

Analysis III Zusammenfassung

Andreas Biri, D-ITET

19.01.14

1. Partielle Differentialgleichungen

Ordnung: höchste vorkommende Zahl von Ableitungen

Eindimensionale Wellengleichung

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0$$

Lösung: jede Funktion der Form

$$u(x, t) = F(x - ct) + G(x + ct)$$

D'Alembert

Für gegebene Anfangsdaten

$$u(x, 0) = f(x), u_t(x, 0) = g(x)$$

Wird das Anfangswertproblem gelöst durch

$$u(x, t) = \frac{1}{2} (f(x + ct) + f(x - ct)) + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g(s) ds$$

2D: kein D'Alembert -> Separationsmethode

2. Lineare Differentialgleichungen

Homogen/Harmonisch: $\Delta u = 0$, wobei Δu linear in u ist

Inhomogen: $\Delta u = f(x, t)$

Allgemeine Lösung

u_p : partikuläre Lösung der inhomogenen Gleichung

U : Lösung der homogenen Gleichung $\Delta u = 0$

$$u(x, t) = u_p + U$$

Separation der Variablen

Ansatz: $u(x, t) = X(x) * T(t)$

$$\rightarrow \frac{T'(t)}{T(t)} = \alpha \frac{X''(x)}{X(x)} = \lambda = \text{const.}$$

Für $X''(x) = \frac{\lambda}{\alpha} X(x)$ sind Lösungen:

i) $\frac{\lambda}{\alpha} > 0$: $X(x) = c_1 e^{\sqrt{\frac{\lambda}{\alpha}} x} + c_2 e^{-\sqrt{\frac{\lambda}{\alpha}} x}$

ii) $\frac{\lambda}{\alpha} < 0$: $X(x) = A * \sin(\omega x) + B * \cos(\omega x)$, $\omega = \sqrt{-\frac{\lambda}{\alpha}}$

iii) $\lambda = 0$: $X(x) = ax + b$

Für $T'(t) = \lambda T(t)$: $T(t) = c * e^{\lambda t}$

Bei homogenen Randbedingungen $X(0) = X(l) = 0$

$$\rightarrow x = 0: B = 0; \quad x = l: A * \sin(\omega l) = 0$$

$$\rightarrow \omega_n = \frac{\pi}{l} n, \quad \lambda_n = -\alpha \omega_n^2 = -\alpha \frac{\pi^2}{l^2} n^2$$

$$u_n(x, t) = T_n(t) * X_n(x) \rightarrow u(x, t) = \sum_{i=1}^{\infty} u_n(x, t)$$

Inhomogene lineare PDG

Suchen eine partikuläre Lösung $u_p(x, t)$

Ansatz, dass u_p **nicht von t abhängt**

$$\rightarrow RB = 0: \quad u(0, t) = u(\pi, t) = 0$$

Inhomogen: $\rightarrow u_p(x): \frac{du_p}{dt} - \frac{d^2 u_p}{dx^2} = 0, u_p(0) \neq 0$
 $\Rightarrow u(x, t) = U(x, t) - u_p(x)$

3. Lösung v. PDG mittels Fourierreihen

$$u(x, t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n(t) e^{2\pi i n x / T}, \quad T \text{ Periode}$$

$$c_n(t) = \frac{1}{T} \int_0^T u(x, t) e^{-2\pi i n x / T} dx$$

Für ein Anfangswertproblem $u(x, 0) = f(x)$ ist

$$c_n(0) = \text{Fourierkoeff. von } f(x) = \frac{1}{T} \int_0^T f(x) e^{-2\pi i n x / T} dx$$

Ungerades Fortsetzen von Funktionen

Für $u(x, t)$ auf Intervall $[0, l]$, setze ungerade fort

$$\rightarrow 2l \text{ periodisch: } 2\pi R = 2l \rightarrow R = \frac{l}{\pi}$$

Wissen: Solche Lösungen sind

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n(t) \cos\left(\frac{2\pi}{l} n x\right) + b_n(t) \sin\left(\frac{\pi}{l} n x\right)$$

$$a_n = \frac{2}{l} \int_0^l u(x, t) \cos\left(\frac{2\pi}{l} n x\right), \quad b_n = \frac{2}{l} \int_0^l u(x, t) \sin\left(\frac{\pi}{l} n x\right)$$

Wärmeleitungsgleichung $u_t = \alpha u_{xx}$

$$\rightarrow b_n(t) = b_n(0) e^{-\alpha \pi^2 \frac{n^2}{l^2} t}$$

Schwingende Saite $\frac{1}{c^2} u_{tt} = u_{xx}$

$$\rightarrow b_n(t) = A_n * \cos(\omega_n t) + B_n * \sin(\omega_n t), \quad \omega_n = \frac{c\pi n}{l}$$

A_n, B_n Fourierkoeff. der Anfangsbed. $u(x, 0), u_t(x, 0)$

Schwingende Membrane

Randbedingung: $u|_{\partial\Omega} = 0$

Rechteckige Membran

Ansatz: $u(x, y, t) = X(x) * Y(y) * T(t)$

$$T'' = \alpha T, \quad X'' = \beta X, \quad Y'' = \gamma Y$$

$$\frac{1}{c^2} \alpha = \beta + \gamma \rightarrow \beta c^2 = \alpha - c^2 \gamma$$

Kreisförmige Membran

Ansatz: $u(r, \varphi, t) = F(r) * G(\varphi) * T(t)$

Für Ableitungen von G und F : nochmals Separation d V.

