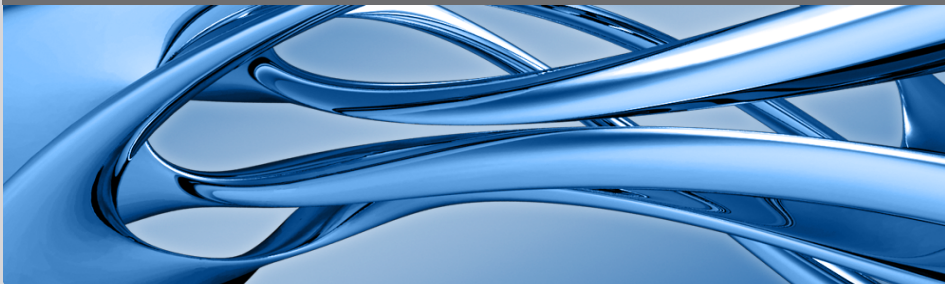


1. Vorlesung Partielle Differentialgleichungen

Wolfgang Reichel

Übersee-Vorlesung aus Oaxaca, Mexiko, 19. Oktober 2010

Institut für Analysis



1. Einführung: Notation und Beispiele
2. Laplace- und Poissongleichung
3. Diffusions- und Wärmeleitungsgleichung
4. Wellengleichung
5. Methode der Charakteristiken (Gleichungen 1. Ordnung)

1. Einführung: Notation und Beispiele

1.1. Notation

$\Omega \subset \mathbb{R}^n$ sei offen. $u : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ sei eine Funktion. Schreibweise: $u(x)$ bzw. $u(x_1, x_2, \dots, x_n)$.

Falls alle partielle Ableitungen der Ordnung $\leq k \in \mathbb{N}$ existieren und stetig sind so schreibt man:

$$u \in C^k(\Omega)$$

$C^0(\Omega)$ = Menge der auf Ω stetigen Funktionen

$$\frac{\partial u}{\partial x_i}, u_{x_i}, \quad i = 1, \dots, n \text{ partielle Ableitung 1.Ordnung nach } x_i$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x_j \partial x_i}, u_{x_i x_j}, \quad i, j = 1, \dots, n \text{ partielle Ableitung 2.Ordnung nach } x_i, x_j$$

Reihenfolge erheblich? Satz von Schwarz: $u \in C^2(\Omega) \Rightarrow u_{x_i x_j} = u_{x_j x_i}$

Gradient, Hesse-Matrix

Für $u \in C^1(\Omega)$ heisst der Spaltenvektor

$$\text{grad } u = \nabla u = \left(\frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_n} \right)^T = (u_{x_1}, \dots, u_{x_n})^T$$

Gradient von u (=Richtung des steilsten Anstiegs von u)

Für $u \in C^2(\Omega)$ heisst die symmetrische $n \times n$ -Matrix

$$D^2 u = \begin{pmatrix} u_{x_1 x_1} & \cdots & u_{x_1 x_n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ u_{x_n x_1} & \cdots & u_{x_n x_n} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} & \cdots & \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial^2 u}{\partial x_n \partial x_1} & \cdots & \frac{\partial^2 u}{\partial x_n^2} \end{pmatrix}$$

Hesse-Matrix von u .

Höhere partielle Ableitungen

Wie beschreibt man effizient höhere partielle Ableitungen von u ?

Multiindex-Schreibweise

Definition (Multiindex)

Ein Vektor $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n) \in \mathbb{N}_0^n$ mit ganzzahligen Einträgen heisst Multiindex. Die ganze Zahl

$$|\alpha| = \alpha_1 + \dots + \alpha_n$$

heisst Ordnung des Multiindex.

Für $u \in C^{|\alpha|}(\Omega)$ heisst

$$D^\alpha u := \frac{\partial^{|\alpha|} u}{\partial x_1^{\alpha_1} \dots \partial x_n^{\alpha_n}}$$

partielle Ableitung der Ordnung $|\alpha|$ zum Multiindex α .

