

Übung 3 - Mathe IV

23.4.20
ill-posed

HW: NW: A in artik

A: Wohlgestelltheit, RB, AB

Wohlgestelltes Problem : I) $\exists!$ eine eindeutige Lösung
 II) Lösung hängt stetig von Daten ab

Eindeutigkeit : \rightarrow PDE alleine liefert oft mehrere Lösungen
 z.B.: $\partial_{xy}u=0$ liefert Summe von $X(x)$, $Y(y)$ als Lösung

\rightarrow Vorgabe von "Daten"

I) Anfangswerte (z.B. $u_t - \Delta u = 0$, $u(x,0) = u_0(x)$) \Rightarrow Anfangswertproblem

II) Randwerte (z.B. $-\Delta u = 0$ in Ω , $u = 0$ auf $\partial\Omega$) \Rightarrow Randwertproblem

\rightarrow in der Praxis oft: Anfangs-Randwert-Probleme

Stetigkeit in "Daten":

Aufgabe 81. (Wohlgestelltheit)

Gegeben sei die eindimensionale Wärmeleitungsgleichung

$$u_t(x,t) - u_{xx}(x,t) = 0, (x,t) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R} !$$

Wir definieren die Funktionen

Zäpf. / Vars

$$u_k(x,t) = e^{-k^2 t} \sin(kx), k \in \mathbb{N}.$$

a) Zeigen Sie, dass $u_k(x,t)$ die Wärmeleitungsgleichung erfüllt.

Nun sei $v(x,t)$ eine Lösung der Wärmeleitungsgleichung, die die Anfangsbedingung

$$v(x,0) = g(x)$$

erfüllt. Wir nun betrachten das Problem mit einer gestörten Anfangsbedingung

$$g_k(x) = g(x) + \frac{1}{k} \sin(kx), x \in \mathbb{R}, k \in \mathbb{N}$$

mit zugehöriger Lösung $w_k(x,t)$.

b) Ist $|v(x,t) - w_k(x,t)|$ beschränkt? Was passiert für verschwindende Störung $k \rightarrow \infty$?
 Betrachten Sie die Fälle $t > 0$ und $t < 0$ getrennt und interpretieren Sie das Ergebnis.

b) $v(x,t)$ ist Log. zu AB $v(x,0) = g(x)$

Wie lautet $w_k(x,t)$?

Gestörte AB: $g_k(x) = g(x) + \frac{1}{k} \sin(kx) = g(x) + \frac{1}{k} u_k(x,0)$

VL, später

$$\Rightarrow w_k(x,t) = v(x,t) + \frac{1}{k} u_k(x,t)$$

$$= v(x,t) + \frac{1}{k} e^{-k^2 t} \sin(k \cdot t)$$

!

Verschwindende Störung: $|g(x) - g_k(x)| = \left| \frac{1}{k} \sin(kx) \right| \leq \frac{1}{k} \rightarrow 0$ für $k \rightarrow \infty$

Voraussetzung für stetige Abh. der Lösung: $|g(x) - g_k(x)| \rightarrow 0 \Rightarrow |w_k(x,t) - v(x,t)| \rightarrow 0$

$$|w_k(x,t) - v(x,t)| = \left| \frac{1}{k} e^{-k^2 t} \sin(kx) \right| \xrightarrow{k \rightarrow \infty} \begin{cases} 0 & \text{für } t \geq 0 \\ \infty & \text{für } t < 0 \end{cases}$$

I) \Rightarrow Well-posed für $t \geq 0$

(Temperaturverlauf in Zukunft leicht)

II) \Rightarrow Ill-posed: $t < 0$

(Temper.verl. in Vergangenheit schwer)

Laplace / Poisson Gl.: ($\Delta u = 0$ bzw. $\Delta u = f$)

(2)

Harmonische Funktionen: $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ offene Menge, $u: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$, $u \in C^2(\Omega)$

u harmonisch $\Leftrightarrow \Delta u = 0$ \rightsquigarrow Next Week: Δ Helvet

Herleitung: siehe VL



Physik: $\Delta u = f(x,y)$ mit $u \in \{\text{Temp., Konzentration, Verschiebung, ...}\}$
 $f \in \{\text{Kraftvektor, Einspritzung, Kraft, ...}\}$

