y^2+16z^2=2010\right\}$ so orientiert, dass der Normalenvektor vom Ursprung weg zeigt. Berechnen Sie den Fluss von

$$F(x,y,z) = \begin{pmatrix} y-z\\ -x+z\\ x-y \end{pmatrix} \tag{1}$$

 $\operatorname{durch} S$.

Lösung:

Sei V das von $S=\partial V$ eingeschlossene Volumen (V ist ein Ellipsoid). Nach dem Satz von Gauß ist der Fluß von F [2] durch die Oberfläche S mit der Divergenz von F verknüpft [2]. Da F divergenzfrei ist,

$$\operatorname{div} F \stackrel{\text{\scriptsize [1]}}{=} \partial_x (y-z) + \partial_y (-x+z) + \partial_z (x-y) \stackrel{\text{\scriptsize [1]}}{=} 0,$$

verschwindet die rechte Seite:

$$\underbrace{\int_{S} F \cdot n \, dS}_{\text{[2]}} \stackrel{\text{[2]}}{=} \int_{V} \operatorname{div} F \, dx \stackrel{\text{[1]}}{=} 0$$

Bemerkung: Es gibt 2 Punkte auf die Definition des Flusses ist und 2 Punkte auf die Anwendung des Satzes von Gauß.

Sei $S:=\left\{(x,y,z)\in\mathbb{R}^3\mid x^2+y^2+z^2=1\land z\geq 0\right\}$ so orientiert, dass der Normalenvektor vom Ursprung weg zeigt, und

$$v(x, y, z) = \begin{pmatrix} y+4 \\ \tanh z + 2x \\ \cosh(x^2 + z^2) + e^{4y^2} \end{pmatrix}$$

ein Vektorfeld. Bestimmen Sie die Zirkulation von v durch den Rand von S.

Lösung:

Wir benutzen den Satz von Stokes: der Rand der Halbkugel S ist eine Kreislinie ∂S in der xy-Ebene, die im mathematisch positiven Sinne, also gegen den Uhrzeigersinn, orientiert ist. Nach dem Satz von Stokes können wir alternativ den Fluss von rot v durch irgendeine Oberfläche D mit Rand $\partial S = \partial D$ wählen.

Sei $D:=\{(x,y,z)\in\mathbb{R}^3\mid x^2+y^2\leq 1\land z=0\}$ die Kreisscheibe in der xy-Ebene, die so orientiert sei, dass der Normalenvektor durch n=(0,0,1) gegeben ist. Dann gilt

$$\underbrace{\int_{\partial S} v \cdot \mathrm{d}r}_{[2]} \stackrel{[2]}{=} \int_{D} \operatorname{rot} v \cdot n \, \mathrm{d}S = \int_{D} \underbrace{\begin{pmatrix} (\operatorname{rot} v)_{x} \\ (\operatorname{rot} v)_{y} \\ \partial_{x} (\tanh z + 2x) - \partial_{y} (y + 4) \end{pmatrix}}_{[1]} \cdot \underbrace{\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}}_{[1]} \, \mathrm{d}S(x,y)$$

$$= \int_{D} \underbrace{\begin{pmatrix} (\operatorname{rot} v)_{x} \\ (\operatorname{rot} v)_{y} \\ 1 \end{pmatrix}}_{[1]} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \, \mathrm{d}S(x,y) = \int_{D} 1 \, \mathrm{d}S(x,y) \stackrel{[1]}{=} \pi,$$

denn der Flächeninhalt der Kreisscheibe mit Radius 1 ist π .

