

Aufgaben und Lösungsvorschlag

Die folgenden Hinweise sind nützlich, um bestimmte Aufgaben dieser Prüfung zu lösen.

Hinweise:

• Für jedes Vektorfeld $X \in C^2(\mathbb{R}^3, \mathbb{R}^3)$ gilt

$$\nabla \times (\nabla \times X) = \nabla(\nabla \cdot X) - \Delta X.$$

• Sei $r \in (0, \infty)$. Wir schreiben $S_r^2(0) := \{x \in \mathbb{R}^3 \mid ||x|| = r\}$. Für jede stetige Funktion $f : S_r^2(0) \to \mathbb{R}$ gilt

$$\int_{S_{\tau}^{2}(0)} f \, dA = r^{2} \int_{0}^{\pi} \left(\int_{-\pi}^{\pi} f \begin{pmatrix} r \cos \varphi \sin \theta \\ r \sin \varphi \sin \theta \\ r \cos \theta \end{pmatrix} d\varphi \right) \sin \theta \, d\theta.$$

- $\bullet \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2 \psi \, d\psi = \pi$
- $\bullet \int_0^\pi \sin^3 \psi \, d\psi = \frac{4}{3}$

1. Boxaufgaben

Instruktionen für diesen Teil der Prüfung:

- Tragen Sie Ihre Lösung zu jeder Aufgabe in die Tabelle in der Antwortheft unter Aufgabe 1 ein.
- Tragen Sie jeweils **nur das Endresultat** ein. Nur dieses wird bewertet. Sie brauchen nichts zu begründen.
- Text ausserhalb der Tabelle wird bei der Korrektur nicht berücksichtigt.
- **1.A1** [2 Punkte] (Eigenschaften einer PDG) Wir schreiben die Standardkoordinaten in \mathbb{R}^2 als x, y. (Wir schreiben also einen Punkt in \mathbb{R}^2 als (x, y). Die Standardkoordinaten sind kartesische Koordinaten.) Wir betrachten die folgende PDG (partielle Differentialgleichung) für eine Funktion u auf \mathbb{R}^2 :

$$x^2 + y^2 + u_y + uu_x = 0.$$

- (i) Geben Sie die Ordnung der PDG an.
- (ii) Geben Sie an, ob die PDG linear ist.
- (iii) Falls die PDG linear ist, geben Sie dann an, ob sie homogen oder inhomogen ist.



- (i) (1 pt) Die Ordnung der PDG ist 1.
- (ii) (1 pt) Die PDG ist nicht linear.
- **1.A2** [2 Punkte] (Typ einer PDG) Wir schreiben die Standardkoordinaten in \mathbb{R}^3 als x_1, x_2, x_3 und betrachten die folgende PDG für eine Funktion u auf \mathbb{R}^3 :

$$u_{x_1x_1} + u_{x_2x_2} = u_{x_3x_3}. (1)$$

- (i) Ist diese PDG elliptisch?
- (ii) Ist sie hyperbolisch?

Lösung:

- (i) Die PDG ist nicht elliptisch.
- (ii) Sie ist hyperbolisch.

Begründung: Wir schreiben $t := x_3$. Die PDG (1) nimmt durch Verschieben von Termen die Form

$$u_{tt} + Lu = f$$

an, wobei

$$Lu = -\sum_{i,j=1}^{2} a_{ij} u_{x_i x_j} + \sum_{i=1}^{2} b_i u_{x_i} + cu, \qquad A(x) := \left(a_{ij}(x)\right)_{i,j=1}^{2} = \mathbb{1} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \forall x \in \mathbb{R}^3.$$

Für jedes $x \in \mathbb{R}^3$ ist die Matrix A(x) symmetrisch und positiv definit. Daher ist die PDG (1) hyperbolisch.

Da die PDG hyperbolisch ist, ist sie nicht elliptisch.

1.A3 [2 Punkte] (Anfangswertproblem) Wir schreiben die Standardkoordinaten in \mathbb{R}^2 als t, x. Bestimmen Sie die Lösung $u : [0, \infty) \times \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ des Problems

$$u_{tt} = 9u_{xx}, \quad \text{auf } (0, \infty) \times \mathbb{R},$$

 $u(t = 0, x) = e^x, \quad \forall x \in \mathbb{R},$
 $u_t(t = 0, x) = 0, \quad \forall x \in \mathbb{R}.$

Lösung:

$$u(t,x) = \frac{e^{x+3t}+e^{x-3t}}{2}, \forall (t,x) \in [0,\infty) \times \mathbb{R}$$

Begründung: Es handelt sich hierbei um ein Anfangswertproblem für die räumlich 1-dimensionale Wellengleichung mit

$$c = 3,$$
 $u_0(x) := e^x,$ $v_0 \equiv 0.$

Gemäss einem Satz aus der Vorlesung ist die Lösung dieses Problems durch die d'Alembertsche



Formel gegeben:

$$u(t,x) := \frac{u_0(x+ct) + u_0(x-ct)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} v_0(y) dy$$
$$= \frac{e^{x+3t} + e^{x-3t}}{2} + 0.$$