Beispiele

$$n = 2, \alpha = (0, 1)$$

$$D^\alpha u = \frac{\partial u}{\partial x_2}$$

$$n = 3, \alpha = (2, 0, 1)$$

$$D^\alpha u = \frac{\partial^3 u}{\partial x_1^2 \partial x_3}$$

$$n = 4, \alpha = (1, 1, 1, 1)$$

$$D^\alpha u = \frac{\partial^4 u}{\partial x_1 \partial x_2 \partial x_3 \partial x_4}$$

Vektorwertige Funktionen

Ist $U : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^l$ eine vektorwertige Funktion und $U = (u_1, \dots, u_l)^T$ so bedeutet $U \in C^k(\Omega)$, dass $u_1, \dots, u_l \in C^k(\Omega)$ liegen.

Ebenso:

$$D^\alpha U = (D^\alpha u_1, \dots, D^\alpha u_l)^T$$

Divergenz: im Fall $l = n$

$$\operatorname{div} U = \nabla \cdot U = \sum_{i=1}^n \frac{\partial u_i}{\partial x_i} = u_{1,x_1} + \dots + u_{n,x_n}$$

Rotation: im Fall $l = n = 3$

$$\operatorname{rot} U = \nabla \times U = \begin{pmatrix} u_{3,x_2} - u_{2,x_3} \\ u_{1,x_3} - u_{3,x_1} \\ u_{2,x_1} - u_{1,x_2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial u_3}{\partial x_2} - \frac{\partial u_2}{\partial x_3} \\ \frac{\partial u_1}{\partial x_3} - \frac{\partial u_3}{\partial x_1} \\ \frac{\partial u_2}{\partial x_1} - \frac{\partial u_1}{\partial x_2} \end{pmatrix}$$

Identitäten zwischen rot, div, grad und Δ

Seien $u : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$, $U : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ C^2 -Funktionen. Es gilt

$$\operatorname{div} \operatorname{grad} u = \nabla \cdot (\nabla u) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} = u_{x_1 x_1} + \cdots + u_{x_n x_n} = \Delta u$$

$\Delta = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_i^2}$ heisst **Laplace-Operator**.

Für $n = 3$ gilt

$$\operatorname{rot}(\operatorname{rot} U) = \operatorname{grad}(\operatorname{div} U) - \Delta U$$

und

$$\operatorname{div}(\operatorname{rot} U) = 0, \quad \operatorname{rot}(\operatorname{grad} u) = 0.$$

1.2. Was ist eine partielle DGI?

Pseudo-Definition

Eine partielle Differentialgleichung (pDGI) ist eine Gleichung, welche Funktionswerte und partielle Ableitungen einer Funktion $u : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^l$ enthält. Dabei ist $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ offen.

Beispiel: (Wellengleichung). $n = 2$, $l = 1$, $\Omega = \mathbb{R}^2$. Sei

$u : \begin{cases} \mathbb{R}^2 & \rightarrow \mathbb{R} \\ (x, t) & \mapsto u(x, t) \end{cases}$ eine zweimal stetig differenzierbare Funktion

u heisst Lösung der **Wellengleichung**

$$(1) \quad u_{tt} - u_{xx} = 0$$

falls gilt: $u_{tt}(x, t) - u_{xx}(x, t) = 0$ für alle $(x, t) \in \Omega \times \mathbb{R}$.

t = Zeit, x = Ort. (1) heisst eindimensionale Wellengleichung.

Alternative Schreibweise für (1):
$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0.$$

1.3. Woher kommen pDGlen? Welche Fragen stellen sich bei pDGlen?

Physik: Quantenmechanik, Elektrodynamik, Thermodynamik, Elastizitätstheorie, Optik, Flüssigkeits- und Gasdynamik, Kristallbildung, Wasserwellen usw.

