

100703

Anfangs-Randwert aufgabe für
die Wärmeleitung

$$u_t - a^2 u_{xx} = f \quad \text{in } \underbrace{\Omega}_{(0,l)} \times (0,T]$$

$$(P) \quad \begin{aligned} u(0,t) &= u(l,t) = 0 \quad \forall t \\ u(x,0) &= \varphi(x) \quad \forall x \end{aligned}$$

$$(P_1) \quad \tilde{u}_t - a^2 \tilde{u}_{xx} = f$$

$$\tilde{u}(0,t) = \tilde{u}(l,t) = 0$$

$$\tilde{u}(x,0) = 0$$

$$(P_2) \quad v_t - a^2 v_{xx} = 0$$

$$v(0,t) = v(l,t) = 0$$

$$v(x,0) = \varphi(x)$$

① Dann $u := v + \tilde{u}$ Lösung von
(P).

Lösung für (P2) ist

$$v(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-a^2 \left(\frac{n\pi}{l}\right)^2 t} \sin\left(\frac{n\pi}{l} x\right)$$

mit

$$c_n := \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(t) \sin\left(\frac{n\pi}{l} t\right) dt$$

Zu (P1): Ansatz für $\tilde{u}(x,t)$

ist

$$\tilde{u}(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n(t) \sin\left(\frac{n\pi}{l} x\right)$$

$$\Rightarrow \tilde{u}(0,t) = \tilde{u}(l,t) = 0$$

100703

Sei f hinreichend glatt. Dann

$$f(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} f_n(t) \sin\left(\frac{n\pi}{\ell} x\right)$$

mit $f_n(t) := \frac{2}{\ell} \int_0^{\ell} f(s,t) \sin\left(\frac{n\pi}{\ell} s\right) ds$

Beachte: f soll kompatibel sein mit RBen. Setze f 2ℓ -periodisch ungerade fort.

Einsetzen der Entwicklungen in Dgl:

$$\sum_{n=1}^{\infty} \left[\underbrace{A_n'(t) + a^2 \left(\frac{n\pi}{\ell}\right)^2 A_n(t) - f_n(t)}_{\cdot \sin\left(\frac{n\pi}{\ell} x\right)} \right] \stackrel{!}{=} 0$$

② Das ergibt

$$A_n'(t) + a^2 \left(\frac{n\pi}{\ell}\right)^2 A_n(t) = f_n(t) \quad \text{in } (0,T]$$

und $A_n(0) = 0 \quad (\Rightarrow \text{AB erfüllt})$

Lösung

$$A_n(t) = \int_0^t e^{-a^2 \left(\frac{n\pi}{\ell}\right)^2 (t-\tau)} f_n(\tau) d\tau$$

und damit

$$\bar{u}(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[\int_0^t e^{-a^2 \left(\frac{n\pi}{\ell}\right)^2 (t-\tau)} f_n(\tau) d\tau \right] \cdot \sin\left(\frac{n\pi}{\ell} x\right)$$

also

$$u = v + \bar{u} = \dots$$

Lösung von (P).

100709

zur Sicherstellung der Konvergenz: $\varphi \in C^3([a, b])$,
 $f(\cdot, t)$ analog.

Bsp: $u_t - u_{xx} = 0$ in $(0, \pi) \times (0, \pi]$
 $u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \quad \forall t$
 $u(x, 0) = \sin x$

hier $a=1$, $f \equiv 0$, $\varphi(x) = \sin x$

Lösung $u = \tilde{u} + v$ mit $\tilde{u} \equiv 0$,

weil $f=0$

$$G_u = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \sin x \sin(ux) dx$$

$$\rightarrow G_u = 0 \quad u \neq 1$$

③ Lösung somit
 $u(x, t) = e^{-t} \sin x$

Bemerk: $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ ($\mathbb{R}^n$) kreis-
 bzw kugelförmig. Dann Vorgehen
 mit Übergang zu Polarkoordinaten
 analog zur Beh. der Wellengleichung.

zum Cauchy Problem im $\mathbb{R}^n$
 $u_t - \Delta u = 0$ in $\mathbb{R}^n \times \{t \geq 0\}$
 $u(x, 0) = \varphi(x)$, $x \in \mathbb{R}^n$

hier Lösungskonstruktion für $n=1$
 angelehnt an Skript Strukturwien.

$n=1$: Lösungsansatz 100703

$$u(x,t) = t^{-1/2} v(t^{-1/2} x)$$

mit zu bestimmenden v

Einsetzen in DGL ergibt wegen

$$u_t = -\frac{1}{2} t^{-3/2} v - \frac{1}{2} t^{-3/2} x t^{-1/2} v'$$

und

$$u_{xx} = t^{-3/2} v''$$

$$u_t - u_{xx} =$$

$$= -\frac{1}{2} t^{-3/2} v - \frac{1}{2} x t^{-2} v' - t^{-3/2} v'' = 0$$

$$\text{d.h. } v'' + \frac{1}{2} \frac{x}{t^{1/2}} v' + \frac{1}{2} v = 0$$

$$\text{d.h. } (v')' + \frac{1}{2} \left(\frac{x}{t^{1/2}} v \right)' = 0$$

④ Damit

$$v' + \frac{1}{2} \frac{x}{t^{1/2}} v = c \in \mathbb{R}$$

$$\text{ff: } \lim_{t \rightarrow \infty} v(t) = 0 \text{ und} \\ \lim_{t \rightarrow \infty} v'(t) = 0 \text{ Abkling-} \\ \text{verhalten} \\ \text{für } t := \frac{x}{t^{1/2}}$$

$$\Rightarrow c = 0$$

Damit

$$v' = -\frac{1}{2} \frac{x}{t^{1/2}} v$$

$$\rightarrow v(t) = a e^{-\frac{x^2}{4t}} = a e^{-\frac{x^2}{4t}}$$

Es ergibt sich

$$u(x,t) = a t^{-1/2} e^{-\frac{x^2}{4t}}$$

$$\text{mit z.Bsp } a = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$$

100709

Allgemein im $\mathbb{R}^n$

$$\phi(x,t) := \begin{cases} \frac{1}{(4\pi t)^{n/2}} e^{-\frac{|x|^2}{4t}}, & t > 0 \\ 0, & \text{sonst} \end{cases}$$

Fundamentallösung der Wärmeleitungsgleichung. Damit

$$u(x,t) = \int_{\mathbb{R}^n} \phi(x-y,t) \psi(y) dy$$

ist dann Lösung des Cauchy-Problems, Sofia Kowalewskaja

⑤ Weiteres Studium

→ Stokastischer Skript

Evans Partial Differential Equations