Lösung: 1D: \rightarrow Gerade $u(x) = mx + b$ mit $(m,b) = \mathcal{F}(\mathbb{R})$
2D: \rightarrow Trennung der Variablen

Trennung der Variablen (Separationsansatz):

I) Ansatz: $u(x,y) := X(x) \cdot Y(y)$

II) in PDE einsetzen

III) Variablen trennen / Separieren sodass

$$\mathcal{F}(X(x), X'(x), \dots) = G(Y(y), Y'(y), \dots) \stackrel{X''(x)}{=} \text{Const} = \lambda^2 \quad \text{da } \forall x, y \text{ gültig}$$

Δu no 2-mal ableiten

IV) Separate ODES für $X(x)$, $Y(y)$ lösen und u -Prototyp erstellen

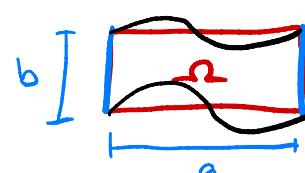
V) Randwerte nutzen um Konstanten zu bestimmen

\hookrightarrow Ggf. Superpositionsprinzip für lineare PDE $\Delta u = 0$ nutzen!

Bsp:

Aufgabe 10. (Laplace-Gleichung in 2D)

Lösen Sie das Randwertproblem auf $\Omega = (0, a) \times (0, b)$



$$\Delta u(x, y) = 0 \quad (x, y) \in \Omega$$

$$u(0, y) = 0 = u(a, y), \quad y \in [0, b]$$

$$u(x, 0) = u_0 \sin\left(\frac{2\pi}{a}x\right), \quad x \in [0, a]$$

$$u(x, b) = u_b \sin\left(\frac{2\pi}{a}x\right), \quad x \in [0, a]$$

mit $u_a, u_b \in \mathbb{R}$.

$$u = X(x)Y(y); Y, X \neq 0$$

$$\Rightarrow Y''X'' + X''Y'' = 0 \mid \cdot \frac{1}{X''Y''}$$

$$\Leftrightarrow -\frac{X''(x)}{X(x)} = +\frac{Y''(y)}{Y(y)} = \lambda^2$$

$$\begin{aligned} P(\mu) &= a\mu^2 + b\mu^0 + c \\ &= \mu^2 + \lambda^2 = 0 \\ &\Rightarrow \mu_{1,2} = \pm i\lambda \end{aligned}$$

$$\text{ODEs I) } X''(x) + \lambda^2 X(x) = 0 \quad \text{II) } Y'' - \lambda^2 Y = 0 \quad \Rightarrow X(x) = B_1 e^{ix} + B_2 e^{-ix} = C_1 \sin(\lambda x) + C_2 \cos(\lambda x)$$

$$\text{II) } Y'' - \lambda^2 Y = 0 \rightsquigarrow \mu_{1,2} = \pm \lambda$$

$$\Rightarrow Y(y) = B_3 e^{iy} + B_4 e^{-iy} = C_3 \sinh(iy) + C_4 \cosh(iy)$$

$$\begin{aligned} \sinh &= \frac{1}{2} (e^x - e^{-x}) \\ \cosh &= \frac{1}{2} (e^x + e^{-x}) \end{aligned}$$

$$\text{R3: } u(0, y) = 0 \Leftrightarrow (C_1 \cdot 0 + C_2 \cdot 1) \cdot Y = 0 \Leftrightarrow \boxed{C_2 = 0}$$

$$u(a, y) = 0 \Leftrightarrow [C_1 \cdot \sin(\lambda a)] \cdot Y = 0 \Leftrightarrow \boxed{\lambda_n = \frac{n\pi}{a}, n \in \mathbb{N}}$$

Restliche RB mit Superpositionsprinzip:

