

Beweis. Nebenrechnung: $\underbrace{\left(\int_{\mathbb{R}^n \setminus [t\sqrt{\epsilon}, t\sqrt{\epsilon}]^n} \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2+y^2}{4t}} dx \right)^2}_{=: A_t} = \int_{\mathbb{R}^n \setminus [t\sqrt{\epsilon}, t\sqrt{\epsilon}]^n \times [t\sqrt{\epsilon}, t\sqrt{\epsilon}]^n} \frac{1}{4\pi t} e^{-\frac{x^2+y^2}{4t}} dx dy$

$$\leq \int_{t=\frac{3}{2}\sqrt{\epsilon}}^{\infty} 2\pi r \frac{1}{4\pi t} e^{-r^2/4t} dr = \left[-e^{-r^2/4t} \right]_{r=\frac{3}{2}\sqrt{\epsilon}}^{\infty} = e^{-9/16\epsilon}$$

$$\int_{\mathbb{R}^n} \Phi(t,x) f(x) dx = \underbrace{\int_{\mathbb{R}^n \setminus [t\sqrt{\epsilon}, t\sqrt{\epsilon}]^n} \Phi(t,x) f(x) dx}_{\text{betragsmäßig} \leq A_t \max_{\mathbb{R}^n} |f| \xrightarrow{t \rightarrow 0} 0} + \underbrace{\int_{[t\sqrt{\epsilon}, t\sqrt{\epsilon}]^n} \Phi(t,x) f(x) dx}_{\text{liegt zwischen } \left(\min_{[t\sqrt{\epsilon}, t\sqrt{\epsilon}]^n} f \right) (1-A_t) \text{ und } \left(\max_{[t\sqrt{\epsilon}, t\sqrt{\epsilon}]^n} f \right) (1-A_t); \text{ beides } \xrightarrow{t \rightarrow 0} f(0)}$$

□

Bemerkung 90. Alternativ (und vielleicht näher zu unserer Vorgehensweise für elliptische Gleichungen) kann Φ aufgefasst werden als Lösung zu

$$\begin{cases} \Phi_t - \Delta \Phi = \delta & \text{auf } \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \\ \Phi \rightarrow 0 & \text{für } |x| \rightarrow \infty \\ \Phi(0, x) = 0. \end{cases}$$

Beweis. Sei $f \in C_c^\infty(\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n)$. $\int_{\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n} (\Phi_t - \Delta \Phi) f dx = \int_{\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \setminus [0, s^2] \times B_s(0)} (\partial_t \Phi) \cdot \left(\frac{\partial \Phi}{\partial \nu} \right) f dt dx + \int_{[0, s^2] \times B_s(0)} (\Phi_t - \Delta \Phi) f dt dx = 0$

$$= \int_{\partial([0, s^2] \times B_s(0))} \left(\frac{\partial \Phi}{\partial \nu} \right) \cdot \nu f dt dx - \int_{[0, s^2] \times B_s(0)} \Phi f_t - \nabla \Phi \cdot \nabla f dt dx = \int_{\partial([0, s^2] \times B_s(0))} \left(\frac{\partial \Phi}{\partial \nu} \right) \cdot \nu f + \Phi \left(\frac{\partial \nu}{\partial t} \right) \cdot \nu dt dx - \int_{[0, s^2] \times B_s(0)} \Phi f_t + \Phi \Delta f dt dx$$

$$A = \int_{B_s(0)} \Phi \left(\frac{\partial \nu}{\partial t} \right) \cdot \nu f dt dx - \int_0^{s^2} \int_{\partial B_s(0)} \partial_\nu \Phi f - \Phi \partial_\nu f dx dt$$

$\xrightarrow{s \rightarrow 0} f(0,0)$ betragsmäßig $\leq \text{const.} \cdot |\partial B_s(0)| \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} \left(e^{-s^2/4t} + \frac{s}{2t} e^{-s^2/4t} \right) \xrightarrow{s \rightarrow 0} 0$

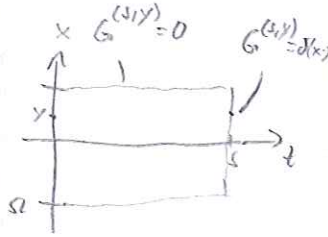
$\xrightarrow{s \rightarrow 0}$ betragsmäßig $\leq \text{const.} \frac{1}{s^{3/4}} e^{-s^2/4} \left(1 + \frac{1}{2\sqrt{s}} \right)$

für festes (s, y)