Biologie: Populationsdynamik, Musterbildung (Morphogenese), Räuber-Beute-Modelle, Ausbreitung von Krankheiten

Chemie: Reaktionskinetik, Reaktions-Diffusionsmodelle

Finanzmathematik: Bestimmung von Optionspreisen (Black Scholes Modell), stochastische Differentialgleichungen

Geometrie: Bestimmung von Flächen vorgegebener mittlerer oder Gaußscher Krümmung, Beweis der Poincaré-Vermutung

Explizite Lösungen sind die Ausnahme!

- Existenz von Lösungen
- Eindeutigkeit oder Vielfachheit von Lösungen
- Stetige Abhängigkeit der Lösungen von den Daten
- qualitative Aussagen über Lösungen; Verhalten für grosse Zeiten; Aussagen über die Gestalt der Lösungen
- Bestimmung von Näherungen (-> Numerik)

1.4. Beispiele von pDGLen

(a) Transportgleichung:

$u(x, t)$ = Stoffkonzentration zur Zeit $t \in \mathbb{R}$ am Ort $x \in \mathbb{R}^n$. $u \in C^1(\mathbb{R}^{n+1})$.

$c \in \mathbb{R}^n$: Wind konstanter Stärke und Richtung

Sei $D \subset \mathbb{R}^n$ offen: $M(D) =$ Stoffmenge in D zum Zeitpunkt t

$$M(D) = \int_D u(x, t) \, dx = \int_{D+c\tau} u(x, t + \tau) \, dx$$

wobei $\tau > 0$ eine beliebige Zeitspanne ist

(Annahme: nichts geht verloren, nichts kommt dazu)

$$M(D) = \int_D u(x, t) \, dx = \int_D u(x + c\tau, t + \tau) \, dx$$

Differentiation nach τ und Auswertung bei $\tau = 0$:

Transportgleichung:

$$\frac{d}{d\tau} \Big|_{\tau=0} \int_D u(x, t) dx = \frac{d}{d\tau} \Big|_{\tau=0} \int_D u(x + c\tau, t + \tau) dx$$

$$0 = \int_D \left(\sum_{i=1}^n \frac{\partial u}{\partial x_i}(x, t) c_i + \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) \right) dx$$

$D \subset \mathbb{R}^n$ beliebig: \Rightarrow

Transportgleichung:

$$(2) \quad \sum_{i=1}^n c_i \frac{\partial u}{\partial x_i}(x, t) + \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = 0$$

Kurz:

$$C \cdot \nabla u + \frac{\partial u}{\partial t} = 0, \quad C = (c_1, \dots, c_n)^T = \text{konstant}$$

Verallg. Transportgleichung:

$$(3) \quad \sum_{i=1}^n c_i(x, t) \frac{\partial u}{\partial x_i}(x, t) + \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = 0$$

(b) Diffusions- bzw. Wärmeleitungsgleichung

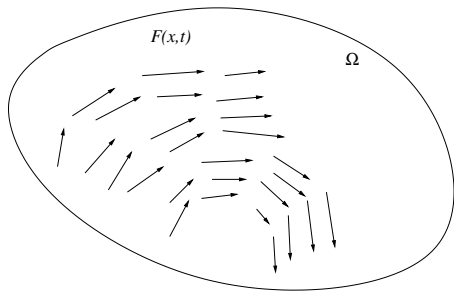
$u(x, t)$ = Stoffkonzentration zur Zeit $t \geq 0$ am Ort $x \in \Omega \subset \mathbb{R}^n$.

$u : \Omega \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ sei C^1 -Funktion.

Diffusion

Mechanismus, der Unterschiede in Stoffkonzentrationen ausgleicht.

