

nicht auf T_T Theorem 85

Beweis. Sei $M = u(x, t)$ ein Maximum. Es ist $M = \frac{1}{4r^n} \int_{E(t, x; r)} u(s, y) \frac{|x-y|^2}{|t-s|^2} dy ds \leq M$,
 da $\int_{E(t, x; r)} \frac{|x-y|^2}{(t-s)^2} dy ds = 1$. Gleichheit $\Leftrightarrow u \equiv M$ auf $E(t, x; r)$. Um jeden Punkt (t, y)
 von $E(t, x; r)$ kann wieder ein Wärmeball gezeichnet werden, auf dem $u \equiv M$
 \Rightarrow so kann S_{t_0} mit Wärmebällen überdeckt werden, auf denen
 u jeweils gleich M ist.

□

Bemerkung 87 (Unendliche Ausbreitungsgeschwindigkeit). $u \in C^1((0, T]; C^2(\Omega; \mathbb{R})) \cap C(\Omega_T)$ löse das Anfangs-Randwert-Problem

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = 0 & \text{auf } \Omega_T \\ u = 0 & \text{auf } [0, T] \times \partial\Omega \\ u = g & \text{auf } \{0\} \times \Omega \end{cases}$$

für $g \geq 0$. Aus dem Maximumsprinzip folgt

$$(\exists x \in \Omega : g(x) > 0) \Rightarrow u > 0 \text{ auf } \Omega_T,$$

d. h. die Anfangswert-Information ist unendlich schnell überall hingeflossen.

Inhomogene Wärmeleitung

$$u_t(t, x) - \Delta u(t, x) = f(t, x) \tag{34}$$

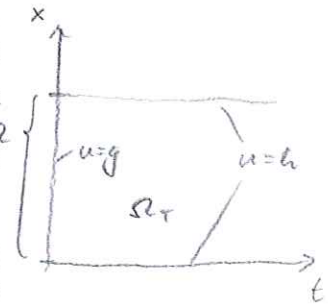
hat einen Quellterm f . Adäquate Randbedingungen für parabolische Gleichungen sind eine Anfangsbedingung

$$u = g \text{ für } t = 0 \tag{35}$$

und eine Dirichlet- oder Neumann-Randbedingung

$$u = h \text{ auf } \partial\Omega \text{ oder} \tag{36}$$

$$\partial u / \partial \nu = h \text{ auf } \partial\Omega. \tag{37}$$



Theorem 88 (Eindeutigkeit). Sei $g \in C(\Omega)$, $h \in C([0, T] \times \partial\Omega)$, dann ist eine Lösung $u \in C^1((0, T]; C^2(\Omega; \mathbb{R})) \cap C(\Omega_T)$ von (34)-(36) eindeutig.

Beweis. Folgt aus starkem Maximumsprinzip für $u - \bar{u}$, wenn u, \bar{u} zwei Lösungen sind. □

Theorem 89 (Fundamentallösung). Es gilt

$$\begin{cases} \mathcal{L}[\Phi] := \Phi_t - \Delta\Phi = 0 & \text{auf } (0, \infty) \times \mathbb{R}^n \\ \Phi(0, x) = \delta(x) \end{cases}$$

$\downarrow \rightarrow$ für $|x| \rightarrow \infty$

in dem Sinn, dass für jedes $f \in C_c^1(\mathbb{R}^n)$,

$$\lim_{t \rightarrow 0} \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(t, x) f(x) dx = f(0).$$

Beweis. Nebenrechnung: $\int_{\mathbb{R}^n \setminus [c\sqrt{t}, \sqrt{t}]^n} \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} dx = \int_{\mathbb{R}^n \setminus [c\sqrt{t}, \sqrt{t}]^n} \frac{1}{4\pi t} e^{-\frac{x^2+y^2}{4t}} dx dy$
 $\leq \int_{r=\frac{c\sqrt{t}}{2}}^{\infty} 2\pi r \frac{1}{4\pi t} e^{-r^2/4t} dr = \left[-e^{-r^2/4t} \right]_{r=\frac{c\sqrt{t}}{2}}^{\infty} = e^{-1/4c^2}$

$$\int_{\mathbb{R}^n} \Phi(t,x) f(x) dx = \int_{\mathbb{R}^n \setminus [c\sqrt{t}, \sqrt{t}]^n} \Phi(t,x) f(x) dx + \int_{[c\sqrt{t}, \sqrt{t}]^n} \Phi(t,x) f(x) dx$$

betragmäßig $\leq A_t \max_{\mathbb{R}^n} |f| \xrightarrow{t \rightarrow 0} 0$ liegt zwischen $\left(\min_{[c\sqrt{t}, \sqrt{t}]^n} f \right) (1-A_t)$
 und $\left(\max_{[c\sqrt{t}, \sqrt{t}]^n} f \right) (1-A_t)$; 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 $f \in C_c^\infty(\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n)$. $\int_{\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n} (\Phi_t - \Delta \Phi) f dx = \int_{\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \setminus [0, \frac{3}{2}] \times B_s(0)} \left(\frac{\partial_t}{\partial t} \right) \cdot \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) f dx + \int_{[0, \frac{3}{2}] \times B_s(0)} (\Phi_t - \Delta \Phi) f dx$
 $= \int_{\partial([0, \frac{3}{2}] \times B_s(0))} (\Phi \nu) \cdot \nu f dx - \int_{[0, \frac{3}{2}] \times B_s(0)} \Phi f_t - \nabla \Phi \cdot \nabla f dx = \int_{\partial([0, \frac{3}{2}] \times B_s(0))} \left(\frac{\partial_t}{\partial t} \right) \cdot \nu f + \Phi \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) \cdot \nu dx - \int_{[0, \frac{3}{2}] \times B_s(0)} \Phi f_t + \Phi \Delta f dx$
 $=: A$ betragmäßig $\leq \int_{\partial([0, \frac{3}{2}] \times B_s(0))} \Phi dx dt \cdot \text{const} \xrightarrow{s \rightarrow 0} 0$

$$A = \int_{B_s(0)} \Phi \left(\frac{3}{2}, x \right) f \left(\frac{3}{2}, x \right) dx - \int_0^{\frac{3}{2}} \int_{\partial B_s(0)} \partial_\nu \Phi f - \Phi \partial_\nu f dx dt$$

$\xrightarrow{s \rightarrow 0} f(0,0)$ $\leq \text{const} \cdot |\partial B_s(0)| \frac{1}{4\pi t} \left(e^{-\frac{3^2/4t} + \frac{s}{2t} e^{-\frac{3^2/4t}} \right) \xrightarrow{s \rightarrow 0} 0$
 betragmäßig $\sim s^{n-1} \leq \text{const} \cdot \frac{1}{s^{3/4}} e^{-\frac{3^2/4}{1+\frac{3}{2s}}}$ □

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)

$$\int_{\Omega_s} (G^{(s,y)} \mathcal{L}[u] - u \mathcal{L}^*[G^{(s,y)}]) dx dt = \int_{\Omega_s} \partial_t (G^{(s,y)} u) + \nabla (u G_x^{(s,y)} - G^{(s,y)} u_x) dx dt$$

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