Fouriertransformation auf \mathbb{R}^n

$$f(x) = \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\mathbb{R}^n} \hat{f}(k) e^{ikx} dk_1 \dots dk_n$$

$$\hat{f}(k) = \int_{\mathbb{R}^n} f(x) e^{-ikx} dx_1 \dots dx_n$$

Ableitungsregel

$$\left(\widehat{\frac{df}{dx_j}} \right) (k) = i k_j \hat{f}(k)$$

$$\hat{\Delta} = -|y|^2$$

Randbedingungen gegeben -> Fourier

Anfangsbedingungen gegeben -> Laplace

4. Die Wärmeleitungsgleichung

$$u_t = \alpha \Delta u \quad ; \quad u(x, 0) = f(x)$$

Mittels Fouriertransformation wird gezeigt:

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x') K_t(x - x') dx'$$

mit Wärmeleitungskern

$$K_t(x - x') = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha k^2 t + ik(x-x')} dk = \frac{e^{-\frac{(x-x')^2}{4\alpha t}}}{\sqrt{4\pi\alpha t}}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} K_t(x - x') dx' = 1, \quad K_t(x - x') > 0$$

Für inhomogenes Problem: $u_t - \alpha u_{xx} = g(x, t)$

Periodische Anfangsbedingungen: Sep.d.V. / Fourierreihen

Ansonsten: Laplace

oder Ansatz: $u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \omega_n(t) \sin\left(\frac{n\pi}{L} x\right)$

In 3 Dimensionen:

$$u_t = \alpha \Delta u \rightarrow u(x, t) = \int_{\mathbb{R}^3} f(x') K_t(x - x') dx'_1 dx'_2 dx'_3$$

$$K_t(x - x') = \frac{1}{(4\pi\alpha t)^{\frac{3}{2}}} e^{-\frac{|x-x'|^2}{4\alpha t}}$$

Funktion ungerade fortsetzen (Randbedingungen)

$$\Rightarrow f(x) = \sum D_n * \sin\left(\frac{n\pi}{L} x\right)$$

5. Wellengleichungen (auf \mathbb{R}^3)

$$u_{tt} = c^2 \Delta u$$

Anfangswertproblem: $u(x, 0) = f(x), \quad u_t(x, 0) = g(x)$

Inhomogen: homogenisieren mit $u(x, t) = v(x, t) + w(x)$

Ansatz:

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n(t) \sin(\omega_n x)$$

Lösung:

$$u(x, t) = \frac{1}{(2\pi)^3} \int_{\mathbb{R}^3} \hat{u}(k, t) e^{ikx} dk$$

$$\hat{u}(k, 0) = \hat{f}(k) * \cos(|k| * c t) + \frac{\hat{g}(k)}{c * |k|} * \sin(|k| * c t)$$

Lemma 6.1 : Für $R > 0$ gilt

$$\frac{\sin(|k| * R)}{|k|} = \frac{1}{4\pi R} \int_{S_R} e^{iky} d\omega(y), \quad S_R = \{ y \in \mathbb{R}^3 \mid |y| = R \}$$

Mit dem Lemma 6.1 kann gezeigt werden, dass

Kirchhoff:

$$u(x, t) = \frac{d}{dt} \left[\frac{1}{4\pi c^2 t} \int_{S_{ct}} f(x+y) d\omega(y) \right] + \frac{1}{4\pi c^2 t} \int_{S_{ct}} g(x+y) d\omega(y)$$

Huyghens-Prinzip

$u(x, t)$ hängt nur von f und g auf einer (beliebig kleinen) Umgebung der Spähre mit Radius ct um x ab

Gerade Dimension (2D) : hängt von ganzer Kreisscheibe ab

Ungerade Dimension (3D) : hängt nur vom Rand ab

6. Laplace-Transf. & lineare PDG

$$F(s) = \int_0^{\infty} f(t) e^{-st} dt$$

Betrachte Fall $x = 0$: $\rightarrow zB$. $U(0, s) = \mathcal{L}[f]$

7. Laplace-Gleichung

Dirichlet-Problem

Gegeben ist eine Funktion f auf dem Rand dD von D

Suche $u(x)$ auf D mit $\Delta u = 0$, $u|_{dD} = f$

n = 2: $D = \{ (x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid x^2 + y^2 \leq a^2 \}$

In Polarkoordinaten:

$$u(r, \varphi) = \int_0^{2\pi} K(r, \varphi, \varphi') f(\varphi') d\varphi'$$

$$K(r, \varphi, \varphi') = \frac{1}{2\pi} \frac{a^2 - r^2}{a^2 - 2ar \cos(\varphi - \varphi') + r^2}$$

Poisson-Formel (für kartesische Koordinaten)

$$\Delta u = 0, \quad u|_{dD} = f, \quad D = \{ x \in \mathbb{R}^n \mid |x| \leq a \}$$

n = 2:

$$u(x) = \frac{1}{2\pi a} \int_{dD} \frac{a^2 - |x|^2}{|x - x'|^2} f(x') d\sigma(x')$$

n = 3:

$$u(x) = \frac{1}{4\pi a} \int_{dD} \frac{a^2 - |x|^2}{|x - x'|^3} f(x') d\omega(x')$$

Mittelwertprinzip

Ist u harmonisch auf einem Gebiet D ($\Delta u = 0$), so ist für jedes $x \in D$, und jede Kugel in D um Mittelpunkt x

$u(x)$ = Mittelwert von u auf dieser Kugeloberfläche

Maximumprinzip

Ist u harmonisch auf einem abgeschlossenen und beschränkten Gebiet D , so nimmt **u sein Maximum am Rand von D** an.