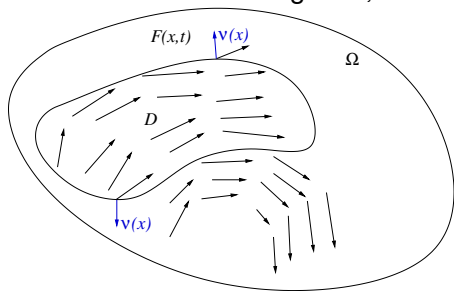
Wir betrachten folgendens Modell für Diffusion:



$F(x, t) \in \mathbb{R}^n$: Richtung und Stärke der Stoffzufuhr pro Zeiteinheit durch $x \in \Omega$ zum Zeitpunkt t
 $f(x, t, u(x, t)) \in \mathbb{R}$: Reaktionsterm. Gibt Erzeugungs- ($f > 0$) oder Vernichtungsrate ($f < 0$) des Stoffes an der Stelle x zur Zeit t an. Kann abhängen von x, t sowie der aktuellen Stoffmenge $u(x, t)$.

Herleitung der Diffusionsgleichung

Sei $D \subset \Omega$ ein Normalgebiet, ν =äussere Normal an ∂D



$$\int_D u(x, t) dx =$$
 Stoffmenge in D zum Zeitpunkt t

$$\underbrace{\frac{d}{dt} \int_D u(x, t) dx}_{\text{Änderung der Stoffmenge}} = \underbrace{- \oint_{\partial D} F(x, t) \cdot \nu(x) d\sigma}_{\text{Zufuhr/Abfluss durch } \partial D} + \underbrace{\int_D f(x, t, u(x, t)) dx}_{\text{Reaktionsterm}}$$

Änderung der Stoffmenge

Zufuhr/Abfluss durch ∂D

Reaktionsterm

$F \cdot \nu > 0$: Abfluss, $F \cdot \nu < 0$: Zufuhr

Herleitung der Diffusionsgleichung – Forts.

$$\underbrace{\frac{d}{dt} \int_D u(x, t) dx}_{\text{Änderung der Stoffmenge}} = \underbrace{- \oint_{\partial D} F(x, t) \cdot \nu(x) d\sigma}_{\text{Zufuhr/Abfluss durch } \partial D} + \underbrace{\int_D f(x, t, u(x, t)) dx}_{\text{Reaktionsterm}}$$

Gaußscher-Integralsatz: \longrightarrow
 \downarrow

$$\int_D \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) dx = \frac{d}{dt} \int_D u(x, t) dx = \int_D \left(-\operatorname{div}_x F(x, t) + f(x, t, u(x, t)) \right) dx$$

$D \subset \Omega$ beliebig \Rightarrow :

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = -\operatorname{div}_x F(x, t) + f(x, t, u(x, t))$$

Kurz:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -\operatorname{div}_x F + f$$

Modellierung der Diffusion

Bisher:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -\operatorname{div}_x F + f$$

Diffusionsmodell: F ist proportional zu ∇u , d.h.

$$F(x, t) = -d \nabla u(x, t), \quad d = \text{Diffusionskonstante} > 0.$$

Ergebnis:

Diffusionsgleichung:

$$(4) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = d \Delta u + f$$

wobei Δ =Laplace Operator in den Ortskoordinaten x_1, \dots, x_n ist.

Spezialfälle von $u_t = d\Delta u + f$

(i) $f \equiv 0$; homogene Diffusionsgleichung (Wärmeleitungsgleichung)

$$(5) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = d\Delta u$$

(ii) f linear; lineare, inhomogene Diffusionsgleichung

$$f : \begin{cases} \Omega \times [0, \infty) \times \mathbb{R} & \rightarrow \mathbb{R} \\ (x, t, s) & \mapsto c(x, t)s + f_0(x, t) \end{cases}$$

$$(6) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = d\Delta u + c(x, t)u + f_0(x, t)$$

$c(x, t)$ = relative Wachstums-/Vernichtungsrate

$f_0(x, t)$ = absolute Wachstums-/Vernichtungsrate

Vergleich mit gewöhnlicher DGI

partielle DGI.

$$(6) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = d\Delta u + c(x, t)u + f_0(x, t)$$

gewöhnliche DGI.

$$(6') \quad \dot{u} = c(t)u + f_0(t), \quad u(0) = u_0$$

Lösung der gewöhnlichen DGI.:

$$u(t) = u_0 e^{\int_0^t c(s) ds} + \int_0^t f_0(\tau) e^{-\int_t^\tau c(s) ds} d\tau$$

und falls $c = \text{konstant}$

$$u(t) = u_0 e^{ct} + \int_0^t f_0(\tau) e^{c(t-\tau)} d\tau$$

Gilt etwas Ähnliches für die partielle DGI.? Wir werden sehen....

