

3c) $R=1$, $\psi: B_1(0) \rightarrow \mathbb{R}$ sei C_0^∞ mit $\int \psi = 1$
 und $\psi(x) = \psi_0(|x|)$

$$\text{MW-Formel} \Rightarrow u(0) = \int_{B_1(0)} \psi \cdot u \leq \underbrace{\sup |\psi|}_{C_1} \cdot \int_{B_1} |u|$$

Also Aussage für $R=1$ und $x=0$ mit $C = C_1 \cdot |B_1(0)|$

$R > 0$ beliebig durch Skalierung: $\tilde{u}(x) := u\left(\frac{Rx}{R}\right)$
 $\tilde{u}: B_1(0) \rightarrow \mathbb{R}$ harm.
 $\nabla u(0) = \frac{1}{R} \nabla \tilde{u}(0)$

$$|\nabla \tilde{u}(0)| \leq C_1 \int_{B_1(0)} |\tilde{u}| \stackrel{\text{Tral}}{=} C_1 \int_{B_R(0)} |u(x)| \frac{1}{R^n} dx$$

$$\Rightarrow |\nabla u(0)| \leq \frac{C_1}{R \cdot R^n} \int_{B_R(0)} |u| = \frac{1}{R} C \int_{B_R} |u|$$

Also Aussage für $R > 0$ bel.

Für $x_0 \in \mathbb{R}^n$ bel.: $\hat{u}(x) := u(x_0 + x)$

$$4) \quad -\Delta u_h = f_h, \quad u_h = 0 \text{ auf } \partial\Omega$$

$$-\Delta u = f, \quad u = 0 \text{ auf } \partial\Omega$$

$$\Rightarrow u_h(x) = - \int_{\Omega} g(x,y) f_h(y) dy, \quad u(x) = - \int_{\Omega} g(x,y) f(y) dy$$

$$\Rightarrow |u_h(x) - u(x)| \leq \|f_h - f\|_{\infty} \underbrace{\int_{\Omega} g(x,y) dy}_{\in C^0(\bar{\Omega})} \leq C \cdot \|f_h - f\|_{\infty}$$

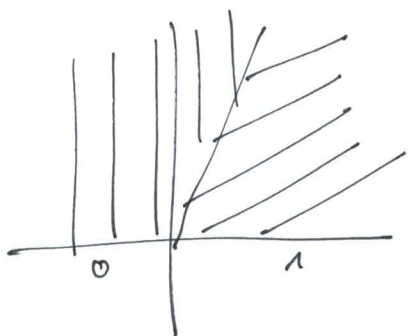
$$(-\Delta)^{-1}: f \mapsto u, \quad u(x) = \int_{\Omega} G(x,y) f(y) dy$$

$$\text{Max.-Pr.} \Rightarrow (f \geq 0 \Rightarrow u \geq 0) \Rightarrow G \geq 0$$

$$\text{Max.-Pr.} \Rightarrow |u|(x) \leq C \|f\|_{\infty} \Rightarrow C \geq \int_{\Omega} G(x,y) dy$$

$$\left\{ \begin{array}{l} f(y) := \mathbb{1} \end{array} \right.$$

5 a)



$$u(x,t) = \begin{cases} 0 & x < \frac{1}{2}t \\ 1 & x \geq \frac{1}{2}t \end{cases}$$

$$\text{Rank.-Hng.} \Rightarrow y' = \frac{[f]}{[u]}$$

$$f(u) = \frac{1}{2}u^2 \Rightarrow [f] = +\frac{1}{2}$$

$$[u] = 1$$

$$\Rightarrow y' = \frac{1}{2}$$

Geschw. des Schocks

$$b) \quad u(x,t) = \begin{cases} 0 & x < 0 \\ x/t & x \in [0, t] \\ 1 & x > t \end{cases}$$

Log aus b) ist physikal. sinnvoll, denn bei a) laufen die Charakteristiken aus dem Schock heraus