(3)

$$u(x,y) = X(x) \cdot Y(y) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\underbrace{a_n \sinh(\lambda_n \cdot y)}_{=C_1} + \underbrace{b_n \cosh(\lambda_n \cdot y)}_{=C_3} \right) \cdot \sin(\lambda_n \cdot x) = C_1 \cdot C_3$$

$$u(x,0) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(a_n \underbrace{\sinh(0)}_{=0} + b_n \underbrace{\cosh(0)}_{=1} \right) \cdot \sin(\lambda_n \cdot x)$$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} b_n \cdot \sin(\lambda_n \cdot x) \stackrel{!}{=} u_0 \cdot \sin\left(\frac{2\pi}{a} \cdot x\right) \xrightarrow{\text{Koeff.}} \begin{cases} b_2 = u_0 \\ b_n = 0 \forall n \neq 2 \end{cases}$$

$$u(x,b) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(a_n \sinh(\lambda_n \cdot b) + b_n \cosh(\lambda_n \cdot b) \right) \sin(\lambda_n \cdot x)$$

$$= \left[\sum_{n=0}^{\infty} a_n \sinh\left(\frac{n \cdot \pi}{a} \cdot b\right) \sin\left(\frac{n \cdot \pi}{a} \cdot x\right) \right] + u_0 \cdot \cosh\left(\frac{2\pi}{a} \cdot b\right) \cdot \sin\left(\frac{2\pi}{a} \cdot x\right)$$

$$\stackrel{!}{=} u_b \cdot \sin\left(\frac{2\pi}{a} \cdot x\right) \quad RB$$

Koeffizgl.

$$\Rightarrow u_b = a_2 \sinh\left(\frac{2\pi}{a} \cdot b\right) + u_0 \cosh\left(\frac{2\pi}{a} \cdot b\right)$$

$$\boxed{a_n = 0 \forall n \neq 2}$$

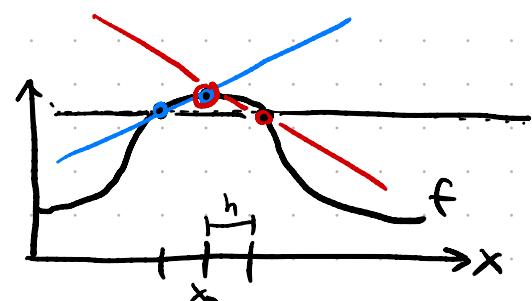
$$\Rightarrow \boxed{a_2 = \frac{u_b - u_0 \cosh\left(\frac{2\pi}{a} \cdot b\right)}{\sinh\left(\frac{2\pi}{a} \cdot b\right)}} \quad \text{algebraische}$$

Letztlche Lösung: $u(x,y) = \left(u_0 \cdot \cosh\left(\frac{2\pi}{a} \cdot y\right) + a_2 \sinh\left(\frac{2\pi}{a} \cdot y\right) \right) \cdot \sin\left(\frac{2\pi}{a} \cdot x\right)$

N Finite Differenzen

Linh Wk-Tabelle

- Problem bei PDE: Ableitungen
- (Eine) Lösung: Approximation
- Intuition: → $f \in C^1$ gegeben
→ Betrachte h -Gitter



$$\frac{\partial}{\partial x} f(x) \Big|_{x_0} \approx \frac{f(x+h) - f(x-h)}{2h} \approx \frac{f(x) - f(x-h)}{h} \approx \frac{f(x+h) - f(x)}{h}$$

Zentral ($O(h^2)$)
Ordnung 2 (besser)

Rückwärts ($O(h)$)
Ordnung 1

Vorwärts ($O(h)$)
Ordnung 1

- Herleitung über truncated Taylor, viele Möglichkeiten (siehe Bild)

• Ordnung bestimmen Beispiel:

4

Beispiel 6.4 Hier noch zwei weitere Beispiele für finite Differenzen (**Übung**)

$$\frac{1}{2h} (f(x-2h) - 4f(x-h) + 3f(x)) = f'(x) + \mathcal{O}(h^2),$$

Entwickeln:

$$\underline{f(x-2h)} \stackrel{\text{Taylor}}{=} f(x) - \frac{f'(x)}{1!}(2h) + \frac{f''(x)}{2!}(2h)^2 + O(h^3)$$

$$\underline{f(x-h)} = f(x) - f'(x) \cdot h + \frac{f''(x)}{2} h^2 + O(h^3)$$

$$f(x) = f(x)$$

$$\underline{\text{Einsetzen}}: \frac{1}{2h} \left(f - 2hf' + 2h^2 f'' + O(h^3) - 4 \left[f - h \cdot f' + \frac{h^2}{2} f'' + O(h^3) \right] + 3f \right)$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{1}{2h} \left[\underbrace{(1-4+3)f}_{=0} + (-2h+4h)f' + \underbrace{(2h^2-2h^2)f''}_{=0} + O(h^3) \right] \\
 &= \frac{1}{2h} (2h f' + O(h^3)) = f' + \frac{O(h^3)}{h} = f' + O(h^2)
 \end{aligned}$$