1.A4 [2 Punkte] (zwei Integrale) Wir definieren die Funktion

$$g: \mathbb{R} \to \mathbb{R}, \qquad g(y) := \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\left(e^{x^2}\right)} e^{-iyx} dx.$$

Bestimmen Sie die Funktion

$$f: \mathbb{R} \to \mathbb{R}, \qquad f(x) := \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} g(y)e^{ixy}dy.$$

Lösung:

$$f(x) = e^{-\left(e^{x^2}\right)}, \, \forall x \in \mathbb{R}$$

Begründung: Wir definieren

$$h: \mathbb{R} \to \mathbb{R}, \qquad h(x) := e^{-\left(e^{x^2}\right)}.$$

Wir haben

$$g = \hat{h},$$

$$f = \check{g}$$

$$= \check{h}$$

$$= h,$$

wobei wir im letzten Schritt einen Satz aus der Vorlesung über die Fourierrücktransformation angewendet haben. Es gilt also

$$f(x) = h(x) = e^{-\left(e^{x^2}\right)}.$$

1.A5 [2 Punkte] (Fouriertransformierte) Sei $f \in C^3(\mathbb{R}, \mathbb{C})$ eine Funktion, sodass f, f', f'' absolut integrierbar sind und f(x), f'(x), f''(x) für $x \to \pm \infty$ gegen 0 konvergieren. Drücken Sie die Fouriertransformierte von f''' mittels der Fouriertransformierten von f aus. Vereinfachen Sie das Resultat.



$$\widehat{f'''}(\xi) = -i\xi^3 \widehat{f}(\xi), \, \forall \xi \in \mathbb{R}$$

Begründung: Gemäss einem Satz aus der Vorlesung über die Fouriertransformation gilt für jedes $\xi \in \mathbb{R}$,

$$\widehat{f'''}(\xi) = i\xi \widehat{f''}(\xi)$$

$$= (i\xi)^2 \widehat{f}'(\xi)$$

$$= (i\xi)^3 \widehat{f}(\xi)$$

$$= -i\xi^3 \widehat{f}(\xi).$$

1.A6 [3 Punkte] (asymptotisches Verhalten einer Lösung) Wir definieren $v : \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ als die 2π -periodische Fortsetzung der Funktion

$$[0,2\pi)\ni x\mapsto |x-\pi|\in\mathbb{R}.$$

Wir schreiben die Standardkoordinaten in \mathbb{R}^2 als t, x und betrachten die Lösung $u \in C^2((0, \infty) \times \mathbb{R}, \mathbb{R})$ des Problems

$$u_t = u_{xx},$$
 $u(t, y) \to v(x) \quad \text{für} \quad (t, y) \to (0, x), \qquad \forall x \in \mathbb{R},$
 $u(t, x + 2\pi) = u(t, x), \qquad \forall t > 0, x \in \mathbb{R}.$

Konvergiert $u(t,\pi)$ für $t\to\infty$ gegen eine reelle Zahl? Falls ja, gegen welche?

Lösung:

Ja, gegen $\frac{\pi}{2}$.

Begründung (nicht Teil der Aufgabenstellung): Gemäss einem Satz in der Vorlesung ist u gegeben durch

$$u(t,x) = \sum_{k=-\infty,\dots,\infty} \widehat{v}_k e^{-k^2 t + ikx}.$$

Analog zu einem Argument in der Vorlesung gibt es zu jedem $\varepsilon > 0$ ein t_0 , sodass für jedes $t \ge t_0$ gilt

$$\left| \sum_{0 \neq k = -\infty, \dots, \infty} \widehat{v}_k e^{-k^2 t + ikx} \right| \leq \varepsilon, \qquad \forall t \geq t_0, \ x \in \mathbb{R}.$$

Daraus folgt, dass für jedes $x \in \mathbb{R}$ gilt:

$$u(t,x) \to \hat{v}_0 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |x - \pi| dx = \frac{1}{\pi} \int_{\pi}^{2\pi} (x - \pi) dx = \frac{1}{\pi} \cdot \frac{\pi^2}{2} = \frac{\pi}{2}$$



2. Multiple-Choice-Aufgaben

Instruktionen für diesen Teil der Prüfung:

- Tragen Sie Ihre Antworten in den Multiple-Choice-Antwortbogen ein.
- Es ist jeweils **genau eine** Antwort korrekt: Für genau die richtige Antwort gibt es je nach Aufgabe 1, 2 oder 3 Punkte. Wenn bei einer Aufgabe keine Antwort markiert ist, die falsche Antwort markiert ist oder mehrere Antworten markiert sind gibt es 0 Punkte.
- 2.MC1 [2 Punkte] (iteriertes Integral) Wodurch ist das folgende iterierte Integral gegeben?