Die δ - Funktion

$$\delta(x) = \begin{cases} \infty, & x = 0 \\ 0, & x \neq 0 \end{cases}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(x) \varphi(x) dx = \varphi(0)$$

Dies lässt sich beweisen durch

$$\delta = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \delta_{\varepsilon}, \quad \delta_{\varepsilon} = \begin{cases} 1/\varepsilon & |x| < \frac{\varepsilon}{2} \\ 0 & |x| > \frac{\varepsilon}{2} \end{cases}, \quad \int_{-\infty}^{\infty} \delta_{\varepsilon}(x) dx = 1$$

Das Coulomb - Potential

$$\Delta u = \delta$$

Lemma

$$\text{in } \mathbb{R}^3: \quad \Delta \frac{1}{r} = -4\pi \delta$$

$$\text{in } \mathbb{R}^2: \quad \Delta \ln(r) = 2\pi \delta$$

Poisson - Gleichung

$$\Delta u = -4\pi \rho$$

$$u(x) = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{|x - x'|} \rho(x') dx'$$

Green'sche Funktionen (auf beschränkten Bereichen)

Sei D ein Bereich in \mathbb{R}^3 mit Rand dD . Eine Funktion $G(x, x_0)$ auf $D \times D$ heisst **Green'sche Funktion**, falls

$$\Delta G(x, x_0) = -\delta(x - x_0), \quad G(x, x_0) = 0 \quad \forall x \in dD$$

Satz 1: Green'sche Funktionen sind symmetrisch, d.h.

$$G(x, x_0) = G(x_0, x)$$

Satz 2: Ist f eine Funktion auf D , h eine Funktion auf dD

$$u(x) = \int_D G(x, x') f(x') d\mu(x') + \int_{dD} D_{\vec{n}} G(x, x') h(x') d\omega(x')$$

löst das Dirichlet-Problem $\Delta u = f$, $u|_{dD} = h$

Spezialfall: für $u|_{dD} = h = 0$ fällt der zweite Teil weg

Satz 3:

Sei (Φ_{λ}) , $\lambda \in \Lambda$ ein System reelwertiger Funktionen auf D , s.d.

$$\Delta \Phi_{\lambda} = -\lambda \Phi_{\lambda}; \quad \Phi_{\lambda}|_{dD} = 0; \quad \|\Phi_{\lambda}\|_2 = \sqrt{\int_D |\Phi_{\lambda}|^2 d\mu(x)} = 1$$

s.d. sich jede Funktion auf D mit $\varphi|_{dD} = 0$ als Reihe in Φ_{λ} schreiben lässt. Dann ist die Green'sche Funktion für D gleich

$$G(x, x_0) = - \sum_{\lambda \in \Lambda} \frac{1}{\lambda} \Phi_{\lambda}(x) \Phi_{\lambda}(x_0)$$

2. Green'sche Formel

$$\begin{aligned} & \int_D (f \Delta g - g \Delta f) d\mu(x) \\ &= \int_{dD} (f(x) D_{\vec{n}} g(x) - g(x) D_{\vec{n}} f(x)) d\omega(x) \end{aligned}$$

wobei $D_{\vec{n}} f(x)$ die Richtungsableitung von f in $x \in dD$ in Richtung d. n. aussen zeigenden Normaleinheitsvektors

Fundamentallösung d. Laplaceoperators auf \mathbb{R}^2

$$\Gamma(x, y, \xi, \eta) = \frac{1}{4\pi} \ln((x - \xi)^2 + (y - \eta)^2)$$

Setze G mit d. Lösung so zusammen, dass 0 auf Rand

Möglichkeiten, den Fall D = Kreis/Kugel zu behandeln

$$\Delta u = f, u|_{\partial D} = h$$

1. Greensche Funktion für Bereich

2. Löse zunächst mit der Greenschen $\frac{1}{|x-x'|}$ für ganz \mathbb{R}^3

$$\Delta u = f \text{ auf } \mathbb{R}^3 \rightarrow \text{Lösung } u_1$$

Löse dann mit dem Poissonkern

$$\Delta u = 0, u|_{\partial D} = u_1|_{\partial D} \rightarrow \text{Lösung } u_2$$

$$\Rightarrow u = u_1 - u_2$$

8. Die Methode der Charakteristiken

Eine PDG erster Ordnung für $u(x, t)$ heisst

- quasilinear, falls

$$a(x, t, u) * u_x + b(x, t, u) * u_t = c(x, t, u)$$

- linear, falls

$$a(x, t) * u_x + b(x, t) * u_t = c_1(x, t) + c_2(x, t) * u$$

Spezialfall d. Satzes von Cauchy-Kowalewskaja

Sei $a(x, t, u) = 0$. Für jede Funktion $f(x)$ gibt es eine Funktion $T(x) > 0$, s.d. das Cauchy-Problem

$$a(x, t, u) * u_t + b(x, t, u) * u_x = c(x, t, u)$$

$$u(x, 0) = f(x)$$

eine Lösung $u(x, t)$ im Bereich $\{(x, t) \mid 0 \leq t \leq T(x)\}$

Methode der Charakteristiken

Suche Kurven $t \rightarrow (x(t), t)$, längs derer sich die PDG auf eine gewöhnliche DGL reduziert (nur mit einer Variabel).

Suche für jedes $x_0 \in \mathbb{R}$ eine Funktion $t \rightarrow x(t, x_0)$ mit $x(0, x_0) = x_0$, s.d. die PDG eine gewöhnliche DGL für $z(t, x_0) := u(x(t, x_0), t)$ ergibt.