Alternativ kann man das auch direkt ausrechnen: die Kreislinie wird in Polarkoordinaten parametrisiert. Dann rechnet man nach, dass das Integral gleich π ist,

$$\underbrace{\int_{\partial S} v \cdot \mathrm{d}r}_{[2]} = \int_{0}^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \underbrace{\begin{pmatrix} \sin\varphi + 4 \\ 0 + 2\cos\varphi \\ \cosh(\cos^{2}\varphi + 0) + e^{4\sin^{2}\varphi} \end{pmatrix}}_{[1]} \cdot \underbrace{\begin{pmatrix} -\sin\varphi \\ +\cos\varphi \\ 0 \end{pmatrix}}_{[1]}$$

$$\underbrace{\begin{bmatrix} 1 \\ \end{bmatrix} \int_{0}^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \left(-\sin^{2}\varphi - 4\sin\varphi + 2\cos^{2}\varphi \right)}_{[1]}$$

$$= -\pi + 0 + 2\pi \underbrace{\begin{bmatrix} 1 \\ \end{bmatrix}}_{\pi} \pi.$$

Hierbei haben wir benutzt, dass

$$\int_0^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \, \sin^2\varphi \stackrel{[1]}{=} \pi = \int_0^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \, \cos^2\varphi$$

ist sowie

$$\int_0^{2\pi} \mathrm{d}\varphi \, \sin\varphi \stackrel{\text{[1]}}{=} 0.$$

Bemerkung: Es gibt 2 Punkte auf die Definition der Zirkulation und 2 Punkte auf die Anwendung des Satzes von Stokes.

3. Residuenkalkül [8 Punkte]

Seien $\alpha_1,\ldots,\alpha_N\in\mathbb{C}$ paarweise verschieden und

$$f(z) = \prod_{k=1}^{N} (z - \alpha_k)^{-1}.$$

- (a) f hat bei α_k eine
 - \square hebbare Singularität \square Pol 1. Ordnung [1] \square Pol 2. Ordnung
 - \square Pol -1. Ordnung \square wesentliche Singularität
- (b) Bestimmen Sie das Residuum von f bei $z = \alpha_1$:

$$\operatorname{Res}_{\alpha_1}(f) = \prod_{2 \leq j \leq N} \frac{1}{\alpha_1 - \alpha_j}$$
 [2]

(c) Geben Sie den Hauptteil der Laurent-Reihe von f um $z=\alpha_1$ an:

$$H(z) := \sum_{n=1}^{\infty} c_{-n} (z - \alpha_1)^{-n} = \frac{\text{Res}_{\alpha_1}(f)}{z - \alpha_1}$$
 [2]

(d) Bestimmen Sie den Konvergenzradius des Nebenteils $N(z):=\sum_{n=0}^\infty c_n(z-\alpha_1)^n$ der Laurent-Reihe von f um $z=\alpha_1$:

$$R = \min \left\{ |\alpha_k - \alpha_1| \mid k = 2, \dots, N \right\}$$
 [3]

Lösung:

Zur Teilaufgabe (d): Da die α_k , $k=1,\ldots,N$, paarweise verschieden sind, hat f die Partialbruchzerlegung

$$f(z) = \sum_{k=1}^{N} \frac{b_k}{z - \alpha_k} = \frac{b_1}{z - \alpha_1} + \sum_{k=2}^{N} \frac{b_k}{z - \alpha_k} = H(z) + N(z)$$

wobei die Konstanten $b_k = \operatorname{Res}_{\alpha_k}(f)$ die Residuen von f an der Stelle α_k sind. Dann ist der äußere Konvergenzradius der Laurent-Reihe von f, also der Konvergenzradius des Nebenteils N, gleich dem Abstand zum nächsten Pol.

Denn für jedes $\alpha_k, k=2,\ldots,N$, kann $(z-\alpha_k)^{-1}$ um $z=\alpha_1$ entwickelt werden,

$$\frac{1}{z - \alpha_k} = -\frac{1}{(\alpha_k - \alpha_1) - (z - \alpha_1)} = -\frac{1}{\alpha_k - \alpha_1} \frac{1}{1 - \frac{z - \alpha_1}{\alpha_k - \alpha_1}}$$
$$= -\frac{1}{\alpha_k - \alpha_1} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{z - \alpha_1}{\alpha_k - \alpha_1}\right)^n.$$