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{2}} e^{-\frac{y^2}{2}} dy \right) e^{-i\xi x} dx$$

(A)
$$\widehat{x \mapsto e^{-x^2}}(\xi)$$

(B) $(\hat{f} * \hat{f})(\xi)$, wobei $f(x) := e^{-\frac{x^2}{2}}$ und * die Faltung zweier Funktionen bezeichnet

(C)
$$\left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2} - i\xi x} dx\right)^2$$

(D) durch keinen der obigen Ausdrücke

Lösung:

(C)

Begründung: Wir definieren $f: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$, $f(x) := e^{-\frac{x^2}{2}}$. Es gilt

$$\begin{split} &\int_{-\infty}^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{2}} e^{-\frac{y^2}{2}} dy \right) e^{-i\xi x} dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} (f * f)(x) e^{-i\xi x} dx \\ &= \widehat{f * f}(\xi) \\ &= (\widehat{f}\widehat{f})(\xi) \qquad \text{(Satz aus der Vorlesung, Faltung und Fouriertransformation)} \\ &= \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2} - i\xi x} \right)^2. \end{split}$$

2.MC2 [3 Punkte] (Existenz einer Lösung) Wir schreiben t,x für die Standardkoordinaten in $(0,\infty)\times\mathbb{R}$. Welches der folgenden Rand- und Anfangswertprobleme besitzt keine Lösung $u\in C^2(U,\mathbb{R})$, sodass

$$|u(t,x)| \le t + e^{x^2}, \quad \forall (t,x) \in U?$$



(A)

$$u_t = u_{xx}$$
 auf $U := (0, \infty) \times \mathbb{R}$,
 $u(t, y) \to v(x)$ für $(t, y) \to (0, x)$, $\forall x \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$,

wobei

$$v(x) := \begin{cases} e^x, & \text{falls } x > 0, \\ 0, & \text{falls } x = 0, \\ -e^{-x}, & \text{falls } x < 0. \end{cases}$$

(B)

$$\begin{aligned} u_t + u_{xx} &= 0 & \text{auf } U := (0, \infty) \times \mathbb{R}, \\ u(t, y) &\to v(x) & \text{für } (t, y) \to (0, x), & \forall x \in \mathbb{R}, \end{aligned}$$

wobei

$$v(x) := \begin{cases} 1 - |x|, & \text{falls } |x| \le 1, \\ 0, & \text{sonst.} \end{cases}$$

(C)

$$u_t = u_{xx}$$
 auf $U := (0, \infty) \times (0, 1),$
 $u(t, x) \to t$ für $x \to 0, \quad \forall t \in (0, \infty),$
 $u(t, x) \to t$ für $x \to 1, \quad \forall t \in (0, \infty)$

(D)

$$u_t + u_{xx} = 0$$
 auf $U := (0, \infty) \times (0, 1),$
 $u(t, x) \to t$ für $x \to 0, \quad \forall t \in (0, \infty),$
 $u(t, x) \to t$ für $x \to 1, \quad \forall t \in (0, \infty)$

Lösung:

(B)

Begründung dafür, dass (B) keine Lösung mit den gewünschten Eigenschaften besitzt: Sei $u \in C^2(U, \mathbb{R})$ eine Funktion, sodass

$$u_t + u_{xx} = 0$$
 auf $U := (0, \infty) \times \mathbb{R}$,
 $|u(t, x)| \le t + e^{x^2}$, $\forall (t, x) \in U$.

Wir definieren

$$\widetilde{u}: \widetilde{U}:=(0,1)\times\mathbb{R}\to\mathbb{R}, \qquad \widetilde{u}(\widetilde{t},x):=u(-\widetilde{t}+1,x).$$
 (2)

Diese Funktion erfüllt $\tilde{u} \in C^2(\tilde{U}, \mathbb{R})$,

$$\tilde{u}_{\tilde{t}} = \tilde{u}_{xx} \quad \text{auf } \tilde{U},$$
 (3)

$$\widetilde{u}_{\widetilde{t}} = \widetilde{u}_{xx} \quad \text{auf } \widetilde{U},$$

$$|\widetilde{u}(\widetilde{t}, x)| \le 1 + e^{x^2} \le 2e^{x^2}, \quad \forall (\widetilde{t}, x) \in \widetilde{U}.$$
(3)



Wir definieren den Wärmeleitungskern als die Funktion

$$K:(0,\infty)\times\mathbb{R}\to\mathbb{R}, \qquad K(t,x):=\frac{e^{-\frac{x^2}{4t}}}{2\sqrt{\pi t}}.$$

Wir definieren

$$\widetilde{w}:(0,\infty)\times\mathbb{R}\to\mathbb{R},\qquad \widetilde{w}(\widetilde{t},x):=\int_{-\infty}^{\infty}K(\widetilde{t},x-y)u(1,y)\,dy.$$

Für jedes $x \in \mathbb{R}$ gilt $\widetilde{u}(\widetilde{t}, y) \to u(1, x)$ für $(\widetilde{t}, y) \to (0, x)$. Daher folgt aus einem Satz aus der Vorlesung (Wärmeleitungsgleichung auf \mathbb{R} , Eindeutigkeit der Lösung) und (3,5), dass

$$\tilde{u} = \tilde{w} \quad \text{auf } \tilde{U}.$$
 (5)

Gemäss dem gleichen Satz ist \widetilde{w} glatt. Insbesondere ist $\widetilde{w}(1, \bullet) : \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ differenzierbar. Da die Funktion v nicht differenzierbar ist, gilt daher $\widetilde{w}(1, \bullet) \neq v$. Wegen Stetigkeit von \widetilde{w} gibt es daher ein $x_0 \in \mathbb{R}$, sodass

$$\widetilde{w}(\widetilde{t}, x_0) \not\to v(x_0)$$
 für $\widetilde{t} \nearrow 1$.