\Rightarrow (Mindestens) 2-ke Ordnung

(da $O(h^2) = O(h^3)$ sein könnte, daher vollst. Beweis muss bis $O(h^4)$ entwickeln am Anfang)

Finite difference coefficient

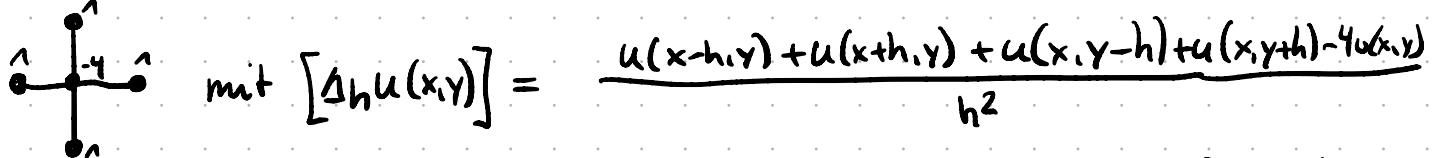
From Wikipedia, the free encyclopedia

In mathematics, to approximate a derivative to an arbitrary order of accuracy, it is possible to use the **finite difference**. A finite difference can be **central, forward or backward**.

FD - Diskretisiertes Poisson Problem

$$\left\{ \begin{array}{l} -\Delta u = f \\ u = g \end{array} \right. \quad \text{in } \Omega \quad \text{and} \quad \left\{ \begin{array}{l} -\Delta_h u_h(z) = f(z) \\ u_h(z) = g(z) \end{array} \right. \quad \text{in } \Omega_h$$


$$\text{Approximation : } (\Delta u)(x,y) = (\Delta_h u) + O(h^2)$$



LGS für :
Std.-Nummerierungs

$$A = \frac{1}{h^2} \begin{bmatrix} T & -I & 0 \\ -I & T & -I \\ 0 & -I & T \end{bmatrix}, x = \begin{bmatrix} u(h, h) \\ u(2h, h) \\ \vdots \\ u(h, 2h) \\ \vdots \\ u((n-1)h, (n-1)h) \end{bmatrix}$$

Rechte Seite $b \in \mathbb{R}^{n-n}$ mit RB, zB für $i=1$:

(5)

$$\frac{4u_1 - u_2 - u_4 - \underline{u(0,h)} - \underline{u(h,0)}}{h^2} = f(h,h) = f_1$$

$$u(0,h) = g(0,h)$$

$$u(h,0) = g(h,0)$$

\Leftrightarrow

$$\frac{4u_1 - u_2 - u_4}{h^2} = f_1 + \underbrace{\frac{1}{h^2}g(0,h)}_{\text{bekannt}} + \underbrace{\frac{1}{h^2}g(h,0)}_{\text{bekannt}} = b_1$$

Jupyter-NB : Poisson Problem

→ Wärme, Displacement, ...

→ Matrix Assembly

→ Source Experiment

→ Error Comparison mit Resultaten aus Analysis Part (so.)

```
L=1
N = 20
d = L/(N-1)
xVals = [i*d for i in range(1,N-1)]
yVals = [i*d for i in range(1,N-1)]

def source(x,y):
    return 0.1
def bot(x):
    return -1*np.sin(5*np.pi*x)
def right(y):
    return 2*np.sin(np.pi*y)
def top(x):
    return 0
def left(y):
    return 0

A = setupSystemMatrix(N)
b = setupRHSVector(source,bot,right,top,left)

u = np.linalg.solve(A, b)

plotSolutionWithBCs(u)
```