Die geometrische Reihe konvergiert solange $|z-\alpha_1|<|\alpha_k-\alpha_1|$ ist. Die Potenzreihe von f konvergiert also, solange alle Potenzreihen zu $(z-\alpha_k)^{-1}$ konvergieren. Der Konvergenzradius R ist also der Abstand zum nächsten Pol,

$$R = \min\{|\alpha_k - \alpha_1| \mid k = 2, \dots, N\}.$$

[11 Punkte]

Gegeben sei $f: \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}$,

$$f(x) = \frac{1}{x^2 + \varepsilon^2},$$

mit $\varepsilon > 0$. Berechnen Sie die Fourier-Transformierte \hat{f} .

Lösung:

Die Fourier-Transformierte ist definiert als

$$\hat{f}(k) \stackrel{[1]}{=} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} dx \, \frac{e^{-ikx}}{x^2 + \varepsilon^2}.$$

Wir berechnen dieses Integral im Komplexen [2 Punkte]: wir schließen die Strecke [-R,+R] in der komplexen Ebene durch beispielsweise einen Halbkreis γ_R in der oberen Halbebene. Dann ist das Integral der Funktion $\frac{e^{-ikz}}{z^2+\varepsilon^2}$ über die Kurve $[-R,+R]\cup\gamma_R$ gleich dem eingeschlossenen Residuum bei $+i\varepsilon$ mal $2\pi i$,

$$\begin{split} \int_{-R}^{+R} \mathrm{d}x \, \frac{e^{-ikx}}{x^2 + \varepsilon^2} + \int_{\gamma_R} \mathrm{d}z \, \frac{e^{-ikz}}{z^2 + \varepsilon^2} & \stackrel{[1]}{=} + 2\pi i \, \mathrm{Res}_{i\varepsilon} \left(\frac{e^{-ikz}}{z^2 + \varepsilon^2} \right) & \stackrel{[1]}{=} 2\pi i \, \frac{e^{-iki\varepsilon}}{i\varepsilon + i\varepsilon} \\ & = \pi \frac{e^{+\varepsilon k}}{\varepsilon}. \end{split}$$

Das Pluszeichen erklärt sich dadurch, dass $[-R,+R] \cup \gamma_R$ im mathematisch positiven Sinne durchlaufen wird. Um zu sehen, für welche $k \in \mathbb{R}$ der zweite Term im Grenzfall $R \to \infty$ verschwindet, schätzen wir ihn betragsmäßig ab:

$$\left| \int_{\gamma_R} \mathrm{d}z \, \frac{e^{-ikz}}{z^2 + \varepsilon^2} \right| \stackrel{[1]}{=} \left| \int_0^\pi \mathrm{d}t \, iRe^{it} \, \frac{e^{-ikRe^{it}}}{R^2e^{i2t} + \varepsilon^2} \right| \le \int_0^\pi \mathrm{d}t \, R^{-1} \left| e^{-ikR(\cos t + i\sin t)} \right|$$

$$\stackrel{[1]}{=} \int_0^\pi \mathrm{d}t \, R^{-1} \, e^{+kR\sin t}$$

Der Integrand verschwindet genau dann fast überall punktweise für große R, wenn $k \leq 0$ ist. Daher erhalten wir für $k \leq 0$

$$\lim_{R\to\infty}\left(\int_{-R}^{+R}\mathrm{d}x\,\frac{e^{-ikx}}{x^2+\varepsilon^2}+\int_{\gamma_R}\mathrm{d}z\,\frac{e^{-ikz}}{z^2+\varepsilon^2}\right)=\int_{\mathbb{R}}\mathrm{d}x\,\frac{e^{-ikx}}{x^2+\varepsilon^2}\stackrel{\text{[1]}}{=}\pi\frac{e^{+\varepsilon k}}{\varepsilon}.$$