Algorithmus

$$u_t + c(x, t, u) * u_x = d(x, t, u) \quad , t \geq 0$$

$$u(x, \gamma(x)) = f(x)$$

1. Für jedes x_0 löse man das System

$$x'(t) = c(x(t), t, z(t)), \quad x(\gamma(x_0)) = x_0$$

$$z'(t) = d(x(t), t, z(t)), \quad z(\gamma(x_0)) = f(x_0)$$

Nenne Lösung: $x(t, x_0), z(t, x_0)$

2. Die Lösung u ist implizit gegeben durch

$$u(x(t, x_0), t) = z(t, x_0) \quad \forall x_0$$

3. Löse folgende Gleichung nach x_0 auf

$$x(t, x_0) = x \quad \forall x$$

Und setze in die Funktion z ein $\Rightarrow u$

Spezialfalls: $\gamma(x) = 0$ (oft)

Jede durch t parametrisierte Kurve $t \rightarrow (t, x(t), z(t))$, die die Gleichungen bei 1. erfüllt, heisst **Charakteristik**.

Für eine spezielle durch einen gewissen Punkt (\dots, s) , setze die Anfangsbedingungen entsprechend (x_0 / y_0)

2. Algorithmus

$$a(x, y) * u_x + b(x, y) * u_y = c_0(x, y) * u + c_1(x, y) \\ u(x_0(s), y_0(s)) = u_0(s)$$

$$x(t, s)_t = a \quad , \quad x(0, s) = x_0(s)$$

$$y(t, s)_t = b \quad , \quad y(0, s) = y_0(s)$$

$$u(t, s)_t = c_0 * u + c_1 \quad , \quad u(0, s) = u_0(s)$$

$$\Rightarrow \text{Rücktrafo: } (t, s) \rightarrow (x, y) \Rightarrow u(x, y)$$

Erhaltungsgrößen und Schocks

Burger-Gleichung (ohne Viskosität)

$$u_t + u * u_x = 0 \quad , \quad u(x, 0) = h(x)$$

$$c(x, t, z) = z \quad , \quad d(x, t, z) = 0$$

Charakteristiken sind Geraden, die sich schneiden können!

Dazugehöriges physikalisches Problem

$$\frac{du}{dt} + \frac{1}{2} \frac{d}{dx} u^2 = 0$$

Durch Integration gilt für alle $a < b$ die **schwache Lösung**

$$\frac{d}{dt} \int_a^b u(\xi, t) d\xi + \frac{1}{2} [u(b, t)^2 - u(a, t)^2] = 0$$

Schocks

$$u(x_0 + t * h(x_0), t) = h(x_0)$$

$$x(x_0, t) = x_0 + t * h(x_0)$$

Ausbreitungsgeschwindigkeit nach kritischem Punkt α

$$\sigma'(\alpha) = \frac{1}{2} (u^-(\alpha) + u^+(\alpha)) \quad t > \alpha$$

Erhaltungssatz

$$u_t + d_x F(u) = 0 \rightarrow u_t + F'(u) * u_x = 0$$

$$x' = F'(u), \quad z' = 0 \rightarrow z = u_0$$

$$\Rightarrow x(t) = F'(u) * t + x_0$$

$$u_0 = \begin{cases} u_l & x_0 < 0 \\ u_r & x_0 > 0 \end{cases}$$

Annahme: u hat nur Sprungstelle in $x = \gamma(t)$

Schockwelle: $F'(u_r) < F'(u_l)$

$$\gamma'(t) = \frac{F(u_l) - F(u_r)}{u_l - u_r}$$

$$u(x, t) = \begin{cases} u_l & x < \gamma(t) \\ u_r & x > \gamma(t) \end{cases}$$

Verdünnungswellen: $F'(u_r) > F'(u_l)$

$$u(x, t) = \begin{cases} u_l & x < F'(u_l) * t \\ g\left(\frac{x}{t}\right) & F'(u_l) * t < x < F'(u_r) * t \\ u_r & x > F'(u_r) * t \end{cases}$$

wobei $g = F'^{-1}(u)$ (Inverse)

9. Lineare PDG verschiedener Ordnungen

PDG erster Ordnung

$$A * u_t + B * u_x = C$$

Charakteristiken: $x' = \frac{B}{A}$

Werte auf Charakteristiken: $z' = \frac{C}{A}$

Anfangswertkurve: $t = \gamma(x) \rightarrow t_0 = \gamma(x_0)$

Differentiation von $u(x, \gamma(x)) = f(x)$ nach x gibt

$$u_x * 1 + u_t * \gamma'(x_0) = f'(x_0)$$

Gleichungssystem für $u_x(x_0, t_0), u_t(x_0, t_0)$

$$\begin{aligned} A * u_t + B * u_x &= C \\ \gamma' * u_t + 1 * u_x &= f'(x_0) \end{aligned}$$

ist eindeutig bestimmbar, falls

$$\det \begin{bmatrix} A & B \\ \gamma'(x_0) & 1 \end{bmatrix} \neq 0, \text{ also } \gamma'(x_0) \neq \frac{A}{B}$$

$\frac{A}{B}$ ist gerade die Steigung der Charakteristik (x')

PDG 2. Ordnung (in zwei Variablen)

$$A * u_{xx} + 2B * u_{xy} + C * u_{yy} = D * u_x + E * u_y + F$$

heisst in einem Punkt (x_0, y_0)

$$\begin{aligned} &\text{elliptisch} \\ &\text{parabolisch} \\ &\text{hyperbolisch} \end{aligned} \Leftrightarrow \det \begin{bmatrix} A(x_0, y_0) & B(x_0, y_0) \\ B(x_0, y_0) & C(x_0, y_0) \end{bmatrix} = \begin{cases} > 0 \\ = 0 \\ < 0 \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow Q(x, y) = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{cases} \text{positiv od. negativ definit} \\ \text{semidefinit, aber nicht definit} \\ \text{indefinit} \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow \text{Eigenwerte v. } \begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} = \begin{cases} \text{haben gleiches Vorzeichen} \neq 0 \\ \text{einen Eigenwert} = 0 \\ \text{haben verschiedene Vorzeichen} \end{cases}$$