(Lax-Bed. nicht erfüllt)

$$6) \quad \phi(x, t) \sim \frac{1}{\sqrt{t}^n} e^{-\frac{|x|^2}{t}}$$

$$(i) \quad \int_{\mathbb{R}^n} \phi(x, t) dx = 1 \quad \forall t > 0$$

$$(ii) \quad \langle \phi(\cdot, t) \rangle \xrightarrow{D'} \delta_0 \quad \text{für } t \downarrow 0$$

$$(iii) \quad (\partial_t - \Delta) \phi = 0 \quad \text{in } \mathbb{R}^n \times (0, \infty)$$

7) a) Seien $u_0, u_1, \tilde{u}_0, \tilde{u}_1 : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ Anfangswerte

$$\text{mit } \begin{cases} u_0 = \tilde{u}_0 \\ u_1 = \tilde{u}_1 \end{cases} \text{ auf } \mathbb{R}^n \setminus B_R(0)$$

Dann gilt für die Lsg. u & \tilde{u} von $\partial_t^2 u - \Delta u = 0$
zu diesen AWen:

$$u = \tilde{u} \quad \text{auf } \mathbb{R}^n \setminus B_{R+1}(0) \quad \forall t \in [0, 1]$$

Beweis: 1D & 3D Darstellungsformel

$$u(x, t) = \int_{B_t(x)} \varphi_1(y) u_1(y) + \varphi_0(y) u_0(y) dy$$

$$x \in \mathbb{R}^n \setminus B_{R+1}(0) \Rightarrow B_t(x) \subset \mathbb{R}^n \setminus B_R(0)$$

\Rightarrow Darstellungsformel liefert für u und \tilde{u} dasselbe Ergebnis

b) Seien $u_0 : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ AWen mit

$$u_0 \equiv 0 \quad \text{auf } \mathbb{R}^n \setminus B_1(0)$$

$$u_0 \geq 0 \quad \text{auf } B_1(0)$$

$$u_0 \neq 0$$

in die Lsg von $\partial_t^2 u = \Delta u$ zu AWen u_0

Starkes Max-Prinzip $u(x, t) > 0 \quad \forall x \in \mathbb{R}^n, t > 0$

Also Information aus $B_1(0)$ hat sich nach bel. kurzer Zeit auf \mathbb{R}^n verbreitet.

$$8) \quad \psi_k(x) = \sin\left(\frac{k_1 x_1 \pi}{l_1}\right) \cdot \dots \cdot \sin\left(\frac{k_n x_n \pi}{l_n}\right)$$

auf $\Omega = (0, l_1) \times \dots \times (0, l_n)$

$$u(x, t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}^n} a_k(t) \psi_k(x) \quad \Delta^2 \psi_k = |k|^4 \psi_k$$

$$(*) \Leftrightarrow a_k''(t) + |k|^4 a_k(t) = -b |k|^2 a_k(t)$$

$$a_k(t) = e^{i\omega_k t} a_k(0), \quad \omega_k \in \mathbb{C}$$

$$\text{Lsg. } \Leftrightarrow -\omega_k^2 + (|k|^4 + b|k|^2) = 0$$

$$\omega_k = \sqrt{|k|^4 + b|k|^2}$$

Eine Lsg.:

$$u(x, t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}^n} a_k^0 e^{i\sqrt{|k|^4 + b|k|^2} t} \psi_k(x)$$

g) a) $u_k \rightarrow u$ in \mathcal{D}'

~~⇒~~

$$\Rightarrow (\Delta u_k)(\varphi) \stackrel{\text{Def}}{=} \int_{\Omega} u_k(\Delta \varphi) \xrightarrow{k \rightarrow \infty} u(\Delta \varphi) \stackrel{!}{=} (\Delta u)(\varphi)$$

$\underbrace{\int_{\Omega} u_k(\Delta \varphi)}_{\in C_c^\infty(\Omega)}$

Also $f_k \rightarrow f$ in \mathcal{D}'

b) $f_k := f := 0$

$u_k := 1$

$u := 0$

$-\Delta u_k = f_k \quad \checkmark$

$-\Delta u = f \quad \checkmark$

$u_k \rightarrow u$

Also: Implikation in b) ist falsch.