□

Im selben Sinn wie zuvor, betrachte nun die Lösung des zu (34)-(36) adjungierten Problems (eine Diffusion rückwärts in der Zeit)

$$\begin{cases} \mathcal{L}^* [G^{(s,y)}] := -G_t^{(s,y)} - \Delta G^{(s,y)} = 0 & \text{auf } (0, s) \times \Omega \\ G^{(s,y)}(t, x) = 0 & \text{auf } \partial \Omega \\ G^{(s,y)}(t, x) = \delta(x-y) & \text{zu } t = s \end{cases} \quad (38)$$



Motivation: Wenn wir $G^{(s,y)}$ für alle (s, y) finden, gilt (informell; formaler Beweis wie bei elliptischen Differentialgleichungen)

$$\int_{\Omega_s} (G^{(s,y)} \mathcal{L}[u] - u \mathcal{L}^*[G^{(s,y)}]) dx dt = \int_{\Omega_s} \partial_t (G^{(s,y)} u) + \nabla \cdot (u G_x^{(s,y)} - G^{(s,y)} u_x) dx dt = \int_{\Omega_s} \left(\frac{\partial}{\partial t} \right) \cdot \begin{pmatrix} G^{(s,y)} u \\ u G_x^{(s,y)} - G^{(s,y)} u_x \end{pmatrix} dx dt$$

$$= \int_{[0, s] \times \partial \Omega} u \partial_\nu G^{(s,y)} - G^{(s,y)} \partial_\nu u dx dt + \int_{\Omega} G^{(s,y)} u|_{t=s} - G^{(s,y)} u|_{t=0} dx$$

und somit

$$u(s, y) = \int_{\Omega_s} G^{(s, y)} f \, dx \, dt + \int_{\{0\} \times \Omega} G^{(s, y)} g \, dx - \int_{[0, s] \times \partial \Omega} \partial_\nu G^{(s, y)} \, dx \, dt,$$

eine Greensche Darstellung der Lösung.

Beispiel 91 (Greensche Funktion für Halbraum). $G^{(s, y)}$ für $\Omega = \{x \in \mathbb{R}^n \mid x_n > 0\}$ kann wieder mit der method of images gefunden werden:

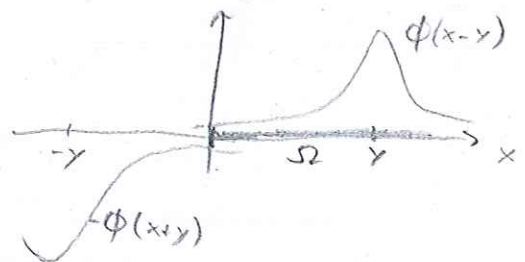
$$G^{(s, y)}(t, x) = \Phi(s - t, x - y) - \Phi(s - t, x + y)$$

erfüllt (38).

Hyperbolic PDEs

Wave equation

für festes s, t :



Schwache Lsgn zu parabolischen Dgl'n 2. Ord'n.

Erinnerung: $H_0^1(\Omega) = \{ f: \Omega \rightarrow \mathbb{R} \mid \int_{\Omega} |f|^2 dx < \infty, \text{schw. Abl. Df existiert}, \int_{\Omega} |Df|^2 dx, f|_{\partial\Omega} = 0 \}$

• Banachraum = normierter, vollständiger (d.h. jede Cauchy-Folge konvergiert) Vektorraum

• Dualraum X^* zu Banachraum $X = \{ f: X \rightarrow \mathbb{R} \mid f \text{ ist linear}, \|f\|_{X^*} := \sup_{\|x\|_X \leq 1} f(x) < \infty \}$

Def.: $H^{-1}(\Omega)$ bezeichnet den Dualraum zu $H_0^1(\Omega)$.

Für $f \in H^{-1}(\Omega)$ schreiben wir auch $\langle f, v \rangle$ statt $f(v)$.

$$\|f\|_{H^{-1}(\Omega)} = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|u\|_{H_0^1(\Omega)} \leq 1}} \langle f, u \rangle.$$