Beispiele

$$\begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -c^2 \end{pmatrix} \quad \text{hyperbolisch}$$
$$\begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad \text{parabolisch}$$
$$\begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \quad \text{elliptisch}$$

Bedeutung dieser Klassifikation

Seien Anfangswerte für u, u_t, u_x auf $y = \gamma(x)$ vorgegeben

$$v = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ \gamma'(x) \end{pmatrix} \text{ Tangentialvektor an } \gamma$$

Richtungsableitung in Richtung v: $D_v u_x, D_v u_y$

$$\begin{aligned} A * u_{xx} + 2B * u_{xy} + C * u_{yy} &= \dots \\ v_1 * u_{xx} + v_2 * u_{xy} &= D_v u_x \\ v_1 * u_{xy} + v_2 * u_{yy} &= D_v u_y \end{aligned}$$

$$\det \begin{pmatrix} A & 2B & C \\ v_1 & v_2 & 0 \\ 0 & v_1 & v_2 \end{pmatrix} = A * v_2^2 - 2B * v_1 v_2 + C * v_1^2 = Q(-v_2, v_1)$$

Elliptisch: stets $\neq 0$

hyperbolisch: Problem, falls $Q(-v_2, v_1) = 0$

Charakteristik der hyperbolischen PDG

Eine Kurve in der x, y -Ebene heisst Charakteristik der hyp. PDG $A * u_{xx} + 2B * u_{xy} + C * u_{yy} = \dots$, falls in jedem ihrer Punkte ihr Normalenvektor die Gleichung erfüllt:

$$\begin{pmatrix} n_1 \\ n_2 \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} \begin{pmatrix} n_1 \\ n_2 \end{pmatrix} = 0$$

oder auch $A n_1^2 + 2B n_1 n_2 + C n_2^2 = 0$

Normalenform einer hyperbolischen PDG

Für eine hyperbolische PDG gibt es Koordinaten ξ, η , s.d. mit $w(\xi, \eta) = u(\xi(x, y), \eta(x, y))$ die PDG äquivalent ist zu einer Gleichung der Form

$$w_{\xi\eta} = \text{Terme niedrigerer Ordnung}$$

Die Charakteristiken von $w_{\xi\eta} = 0$ sind $\xi = \text{const}, \eta = \text{const}$

\Rightarrow Suche ξ, η , s.d. die Niveaulinien von ξ, η die Charakteristiken sind !

Konstruktion von ξ, η

ξ, η müssen wegen des Satzes folgendes erfüllen

$$\begin{pmatrix} 0 & * \\ * & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \xi_x & \xi_y \\ \eta_x & \eta_y \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \xi_x & \eta_x \\ \xi_y & \eta_y \end{pmatrix}$$

$$A \xi_x^2 + 2B \xi_x \xi_y + C \xi_y^2 = 0$$

$$A \eta_x^2 + 2B \eta_x \eta_y + C \eta_y^2 = 0$$

Suche ξ, η , s.d.

$$A \xi_x + \left(B + \sqrt{B^2 - AC} \right) \xi_y = 0$$

$$A \eta_x + \left(B - \sqrt{B^2 - AC} \right) \eta_y = 0$$

Löse PDG für ξ, η mittels Methode d. Charakteristiken !

$$\Rightarrow u(x, y) = F(\xi(x, y), \eta(x, y))$$

Koordinatentransformation

$$\begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \xi_x & \xi_y \\ \eta_x & \eta_y \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A & B \\ B & C \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \xi_x & \eta_x \\ \xi_y & \eta_y \end{pmatrix}$$

Reguläre Transformation (Vorzeichen d. Det. unverändert)

$$\det \begin{pmatrix} \xi_x & \xi_y \\ \eta_x & \eta_y \end{pmatrix} \neq 0$$

Normalenform von PDGs

$$a u_{xx} + b u_{yy} + c u_{xy} + d u_x + e u_y + f u + g = 0$$

Siehe Beiblatt

10. Variationsrechnung

Minimalflächen

D Gebiet in \mathbb{R}^2

$\gamma: dD \rightarrow \mathbb{R}^3$, $\Gamma \subset \mathbb{R}^3$ Graph von γ

Suche eine in Γ eingespannte Fläche mit minimalem Flächeninhalt

Notwendige Bedingung für ein Minimum

Für jede Funktion ψ auf D mit $\psi|_{dD} = 0$ gilt

$$\delta A(u)(\psi) = \frac{d}{d\varepsilon} A(u + \varepsilon \psi)|_{\varepsilon=0} = 0$$

Für eine Funktion

$$E(u) = \int_D F(x, y, L_1(u), L_2(u), \dots, L_m(u)) dx dy$$

wobei $L_i(u)$ linearer Operator (z.B. $L(u) = u_x / u / u_{xyz}$)

$$\Rightarrow F(u + \varepsilon \psi) = F(u) + \varepsilon \sum_{i=1}^m \frac{dF}{dL_i}(u) L_i(\psi) + \varepsilon^2 * \dots$$

$$\Rightarrow \frac{d}{d\varepsilon} A(u + \varepsilon \psi)|_{\varepsilon=0} = \int_D \left(\sum_{i=1}^m \frac{dF}{dL_i}(u) L_i(\psi) \right) dx dy$$

Fallunterscheidungen bei Randbedingungen !

$$\forall \varphi, \text{ also auch für } \varphi(0) = \varphi(L) = \varphi'(0) = 0$$