Um das Integral für $k \geq 0$ berechnen zu können, müssen wir die Strecke [-R, +R] nach unten mit einem Halbkreis $\tilde{\gamma}_R$ schließen. Dann ist das Residuum an der Stelle $-i\varepsilon$ eingeschlossen. Damit die Kurve im mathematisch positiven durchlaufen wir, lautet die Gleichung in diesem Fall (man achte auf die Integralgrenzen)

$$\begin{split} \int_{+R}^{-R} \mathrm{d}x \, \frac{e^{-ikx}}{x^2 + \varepsilon^2} + \int_{\tilde{\gamma}_R} \mathrm{d}z \, \frac{e^{-ikz}}{z^2 + \varepsilon^2} &= 2\pi i \, \mathrm{Res} \, \left(\frac{e^{-ikz}}{z^2 + \varepsilon^2} \right) \stackrel{[1]}{=} 2\pi i \, \frac{e^{-ik(-i\varepsilon)}}{-i\varepsilon - i\varepsilon} \\ &= -\pi \frac{e^{-\varepsilon k}}{\varepsilon} \, . \end{split}$$

Das Integral über den Hilfsweg trägt im Grenzfall $R \to \infty$ nicht bei und wir erhalten so für $k \ge 0$

$$\int_{\mathbb{R}} \mathrm{d}x \, \frac{e^{-ikx}}{x^2 + \varepsilon^2} = +\pi \frac{e^{-\varepsilon k}}{\varepsilon}.$$

Die Fourier-Transformierte \hat{f} ist also gegeben durch

$$\begin{split} \hat{f}(k) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} \mathrm{d}x \, \frac{e^{-ikx}}{x^2 + \varepsilon^2} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \pi \frac{e^{-\varepsilon|k|}}{\varepsilon} \\ &\stackrel{\text{[2]}}{=} \sqrt{\frac{\pi}{2}} \frac{e^{-\varepsilon|k|}}{\varepsilon}. \end{split}$$

5. Wärmeleitungsgleichung mit Quellterm

[8 Punkte]

Bestimmen Sie die Fourier-Transformierte $\hat{g}(k,t)$ von g(x,t), so dass für $f\in\mathcal{S}(\mathbb{R})$ die Funktion

$$\phi(x,t) := \int_{\mathbb{R}} f(y) g(x - y, t) \, \mathrm{d}y$$

das Anfangswertproblem $\phi(x,0)=f(x)$ zur Gleichung

$$\partial_t \phi(x,t) = (\partial_x^2 - m^2)\phi(x,t)$$

löst.

Lösung:

Das Integral aus der Angabe ist die Faltung von f und g in der Ortsvariable x: für alle $f,g(\cdot,t)\in L^1(\mathbb{R})$ gilt

$$(\mathcal{F}\phi)(k,t) \equiv \hat{\phi}(k,t) \stackrel{\text{[1]}}{=} \left(\mathcal{F}(g(\cdot,t)*f) \right)(k) = \left(\mathcal{F}(f*g(\cdot,t)) \right)(k) = \sqrt{2\pi} \left(\mathcal{F}f \right)(k) \left(\mathcal{F}g \right)(k,t)$$

$$\stackrel{\text{[1]}}{=} \sqrt{2\pi} \, \hat{f}(k) \, \hat{g}(k,t).$$

Die Differentialgleichung

$$\partial_t \phi(x,t) = (\partial_x^2 - m^2)\phi(x,t)$$

kann Fourier-transformiert werden:

$$\partial_t \hat{\phi}(k,t) = -(k^2 + m^2)\hat{\phi}(k,t)$$
 [2]

Diese Gleichung hat die Lösung

$$\hat{\phi}(k,t) \stackrel{\left[1\right]}{=} e^{-(k^2+m^2)t} \hat{\phi}(k,0) \stackrel{\left[1\right]}{=} e^{-(k^2+m^2)t} \hat{f}(k)$$

und man liest ab, dass

$$\hat{g}(k,t) \stackrel{\text{[2]}}{=} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-(k^2+m^2)t}$$

sein muss.