Wegen (6,2) gilt

$$u(t, x_0) \not\to v(x_0)$$
 für $t \to 0$, also $u(t, y) \not\to v(x_0)$ für $(t, y) \to (0, x_0)$.

Daher besitzt (B) keine Lösung mit den gewünschten Eigenschaften.

Grund dafür, dass (A) eine Lösung mit den gewünschten Eigenschaften besitzt: Satz aus der Vorlesung (Wärmeleitungsgleichung auf \mathbb{R})

Lösung für (C) mit den gewünschten Eigenschaften: $u(t,x) := t + \frac{x^2}{2} - \frac{x}{2}$

Lösung für (D) mit den gewünschten Eigenschaften: $u(t,x) := t - \frac{x^2}{2} + \frac{x}{2}$

Die folgenden Informationen beziehen sich auf die Fragen 2.MC3 und 2.MC4.

(Maxwell-Gleichungen im Vakuum, Wellengleichung) Die vier Maxwell-Gleichungen für die elektrische Feldstärke E und das Magnetfeld B sind gegeben durch:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \tag{6}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \tag{7}$$

$$\nabla \times \mathbf{E} + \partial_t \mathbf{B} = 0, \tag{8}$$

$$\nabla \times \mathbf{B} - \varepsilon_0 \mu_0 \partial_t \mathbf{E} = \mu_0 \mathbf{j} \tag{9}$$

Wir betrachten den Fall eines Vakuums, d. h., $\rho = 0$ und $\mathbf{j} = 0$.



2.MC3 [2 Punkte] Aus welchen Maxwell-Gleichungen folgt, dass E die Wellengleichung löst¹?

- (A) (7,8,9)
- (B) (7,8,10)
- (C) (7,9,10)
- (D) (8,9,10)

Lösung:

(C)

2.MC4 [2 Punkte] Aus welchen Maxwell-Gleichungen folgt, dass B die Wellengleichung löst?

- (A) (7,8,9)
- (B) (7,8,10)
- (C) (7,9,10)
- (D) (8,9,10)

Lösung:

(D)

Die folgenden Informationen beziehen sich auf die Fragen 2.MC5 und 2.MC6.

(Laplacegleichung auf einem Ball) Wir schreiben

$$B_r^n(x_0) := \{x \in \mathbb{R}^n | ||x - x_0|| < r\}$$

und

$$\overline{B}_r^n(x_0) := \{ x \in \mathbb{R}^n | ||x - x_0|| \le r \}.$$

Sei $u \in C^2(\overline{B}_2^3(0), \mathbb{R})$ eine Lösung des Dirichlet-Randwertproblems

$$\Delta u = 0, \quad \text{auf } B_2^3(0),$$

$$u(x) = x_1^2 \quad \text{auf } \partial B_2^3(0).$$

 $(x_1 \text{ bezeichnet die erste Komponente von } x.)$

2.MC5 [2 Punkte] u(0) ist gegeben durch

- (A) $\frac{1}{2}$
- (B) $\frac{2}{3}$
- (C) 1
- (D) $\frac{4}{3}$

¹Damit meinen wir, dass jede Komponente von **E** die Wellengleichung löst.



(D)

Begründung: Gemäss einem Hinweis gilt

$$\begin{split} \int_{S_2^2(0)} u \, dA &= 2^2 \int_0^\pi \left(\int_{-\pi}^\pi u \begin{pmatrix} 2\cos\varphi\sin\theta \\ 2\sin\varphi\sin\theta \\ 2\cos\theta \end{pmatrix} d\varphi \right) \sin\theta \, d\theta \\ &= 4 \int_0^\pi \left(\int_{-\pi}^\pi 2^2\cos^2\varphi \, d\varphi \right) \sin^3\theta \, d\theta \\ &= 16\pi \cdot \frac{4}{3} \qquad \text{(gemäss Hinweisen)}, \\ u(0) &= \frac{1}{\text{Vol}_2(S_2^2(0))} \int_{S_2^2(0)} u \, dA \qquad \text{(Mittelwertprinzip für eine harmonische Funktion)} \\ &= \frac{1}{4\pi \cdot 2^2} \cdot 16 \cdot \frac{4\pi}{3} \\ &= \frac{4}{3}. \end{split}$$

- 2.MC6 [2 Punkte] Welche der folgenden Aussagen stimmt?
 - (A) $\max u = 2$ und $\min u = 0$
 - (B) $\max u = 4$ und $\min u = 0$
 - (C) $\max u = 2$ und $\min u = -2$
 - (D) $\max u = 4$ und $\min u = -2$

Lösung:

(B)

Begründung: Das folgt aus dem Maximumprinzip und dem Minimumprinzip für harmonische Abbildungen.