Bsp

$$A(u) = \int_D \sqrt{1 + u_x^2 + u_y^2} \rightarrow \Delta u = 0 \text{ für Minimum}$$

11. Verschiedenes

Laplace-Operator

$$\Delta = \frac{d^2}{dx^2} + \frac{d^2}{dy^2} + \frac{d^2}{dz^2} \rightarrow \Delta u = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}$$

Polarkoordinaten: $\Delta = \frac{d^2}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr} + \frac{1}{r^2} \frac{d^2}{d\varphi^2}$

Kugelkoordinaten: $\Delta = \Delta_r + \frac{1}{r^2} \Delta_{\theta, \varphi}$

$$\Delta_r = \frac{d^2}{dr^2} + \frac{2}{r} \frac{d}{dr}, \quad \Delta_{\theta, \varphi} = \frac{d^2}{d\theta^2} + \cot \theta \frac{d}{d\theta} + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{d^2}{d\varphi^2}$$

Mehrdimensionale Kettenregel

$$g(r, \varphi) = f(x(r, \varphi), y(r, \varphi))$$

$$\frac{df}{dx} = \frac{dg}{dr} * \frac{dr}{dx} + \frac{dg}{d\varphi} * \frac{d\varphi}{dx}$$

Wichtige PDG-Beispiele

Poisson-Gleichung: $\Delta u = 4 \pi \rho$

Wellengleichung: $\Delta u = \frac{1}{c^2} u_{tt}$

Wärmeleitungsgleichung: $u_t = \alpha \Delta u$

Euler-Gleichung (ρ Dichte d. Flüssigkeit, v Geschwindigkeit)

$$\rho_t + \nabla(\rho * u) = 0$$

$$\vec{u}_t + (\vec{u} \nabla) \vec{u} = 0$$

Bessel'sche Differentialgleichung

$$x^2 y'' + x y' + (x^2 - n^2) y = 0$$

Lösung:

$$y_n(x) = x^n \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m x^{2m}}{2^{2m+n} m! \Gamma(n+m+1)}, x > 0$$

Fourierkoeffizienten

Komplexe Fourierreihe

$$u(x, t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n(t) e^{2\pi i n x / T}, \quad T \text{ Periode}$$

$$c_n(t) = \frac{1}{T} \int_0^T u(x, t) e^{-2\pi i n x / T} dx$$

Sinus & Cosinus

$$u(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (A_n \cos(\omega_n t) + B_n \sin(\omega_n t))$$

$$A_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos(\omega_n t) dt, \quad B_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin(\omega_n t) dt$$

$$\omega_n = \frac{2\pi t}{T}, \quad c_n = \frac{A_n + i B_n}{2}, \quad c_{-n} = \bar{c}_n$$

Green'sche Identitäten

1. Green'sche Identität

$$\int_D (f \Delta g + \nabla f \nabla g) dx dy = \int_{dD} f D_{\vec{n}} g ds$$

2. Green'sche Formel

$$\int_D (f \Delta g - g \Delta f) d\mu(x)$$

$$= \int_{dD} (f(x) D_{\vec{n}} g(x) - g(x) D_{\vec{n}} f(x)) d\omega(x)$$

wobei $D_{\vec{n}} f(x)$ die Richtungsableitung von f in $x \in dD$ in Richtung d. n. aussen zeigenden Normaleinheitsvektors

DGL 1. Ordnung

$$y'(x) + P(x) * y(x) = Q(x)$$

$$\rightarrow y(x) = \frac{1}{u(x)} \int u(x) Q(x) dx, \quad u(x) = e^{\int P(x) dx}$$

Orthogonalitätsprinzip

$$\int_0^1 \sin(j\pi s) \sin(k\pi s) ds = \begin{cases} \frac{1}{2} & j = s \\ 0 & j \neq s \end{cases}$$

Leibniz - Regel

$$(f * g)^{(n)} = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} f^{(k)} g^{(n-k)}, \quad \binom{n}{k} = \frac{n!}{k!(n-k)!}$$

Euler'sche DGL

$$r^2 R''(r) + r * R'(r) - \alpha^2 R(r) = 0$$

$$\rightarrow R(r) = C * r^{\alpha} + D * r^{-\alpha}$$

Laplace

$f(t)$	$F(s)$	$f(t)$	$F(s)$
$\sigma(t)$	1	$H(t-a)$	$\frac{1}{s} e^{-as}$
1	$\frac{1}{s}$	e^{at}	$\frac{1}{s-a}$
t	$\frac{1}{s^2}$	te^{at}	$\frac{1}{(s-a)^2}$
t^n	$\frac{n!}{s^{n+1}}$	$t^n e^{at}$	$\frac{n!}{(s-a)^{n+1}}$
$\sin(at)$	$\frac{a}{s^2+a^2}$	$\sinh(at)$	$\frac{a}{s^2-a^2}$
$\cos(at)$	$\frac{s}{s^2+a^2}$	$\cosh(at)$	$\frac{s}{s^2-a^2}$

Verschiebung im Zeitbereich	$f(t-t_0)$	$e^{-st_0} F(s)$
Verschiebung im Bildbereich	$e^{-at} f(t)$	$F(s+a)$
	$f'(t)$	$sF(s) - f(0)$
Ableitung im Zeitbereich	$f''(t)$	$s^2 F(s) - sf(0) - f'(0)$

$$\cos\left(\frac{\pi}{2} - \varphi\right) = \sin(\varphi)$$

12. Differenzialgleichungen Ana I & II

Homogene DGL mit konstanten Koeffizienten

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0y = 0$$

1. Ansatz: $y(x) = e^{\lambda x} \rightarrow$ charakteristisches Polynom

$$\text{chp}(\lambda) := \lambda^n + a_{n-1}\lambda^{n-1} + \dots + a_1\lambda + a_0$$

Die Nullstellen heissen Eigenwerte der DGL.