Die 1-dimensionale Diffusionsgleichung

$n = 1$, $x_1 < x$. Betrachte das Intervall $D = (x_1, x)$. Hier bedeutet:

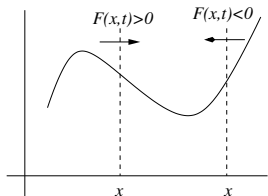
$F(x_1, t) > 0$ Zufluß am Punkt x_1 , $F(x, t) > 0$ Abfluß am Punkt x

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \int_{x_1}^x u(\xi, t) d\xi &= -F(x, t) + F(x_1, t) + \int_{x_1}^x f(\dots) d\xi \\ &= \int_{x_1}^x \frac{\partial u}{\partial t}(\xi, t) d\xi \end{aligned}$$

Differentiation $\frac{d}{dx}$:

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = -\frac{d}{dx} F(x, t) + f(x, t, u(x, t))$$

Modellierung: $F(x, t) = -d \frac{\partial u}{\partial x}(x, t)$



1-dimensionale Diffusionsgleichung:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = d \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x, t, u(x, t))$$

Verallgemeinerungen

Fluß $F = F_1 + F_2$

$F_1(x, t) = -d\nabla u(x, t)$, $d =$ Diffusionskonstante

$F_2(x, t) = Cu(x, t)$, $C = (c_1, \dots, c_n) \in \mathbb{R}^n =$ Konvektionskonstante

$$\frac{\partial u}{\partial t} = d\Delta u - \underbrace{C \cdot \nabla u}_{\text{Transportterm}} + f(x, t, u)$$

vgl. Transportgleichung.

Sowohl die Diffusion- als auch die Konvektionskonstanten können von x, t abhängen.

Ferner: $d = (d_{ij})_{i,j=1}^n$ ist i.A. eine Matrix mit Koeffizienten $d_{ij}(x, t)$.

$$(7) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = \operatorname{div}(d(x, t)\nabla u) - C(x, t) \cdot \nabla u + f(x, t, u)$$

Allgemeine Diffusions-Konvektions-Reaktionsgleichung

In physikalischem, chemischem, biologischem Kontext:

$$u(x, t) = \begin{cases} \text{Wärmemenge [(5) heisst auch Wärmeleitungsgleichung]} \\ \text{Konzentration einer Chemikalie} \\ \text{Dichte einer Population} \end{cases}$$

Der Diffusionsmechanismus (=Konzentrationsausgleich) kann in viele Modelle leicht eingebaut werden:

Logistische DGI.

$$\dot{u} = u(\alpha - \beta u)$$

$u : [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$
gewöhnliche DGI.

Logistische DGI. mit Diffusion

$$(8) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = d\Delta u + u(\alpha - \beta u)$$

$u : \Omega \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$
partielle DGI.

Diffusion beim Räuber-Beute Modell

Räuber-Beute Modell

$$\begin{cases} \dot{u} = u(a - bv) \\ \dot{v} = v(-c + du) \end{cases}$$

gekoppeltes System gewöhnlicher
DGlen.

Räuber-Beute Modell mit Diffusion

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = d_1 \Delta u + u(a - bv) \\ \frac{\partial v}{\partial t} = d_2 \Delta v + v(-c + du) \end{cases}$$

gekoppeltes System partieller
DGlen.

Diffusion

Diffusion = Mobilität der Population, d.h. Mitglieder der Population tendieren dazu, Stellen hoher Konzentration von Artgenossen zu verlassen und sich zu Stellen niedrigerer Konzentration zu bewegen.

Achtung: in manchen Modellen ist man am genauem Gegenteil interessiert. Konzentrationphänomene bzw. Rudelbildung!