2.MC7 [2 Punkte] (greensche Funktion) Wir schreiben $\Phi := \Phi_2$ für die Fundamentallösung der Laplacegleichung auf \mathbb{R}^2 , $R_{\varphi} : \mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}^2$ für die Drehung um den Winkel φ (im Bogenmass) im Gegenuhrzeigersinn und

$$\tilde{x} := (x_1, -x_2), \quad \forall x \in \mathbb{R}^2.$$

Welche der folgenden Funktionen² ist eine greensche Funktion für das Gebiet

$$U := \left\{ x = (x_1, x_2) \in \mathbb{R}^2 \,\middle|\, x_2 > x_1 \right\}?$$

(A)
$$G(x,y) := \Phi(y-x) - \Phi(y-R_{\frac{\pi}{4}}\widetilde{R_{-\frac{\pi}{4}}x})$$

²Die Funktionen sind auf $\{(x,y) \in U \times \overline{U} \mid x \neq y\}$ definiert.



(B)
$$G(x,y) := \Phi(y-x) - \Phi(y-R_{\frac{\pi}{2}}\widetilde{R_{-\frac{\pi}{2}}x})$$

(C)
$$G(x,y) := \Phi(y-x) - \Phi(y-R_{-\frac{\pi}{4}}\widetilde{R_{\frac{\pi}{4}}x})$$

(D)
$$G(x,y) := \Phi(y-x) - \Phi(y-R_{-\frac{\pi}{2}}\widetilde{R_{\frac{\pi}{2}}x})$$

Lösung:

(A)

Begründung dafür, dass (A) eine greensche Funktion für U ist: Das folgt aus einer Aufgabe in Übungsserie 12 (Greensche Funktion für allgemeinen Halbraum). Darin wird ein Satz aus der Vorlesung verwendet, der besagt, dass $G_{\mathbb{R}^n_+}(x,y) := \Phi_n(y-x) - \Phi_n(y-\tilde{x})$ eine greensche Funktion für den Halbraum $\mathbb{R}^n_+ := \mathbb{R}^{n-1} \times (0,\infty)$ ist.

2.MC8 [3 Punkte] ("kritische Punkte" eines Funktionals) Sei $X:\overline{B}_1^2(0)\to\mathbb{R}^2$ ein stetiges Vektorfeld. Wir definieren

$$\mathcal{A} := \left\{ u \in C^2 \left(\overline{B}_1^2(0), \mathbb{R} \right) \middle| u = 0 \text{ auf } \partial B_1^2(0) \right\},$$

$$S : \mathcal{A} \to \mathbb{R}, \qquad S(u) := \frac{1}{2} \int \left\| \nabla u - X \right\|^2.$$

Für welche der folgenden partiellen Differentialgleichungen sind ihre Lösungen, die u=0 auf $\partial B_1^2(0)$ erfüllen, genau die "kritischen Punkte" von S?

- (A) $\Delta u = \nabla \cdot X$
- (B) $\Delta u = (\nabla \cdot X)u$
- $(C) \Delta u = ||X||^2$
- (D) $\Delta u = X \cdot \nabla u$

Lösung:

(A)

Begründung: Wir definieren die Lagrangefunktion

$$L: B_1^2(0) \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}, \qquad L(x, y, \xi) := \frac{1}{2} \|\xi - X(x)\|^2.$$

Das zugehörige Wirkungsfunktional ist S. Gemäss einem Satz aus der Vorlesung sind die "kritischen Punkte" von S daher genau die Lösungen $u \in \mathcal{A}$ der Euler-Lagrange-Gleichung für L. Es gilt

$$L_{\xi_i}(x, y, \xi) = \xi_i - X_i(x), \qquad L_y = 0.$$



Die Euler-Lagrange-Gleichung für ${\cal L}$ ist daher gegeben durch

$$0 = -\sum_{i=1}^{2} \left(L_{\xi_i} (\cdot, u, \nabla u) \right)_{x_i} + L_y (\cdot, u, \nabla u)$$
$$= -\sum_{i=1}^{2} (u_{x_i} - X_i)_{x_i}$$
$$= -\Delta u + \nabla \cdot X.$$



Offene Fragen

Instruktionen für diesen Teil der Prüfung:

- Tragen Sie Ihre Antworten im Antwortheft in das Feld unter der entsprechenden Aufgabennummer ein (d.h. Ihre Antwort für Aufgabe 3 sollte in das Feld unter dem Titel "Aufgabe 3" geschrieben werden)
- Schreiben Sie alle Rechenschritte auf.

Aufgabe 3

(Anfangswertproblem)

3.A1 [4 Punkte] Wir schreiben die Standardkoordinaten in \mathbb{R}^2 als t, x. Berechnen Sie die Lösung des Anfangswertproblems

$$u_{tt} = 4u_{xx}$$
 auf $(0, \infty) \times \mathbb{R}$,
 $u(0, x) = 0$, $\forall x \in \mathbb{R}$,
 $u_t(0, x) = e^{3x}$, $\forall x \in \mathbb{R}$.

Vereinfachen Sie das Resultat.