2. Für einen komplexen Eigenwert $\lambda = a + ib$ gilt:

$$y_h(x) = Ae^{\lambda_0 x} + Be^{\overline{\lambda_0} x} = e^{ax}(A * e^{ibx} + B * e^{-ibx})$$

3. Jeder m -fache Eigenwert führt zu **Fundamentallösungen**

$$e^{\lambda_0 x}, x e^{\lambda_0 x}, x^2 e^{\lambda_0 x}, \dots, x^{m-1} e^{\lambda_0 x}$$

Die allgemeine homogene Lösung $y_h(x)$ besteht aus der Linearkombination aller Fundamentallösungen.

Inhomogene DGL mit konstanten Koeffizienten

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0y = K(x)$$

1. Die allgemeine Lösung besteht aus der Summe der homogenen und der partikulären Lösung:

$$y_{\text{allgemein}} = y_{\text{homogen}} + y_{\text{partikulär}}$$

2. Für eine Störfunktion der Form

$$K(x) := q(x)e^{\lambda_0 x}, \quad \text{Grad}(q) = r$$

und einen m -fachen Eigenwert λ_0 , so ist die partikuläre Lösung mit zu bestimmen Koeffizienten A_k

$$y_p = (A_0 + A_1 x + \dots + A_r x^r) * x^m * e^{\lambda_0 x}$$

$$K(x) = x^r, 0 \text{ m-facher EW} \rightarrow y_p = (A_0 + A_1 x + \dots + A_r x^r) * x^m$$

$$K(x) = e^{\lambda_0 x}, \lambda_0 \text{ KEIN EW} \rightarrow y_p = \frac{1}{\text{chp}(\lambda)} e^{\lambda_0 x}$$

Separierbare Differenzialgleichung

$$y'(x) = \frac{dy}{dx} = f(x) * g(y)$$

Falls y_0 eine NS von $g(y)$ ist, so ist $y(x) = y_0$ eine Lösung.

1. **Separation der Variablen:** Variablen je auf eine Seite

$$\frac{1}{g(y)} dy = f(x) dx$$

2. Beide Seiten integrieren

i) Allgemeine Lösung:

$$\int \frac{1}{g(y)} dy = \int f(x) dx$$

ii) Anfangswertproblem $y(x_0) = y_0$:

$$\int_{y_0}^y \frac{1}{g(y)} dy = \int_{x_0}^x f(x) dx$$

Homogene Differentialgleichung 1. Ordnung

$$y'(x) = f(x) * y$$

Eine homogene DGL 1. Ordnung ist separierbar:

$$\int \frac{1}{y} dy = \log(y) + k = \int f(x) dx = F(x)$$
$$y(x) = C * e^{F(x)}$$

Inhomogene Differentialgleichung 1. Ordnung

1. Homogene Lösung finden:

$$y(x) = C * e^{F(x)} = C * Y(x)$$

2. **Variation der Konstante:** $C \rightarrow C(x)$

3. In ursprüngliche Gleichung einsetzen und lösen:

$$y'(x) = f(x)y + K(x)$$

$$C'(x)Y(x) + C(x)Y'(x) = C(x)f(x)Y(x) + K(x)$$

Da $Y'(x) = f(x) * Y(x)$ (da homogene Lösung)

$$C = \int \frac{K(x)}{Y(x)} dx \rightarrow C + C_0$$

$$y(x) = (C(x) + C_0) * Y(x)$$

Homogene Differentialgleichung

$$y' = f(x, y) = f(\lambda x, \lambda y)$$

1. **Substituiere** $u := \frac{y}{x}$, $y = u * x$,

so dass f nur noch von u abhängt $\rightarrow f(u)$

2. y nach x ableiten \rightarrow Separierbare DGL

$$y' = u' * x + u = f(u)$$

3. u durch Separation der Variablen x, u bestimmen und am Ende y rücksostituieren

$$\frac{du}{dx} x = f(u) - u$$

$$\frac{1}{f(u) - u} du = \frac{1}{x} dx$$

13. Grundlagen Ana I & II

Komplexe Zahlen

$$z = x + i y = r * e^{i \varphi} = r (\cos \varphi + i \sin \varphi), z \in \mathbb{C}$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}, \varphi = \arg(x, y)$$

$\bar{z} = x - i y$: konjugiert komplexe Zahl

$$x = \operatorname{Re}\{z\} = \frac{z + \bar{z}}{2}, \quad y = \operatorname{Im}\{z\} = \frac{z - \bar{z}}{2i}$$

$$|z| = \sqrt{z * \bar{z}} = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$e^{i \varphi} = \cos \varphi + i \sin \varphi; \quad \overline{e^{i \varphi}} = e^{-i \varphi}$$

$$\begin{aligned} \cos(z) &= \operatorname{Re}\{e^{i \varphi}\} = \frac{e^{i z} + e^{-i z}}{2} \\ \sin(z) &= \operatorname{Im}\{e^{i \varphi}\} = \frac{e^{i z} - e^{-i z}}{2i} \end{aligned}$$

Vektoren

Skalarprodukt: $\vec{a} * \vec{b} = |\vec{a}| |\vec{b}| \cos \varphi$

Vektorprodukt: $\vec{a} \times \vec{b} = -\vec{b} \times \vec{a}$ (senkrecht zu a u. b)