Bestimmen Sie die distributionelle Ableitung von $f:\mathbb{R}\longrightarrow\mathbb{R}$,

$$f(x) = \begin{cases} +1 & x \ge 0 \\ -1 & x < 0 \end{cases}.$$

Lösung:

Die distributionelle Ableitung von f kann man ausrechnen, indem man das Integral bei 0 aufteilt:

Also ist $\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}f(x)=2\delta(x)$.

7. Operatoren auf Hilbert-Räumen

[7 Punkte]

Sei $T_{\lambda}: L^{2}(\mathbb{R}^{n}) \longrightarrow L^{2}(\mathbb{R}^{n})$ der durch

$$(T_{\lambda}\psi)(x) := \lambda^{n/2}\psi(\lambda x)$$

definierte Operator, wobei $\lambda>0$ ist.

(a) Bestimmen Sie den adjungierten Operator:

$$(T_{\lambda}^*\varphi)(x) = \lambda^{-n/2}\,\varphi(x/\lambda) = (T_{1/\lambda}\varphi)(x)$$
 [3]

(b) T_{λ} ist für alle $\lambda \neq 1$

- $\hfill\Box$ selbstadjungiert $\hfill\Box$ eine Orthonormalbasis $\hfill\Box$ positiv

Seien A,B selbstadjungierte beschränkte Operatoren auf einem Hilbert-Raum $\mathcal{H}.$

(c) Zeigen Sie, dass aus AB = 0 auch BA = 0 folgt:

$$0 = 0^* \stackrel{\hbox{\scriptsize [1]}}{=} (AB)^* \stackrel{\hbox{\scriptsize [1]}}{=} B^*A^* \stackrel{\hbox{\scriptsize [1]}}{=} BA$$

Lösung:

(a) Seien $\varphi, \psi \in L^2(\mathbb{R}^n)$. Dann setzen wir T_λ in das Skalarprodukt ein:

$$\langle \varphi, T_{\lambda} \psi \rangle = \int_{\mathbb{R}} dx \, \overline{\varphi(x)} \, (T_{\lambda} \psi)(x) = \int_{\mathbb{R}} dx \, \overline{\varphi(x)} \, \lambda^{n/2} \, \psi(\lambda x)$$

Nach einem Variablenwechsel, $y := \lambda x$, erhalten wir

$$\langle \varphi, T_{\lambda} \psi \rangle = \int_{\mathbb{R}} dy \, \lambda^{-n} \, \overline{\varphi(y/\lambda)} \, \lambda^{n/2} \, \psi(y) = \int_{\mathbb{R}} dy \, \overline{\lambda^{-n/2} \varphi(y/\lambda)} \, \psi(y)$$
$$= \int_{\mathbb{R}} dy \, \overline{(T_{1/\lambda} \varphi)(y)} \, \psi(y) = \langle T_{1/\lambda} \varphi, \psi \rangle \, .$$

Der adjungierte Operator $T_{\lambda}^* = T_{1/\lambda}$ ist also gegeben durch

$$(T_{\lambda}^*\varphi)(x) = (T_{1/\lambda}\varphi)(x) = \lambda^{-n/2}\varphi(x/\lambda).$$

[3 Punkte]

(b) Wir müssen zeigen, dass der adjungierte Operator T^*_λ auch das Inverse T^{-1}_λ ist. Für jedes $\varphi\in L^2(\mathbb{R}^n)$ gilt

$$(T_{1/\lambda}T_{\lambda}\varphi)(x) = \lambda^{-n/2} (T_{\lambda}\varphi)(x/\lambda) = \lambda^{-n/2} \lambda^{n/2} \varphi(\lambda x/\lambda)$$
$$= \varphi(x),$$

das heißt $T_\lambda^*=T_{1/\lambda}$ ist ein Linksinverses. Analog zeigt man, dass T_λ^* das Rechtsinverse ist. Somit ist die Adjungierte auch das Inverse, $T_\lambda^*=T_\lambda^{-1}$, und T_λ ist unitär.