Lösung:

Das vorgegebene Problem ist ein Anfangswertproblem für die Wellengleichung mit c=2, $u_0(x):=0,\,v_0(x):=e^{3x}$. Nach der D'Alembertschen Formel ist die Lösung $u:\mathbb{R}^2\to\mathbb{R}$ dieses Problems gegeben durch

$$u(t,x) := \frac{u_0(x+ct) + u_0(x-ct)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} v_0(y) \, dy$$

$$= 0 + \frac{1}{4} \int_{x-2t}^{x+2t} e^{3y} \, dy$$

$$= \frac{1}{4} \cdot \frac{1}{3} e^{3y} \Big|_{y=x-2t}^{x+2t}$$

$$= \frac{1}{12} \left(e^{3x+6t} - e^{3x-6t} \right).$$



(Fouriertransformierte)

4.A1 [5 Punkte] Berechnen Sie die Fouriertransformierte der Funktion

$$f: \mathbb{R} \to \mathbb{R}, \qquad f(x) := \left\{ \begin{array}{ll} x^2 e^{-x}, & \text{falls } x \ge 0, \\ 0, & \text{sonst.} \end{array} \right.$$

Lösung:

Wir definieren

$$g(x) := \begin{cases} e^{-x} & \text{falls } x \ge 0, \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases}$$

Für jedes $\xi \in \mathbb{R}$ berechnen wir

$$\widehat{g}(\xi) = \int_{-\infty}^{\infty} g(x)e^{-i\xi x}dx$$

$$= \int_{0}^{\infty} e^{(-1-i\xi)x}dx$$

$$= \lim_{b \to \infty} \frac{e^{(-1-i\xi)x}}{-1-i\xi} \Big|_{x=0}^{b}$$

$$= 0 - \frac{1}{-1-i\xi}$$

$$= \frac{1}{1+i\xi}.$$

Wir definieren id: $\mathbb{R} \to \mathbb{R}$, id(x) := x. Wir haben $f = \mathrm{id}^2 g$ und daher

$$\widehat{f}(\xi) = \widehat{\operatorname{id}^2 g}(\xi)$$

$$= i\widehat{\operatorname{id} g}'(\xi) \qquad \text{(gemäss einem Satz aus der Vorlesung)}$$

$$= i^2 \widehat{g}''(\xi) \qquad \text{(gemäss einem Satz aus der Vorlesung)}$$

$$= -\frac{d}{d\xi} \frac{-i}{(1+i\xi)^2}$$

$$= \frac{2}{(1+i\xi)^3}.$$



(Anfangswertproblem)

5.A1 [8 Punkte] Wir definieren die Funktionen

$$v: \mathbb{R} \to \mathbb{R}, \qquad v(x) := \begin{cases} -1, & \text{für } x < 0, \\ 0 & \text{für } x = 0, \\ 1, & \text{für } x > 0, \end{cases}$$

$$f: \mathbb{R} \to \mathbb{R}, \qquad f(x) := \int_0^x e^{-z^2} dz.$$

$$(10)$$

Wir schreiben die Standardkoordinaten in \mathbb{R}^2 als t, x. Berechnen Sie eine Lösung $u \in C^2((0, \infty) \times \mathbb{R}, \mathbb{R})$ des Anfangswertproblems

$$u_t = u_{xx}$$
 auf $(0, \infty) \times \mathbb{R}$,
 $u(t, y) \to v(x)$ für $(t, y) \to (0, x)$, für jede Stetigkeitsstelle x von v ,

indem Sie u mittels der Funktion f ausdrücken.

Bemerkungen:

- Eine Stetigkeitsstelle von v ist ein Punkt $x \in \mathbb{R}$, in dem v stetig ist.
- Sie brauchen die Funktion f nicht zu berechnen.

Lösung:

Das vorgegebene Problem ist ein Anfangswertproblem für die Wärmeleitungsgleichung auf \mathbb{R} mit a=1 (ohne räumlich periodische Bedingung). Gemäss einem Satz aus der Vorlesung ist die Lösung des Anfangswertproblems gegeben durch

$$u(t,x) = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} v(y) dy$$
$$= \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} (I_- + I_+), \tag{11}$$

$$I_{-} := -\int_{-\infty}^{0} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} dy, \qquad I_{+} := \int_{0}^{\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} dy.$$

Mit Hilfe der Substitution $\frac{x-y}{2\sqrt{t}}=z$ erhalten wir $y=x-2\sqrt{t}z,\,dy=-2\sqrt{t}dz$ und

$$I_{-} = -\int_{\infty}^{\frac{x}{2\sqrt{t}}} e^{-z^{2}} (-2\sqrt{t}) dz$$

$$= -\int_{\frac{x}{2\sqrt{t}}}^{\infty} e^{-z^{2}} 2\sqrt{t} dz.$$
(12)

Mit Hilfe der Substitution $\frac{y-x}{2\sqrt{t}}=z$ erhalten wir $y=x+2\sqrt{t}z,\,dy=2\sqrt{t}dz$ und

$$I_{+} = \int_{-\frac{x}{2\sqrt{t}}}^{\infty} e^{-z^2} 2\sqrt{t} dz.$$



Indem wir das mit (12,13) kombinieren, erhalten wir

$$u(t,x) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\frac{x}{2\sqrt{t}}}^{\frac{x}{2\sqrt{t}}} e^{-z^2} dz$$
$$= \frac{2}{\sqrt{\pi}} f\left(\frac{x}{2\sqrt{t}}\right).$$



(elektrischer Schwingkreis, Minimalstelle eines Funktionals)