Thm ($H^{-1}(\Omega)$): (i) Sei $f \in H^{-1}(\Omega)$, dann gibt es Funktionen $f^0, f^1, \dots, f^n \in L^2(\Omega)$ mit

$$\langle f, v \rangle = \int_{\Omega} f^0 v dx + \sum_{i=1}^n \int_{\Omega} f^i v_{x_i} dx \quad \forall v \in H_0^1(\Omega) \quad (**)$$

$$(ii) \|f\|_{H^{-1}(\Omega)} = \inf_{\substack{f^i \in L^2(\Omega) \\ \langle f, v \rangle = \int_{\Omega} f^0 v + \sum_{i=1}^n \int_{\Omega} f^i v_{x_i} dx}} \sqrt{\int_{\Omega} \sum_{i=0}^n |f^i|^2 dx}$$

$$(iii) (u, v)_{L^2(\Omega)} = \int_{\Omega} u v dx = \langle u, v \rangle \quad \forall v \in H_0^1(\Omega), u \in H^{-1}(\Omega) \cap L^2(\Omega)$$

Bew.: (i) $H^{-1}(\Omega)$ ist mit Skalarprodukt $(u, v)_{H^{-1}(\Omega)} = \int_{\Omega} u v + D u \cdot D v dx$ ein Hilbertraum.

\Rightarrow Riesz'scher Darstellungssatz jedes $f \in H^{-1}(\Omega)$ kann dargestellt werden durch ein $u_f \in H_0^1(\Omega)$, d.h. $\langle f, v \rangle = (u_f, v)_{H^{-1}(\Omega)} \quad \forall v \in H_0^1(\Omega)$

\Rightarrow es folgt (i) mit $f^0 = u_f, f^i = (u_f)_{x_i}$

(ii) Sei $f \in H^{-1}(\Omega)$ mit $\langle f, v \rangle = \int_{\Omega} g^0 v + \sum_{i=1}^n g^i v_{x_i} dx$ für $g^0, \dots, g^n \in L^2(\Omega)$

$$\text{Es gilt } \int_{\Omega} g^0 v + \sum_{i=1}^n g^i v_{x_i} dx \leq \underbrace{\|g^0\|_{L^2} \|v\|_{L^2}}_{\text{Hölder}} + \sum_{i=1}^n \underbrace{\|g^i\|_{L^2} \|v_{x_i}\|_{L^2}}_{\substack{\vec{a} \cdot \vec{b} \leq |\vec{a}| |\vec{b}| \text{ in } \mathbb{R}^{n+1}}} \leq \sqrt{\sum_{i=0}^n \|g^i\|_{L^2}^2} \sqrt{\|v\|_{L^2}^2 + \sum_{i=1}^n \|v_{x_i}\|_{L^2}^2}$$

$$\text{Nun } \|f\|_{H^{-1}(\Omega)} = \sup_{\|u\|_{H_0^1(\Omega)} \leq 1} \langle f, u \rangle = \sup_{\|u\|_{H_0^1(\Omega)} \leq 1} \int_{\Omega} g^0 u + \sum_{i=1}^n g^i u_{x_i} dx \leq \sqrt{\int_{\Omega} \sum_{i=0}^n |g^i|^2 dx} \|u\|_{H_0^1(\Omega)} \quad (***)$$

$$\text{und } \|f\|_{H^{-1}(\Omega)} \geq \langle f, u_f \rangle = \frac{\int_{\Omega} f^0 u_f + \sum_{i=1}^n f^i u_{f, x_i} dx}{\sqrt{\int_{\Omega} u_f^2 + \sum_{i=1}^n u_{f, x_i}^2 dx}} = \frac{\int_{\Omega} \sum_{i=0}^n |f^i|^2 dx}{\sqrt{\int_{\Omega} \sum_{i=0}^n |f^i|^2 dx}} = \sqrt{\int_{\Omega} \sum_{i=0}^n |f^i|^2 dx} \quad \square$$

(iii) folgt aus (i)

Def.: $L^p([0, T]; X) := \{ u: [0, T] \rightarrow X \mid u \text{ ist stark messbar (d.h. es existiert eine f.ä. gegen } u \text{ konvergente Folge stückweise von Treppenfunktionen)} \}$

\uparrow
Banachraum

$$\& \|u\|_{L^p([0, T]; X)} < \infty \}$$

$$\text{mit } \|u\|_{L^p([0, T]; X)} = \left(\int_0^T \|u(t)\|^p dt \right)^{\frac{1}{p}}, \quad 1 \leq p < \infty$$

$$\|u\|_{L^\infty([0, T]; X)} = \text{ess sup}_{t \in [0, T]} \|u(t)\|$$

$$\cdot C([0, T]; X) := \{ u: [0, T] \rightarrow X \mid u \text{ stetig}, \|u\|_{C([0, T]; X)} := \max_{t \in [0, T]} \|u(t)\| < \infty \}$$