- **6.A1** [3 Punkte] Wir betrachten einen elektrischen Schwingkreis, der aus einem Kondensator und einer Spule besteht, die parallelgeschaltet sind. Wir schreiben:
 - t := Zeit
 - Q := Ladung des Kondensators
 - C := Kapazität des Kondensators
 - L := Induktivität der Spule

Die Gleichung für den elektrischen LC-Schwingkreis lautet:

$$\ddot{Q} + \frac{1}{LC}Q = 0 \tag{13}$$

Seien $t_0, t_1 \in \mathbb{R}$, sodass $t_0 < t_1$, und $Q_0, Q_1 \in \mathbb{R}$. Wir definieren

$$\mathcal{A} := \left\{ Q \in C^2 \left([t_0, t_1], \mathbb{R} \right) \middle| Q(t_i) = Q_i, \forall i = 0, 1 \right\},$$

$$S : \mathcal{A} \to \mathbb{R}, \qquad S(Q) := \int_{t_0}^{t_1} \left(\frac{L}{2} \dot{Q}^2 - \frac{1}{2C} Q^2 \right) dt.$$

Zeigen Sie, dass jede Minimalstelle $Q \in \mathcal{A}$ von S die Gleichung (14) löst.

Bemerkung: Falls Sie ein Resultat (zum Beispiel einen Satz) aus der Vorlesung verwenden, erwähnen Sie das dann.

Lösung:

Sei $Q \in \mathcal{A}$ eine Minimalstelle von S. Wir definieren die Lagrangefunktion

$$\mathcal{L}: (t_0, t_1) \times \mathbb{R} \times \mathbb{R} \to \mathbb{R}, \qquad \mathcal{L}(t, Q, I) := \frac{L}{2}I^2 - \frac{1}{2C}Q^2.$$

Es gilt

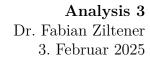
$$\mathcal{L}_I(t, Q, I) = LI, \qquad \mathcal{L}_Q = -\frac{Q}{C}.$$
 (14)

Das zu \mathcal{L}, Q_0, Q_1 gehörige Wirkungsfunktional ist durch S gegeben. Gemäss einem Korollar aus der Vorlesung erfüllt Q daher die Euler-Lagrange-Gleichung für \mathcal{L} . Diese Gleichung ist gegeben durch

$$0 = -\left(\mathcal{L}_{I}(\bullet, Q, \dot{Q})\right)_{t} + \mathcal{L}_{Q}(\bullet, Q, \dot{Q})$$

$$= -\frac{d}{dt}L\dot{Q} - \frac{Q}{C} \quad \text{(wegen (15))}$$

$$= -L\ddot{Q} - \frac{1}{C}Q,$$
d. h. $\ddot{Q} + \frac{1}{CL}Q = 0.$





Das stimmt mit der Gleichung (14) überein. Also erfüllt Q die Gleichung (14).



(Greensche Funktion)

7.A1 [7 Punkte] Sei $U \subseteq \mathbb{R}^n$ ein C^1 -Gebiet. Wir definieren

$$C_c^2(U,\mathbb{R}) := \left\{ \varphi \in C^2(U,\mathbb{R}) \,\middle|\, \exists \text{ kompakte Teilmenge } K \subseteq U : \varphi = 0 \text{ auf } U \setminus K \right\}.$$

Eine greensche Funktion für U ist eine Funktion

$$G: \left\{ (x, y) \in U \times \overline{U} \,\middle|\, x \neq y \right\} \to \mathbb{R},$$

sodass für jedes $x \in U$ die Funktion $G^x := G(x, \bullet) : \overline{U} \setminus \{x\} \to \mathbb{R}$ C^2 ist und die folgenden Bedingungen erfüllt:

$$-\int_{U} G^{x}(y)\Delta\varphi(y) \, dy = \varphi(x), \qquad \forall \varphi \in C_{c}^{2}(U, \mathbb{R}), \tag{15}$$

$$G^x = 0$$
 auf ∂U . (16)

Wir schreiben $\Phi:=\Phi_3$ für die Fundamentallösung der Laplacegleichung für n=3. Für jedes $x\in\mathbb{R}^3$ definieren wir

$$\widetilde{x} := (x_1, x_2, -x_3). \tag{17}$$

Wir definieren $\mathbb{R}^3_+ := \mathbb{R}^2 \times (0, \infty)$ und die Funktion

$$G: \mathbb{R}^3_+ \times \overline{\mathbb{R}}^3_+ \to \mathbb{R}, \qquad G(x,y) := \Phi(y-x) - \Phi(y-\widetilde{x}).$$
 (18)

Zeigen Sie, dass G eine greensche Funktion für \mathbb{R}^3_+ ist.

Hinweise für (16):

• Zeigen Sie, dass

$$-\int_{\mathbb{R}^3} \Phi(x-y)\Delta\varphi(y) \, dy = \varphi(x).$$

Verwenden Sie dazu Substitution, Ableiten unter dem Integral und einen Satz aus der Vorlesung. (Sie brauchen den Satz nicht zu beweisen.)

• Wählen Sie ein beschränktes C^1 -Gebiet V, sodass

$$\overline{V} \subseteq \mathbb{R}^3_+, \tag{19}$$

$$\varphi = 0 \text{ auf } \mathbb{R}^3_+ \setminus V. \tag{20}$$

Schreiben Sie den Ausdruck $\int_V \Phi(y-\widetilde{x}) \Delta \varphi(y) dy$ mittels eines Resultates aus der Vorlesung (Satz, Hilfssatz usw.) um. (Sie brauchen das Resultat nicht zu beweisen.)

• Verwenden Sie (21).



Sei $x \in \mathbb{R}^3_+$. Wir zeigen (16) mit $U := \mathbb{R}^3_+$. Sei $\varphi \in C^2_c(\mathbb{R}^3_+, \mathbb{R})$. Behauptung:

$$\int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \Phi(x - y) \Delta \varphi(y) \, dy = -\varphi(x). \tag{21}$$

Beweis der Behauptung: Wir schreiben

$$\Delta_x := \sum_{i=1}^3 \left(\frac{\partial}{\partial x^i} \right)^2.$$

Es gilt

$$\int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \Phi(x-y) \Delta \varphi(y) \, dy = \int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \Phi(z) (\Delta \varphi)(x-z) \, dz \qquad \text{(Substitution } x-y=z)$$

$$= \int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \Phi(z) \Delta_{x} \Big(\varphi(x-z) \Big) \, dz$$

$$= \Delta_{x} \int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \Phi(z) \varphi(x-z) \, dz \qquad \text{(Ableiten unter dem Integral)}$$

$$= \Delta_{x} \int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \Phi(x-y) \varphi(y) \, dy \qquad \text{(Substitution } x-z=y)$$

$$= -\varphi(x) \qquad \text{(gemäss dem Satz Lösung der Poissongleichung auf } \mathbb{R}^{n} \text{)}.$$

Das zeigt die Behauptung (22).

Behauptung:

$$\int_{\mathbb{R}^3_+} \Phi(y - \tilde{x}) \Delta \varphi(y) \, dy = 0. \tag{22}$$

Beweis der Behauptung: Da $\varphi \in C_c^2(\mathbb{R}^3_+, \mathbb{R})$, gibt es eine kompakte Teilmenge $K \subseteq \mathbb{R}^3_+$, sodass $\varphi = 0$ auf $\mathbb{R}^3_+ \setminus K$. Da K kompakt und \mathbb{R}^3_+ offen ist, gibt es ein beschränktes C^1 -Gebiet V, sodass $K \subseteq V$ und $\overline{V} \subseteq \mathbb{R}^3_+$. (Wir können V zum Beispiel als einen Ball wählen.) Die Bedingungen (21,20) sind erfüllt.

Wir bezeichnen mit ν das nach aussen weisende Einheitsnormalvektorfeld auf ∂V und schreiben

$$\partial_{\nu}\varphi := D\varphi \nu = \nabla\varphi \cdot \nu.$$

Aus (18) folgt, dass $\tilde{x} \notin \mathbb{R}^3_+$. Wegen (20) gilt daher $\tilde{x} \notin V$. Gemäss einer Aufgabe aus Übungsserie 8 (Fundamentallösung der Laplacegleichung) gilt daher

$$\Delta\Phi(y-\tilde{x}) = 0, \,\forall y \in V. \tag{23}$$



Es gilt

$$\begin{split} &\int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \Phi(y - \widetilde{x}) \Delta \varphi(y) \, dy \\ &= \int_{V} \Phi(y - \widetilde{x}) \Delta \varphi(y) \, dy \qquad \text{(wegen (21))} \\ &= \int_{V} \Delta \Phi(y - \widetilde{x}) \varphi(y) \, dy + \int_{\partial V} \Phi(y - \widetilde{x}) \partial_{\nu} \varphi(y) \, dy - \int_{\partial V} \partial_{\nu} \Phi(y - \widetilde{x}) \varphi(y) \, dy \\ &\text{(gemäss der zweiten greenschen Identität)} \\ &= \int_{V} \Delta \Phi(y - \widetilde{x}) \varphi(y) \, dy \qquad \text{(wegen (21))} \\ &= 0 \qquad \text{(gemäss (24))}. \end{split}$$

Das zeigt die Behauptung (23). Aus (19,22,23) folgt, dass

$$-\int_{U} G^{x}(y) \Delta \varphi(y) \, dy = -\int_{\mathbb{R}^{3}_{+}} \left(\Phi(y-x) - \Phi(y-\widetilde{x}) \right) \Delta \varphi(y) \, dy = \varphi(x).$$

Somit erfüllt G die Bedingung (16).

Sei $x \in \mathbb{R}^3_+$. Wir zeigen (17). Sei $y \in \partial \mathbb{R}^3_+ = \mathbb{R}^2 \times \{0\}$. Es gilt, dass

$$||y - x|| = ||y - \tilde{x}||, \qquad \Phi = \frac{1}{4\pi} \cdot \frac{1}{\|\cdot\|}.$$

Daraus folgt, dass

$$G(x,y) = \Phi(y-x) - \Phi(y-\widetilde{x}) = 0.$$

Somit erfüllt G die Bedingung (17).