$|\vec{a} \times \vec{b}| = |\vec{a}| |\vec{b}| \sin \varphi$: Fläche des aufgesp. Parallelogramms

$$|\vec{x} - \vec{a}| = \sqrt{(x_1 - a_1)^2 + \dots + (x_n - a_n)^2}$$

Reihen

Geometrische Reihe: konvergiert mit $|x| < 1$

$$\sum_{k=0}^{\infty} x^k = 1 + x + x^2 + \dots = \frac{1}{1-x}$$

Binominalreihe: für $|x| < 1$

$$(1+x)^\alpha = \sum_{k=0}^{\infty} \binom{\alpha}{k} * x^k$$

Exponentialreihe

$$\exp(z) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^k}{k!}, \quad \rho = \infty$$

- Exponentialfunkt. wächst schneller als jede Potenz
- Logarithmus wächst langsamer als jede Potenz

$$e := \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{1}{n}\right)^n$$

$$\cos(x) = \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{x^{2k}}{(2k)!}$$

$$\sin(x) = \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{x^{2k+1}}{(2k+1)!}$$

$$\cosh(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^{2k}}{(2k)!}, \quad \sinh(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^{2k+1}}{(2k+1)!}$$

Differenzialrechnung

Ableitungsregeln

Summenregel

$$\frac{d}{dx} (\lambda f(x) + \mu g(x)) = \lambda * f'(x) + \mu * g'(x)$$

Produktregel

$$\frac{d}{dx} (f(x) * g(x)) = f'(x) * g(x) + f(x) * g'(x)$$

Quotientenregel

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{f(x)}{g(x)} \right) = \frac{f'(x) * g(x) - f(x) * g'(x)}{g(x)^2}$$

Kettenregel

$$\frac{d}{dx} f(g(x)) = f'(g(x)) * g'(x)$$

Umkehrsatz: Ableitung der Umkehrfunktion

$$f, g = f^{-1}: \quad g'(x) = \frac{1}{f'(g(x))}$$

Partielle Ableitungen: nach je einer Variabel differenzieren, Rest als konstant betrachten

Bernoulli – de l'Hôpital

Falls $\lim (fx) = \lim (gx) = 0 / \infty$

$$\lim_{x \rightarrow \xi} \frac{f(x)}{g(x)} = \lim_{x \rightarrow \xi} \frac{f'(x)}{g'(x)}$$

Taylor

Entwicklung bei x_0 , falls mindestens (n+1)-mal diff.bar

$$f(x) = \sum_{k=0}^n \frac{f^{(k)}(x_0)}{k!} (x - x_0)^k + R_n(x)$$

$$= f(x_0) + f'(x_0)(x - x_0) + \frac{f''(x_0)}{2}(x - x_0)^2 + \dots$$

Integration

Hauptsatz der Differenzialrechnung

$$\int_a^b f(t) dt = F(b) - F(a) \quad (a, b \in I)$$

$$\frac{d}{dy} \int_a^y f(x) dx = f(y)$$

Eigenschaften des Integrals:

Vertauschen von Grenzen

$$\int_a^b f(x) dx = - \int_b^a f(x) dx$$

Additivität

$$\int_a^c f(x) dx = \int_a^b f(x) dx + \int_b^c f(x) dx$$

Integrationstechniken

Partielle Integration

$$\int u(t) * v'(t) dt = u(t) * v(t) - \int u'(t) * v(t) dt$$

Trick: $\int \log(x) = \int 1 * \log(x) = x * \log(x) - \dots$

Substitution

$$1. \varphi(t) := x \rightarrow dx = \varphi'(t) dt$$

$$\int_a^b f(\varphi(t)) * \varphi'(t) dt = \int_{\varphi(a)}^{\varphi(b)} f(x) dx$$

$$2. x := \varphi(t), dx := \varphi'(t) dt$$

$$\int_a^b f(x) dx = \int_{\varphi^{-1}(a)}^{\varphi^{-1}(b)} f(\varphi(t)) dt$$

Partialbruchzerlegung -> siehe Verschiedenes

Mehrdimensionale

Integralrechnung

Variablensubstitution / Transformation

Integration in **Zylinderkoordinaten**:

$$dV = \mathbf{r} dr d\varphi dz$$

Integration in **Kugelkoordinaten**:

$$dV = \mathbf{r}^2 \cos \vartheta dr d\varphi d\vartheta$$

Zylinderkoordinaten

$$\begin{cases} x = r * \cos \varphi \\ y = r * \sin \varphi \\ z = z \end{cases} \leftrightarrow \begin{cases} r = \sqrt{x^2 + y^2} \\ \varphi = \arg(x, y) \\ z = z \end{cases}$$

Kugelkoordinaten

$$\begin{cases} x = r * \cos \vartheta \cos \varphi \\ y = r * \cos \vartheta \sin \varphi \\ z = r * \sin \vartheta \end{cases} \leftrightarrow \begin{cases} r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \\ \varphi \in [0, 2\pi] \\ \vartheta \in [\frac{-\pi}{2}, \frac{\pi}{2}] \end{cases}$$

Mehrdimensionale

Differentialrechnung

Mehrdimensionale Kettenregel

$$f: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}, \quad g: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^n : g(t) = \begin{pmatrix} g_1(t) \\ \vdots \\ g_n(t) \end{pmatrix}$$

$$\frac{d}{dt} f(g(t)) = (\nabla f)(g(t)) * g'(t)$$

$$= \frac{df}{dg_1}(g(t)) * g'_1(t) + \dots + \frac{df}{dg_n}(g(t)) * g'_n(t)$$

Differentiation unter dem Integral

$$\frac{d}{dt} \int_B f(x, t) dx = \int_B \frac{d}{dt} f(x, t) dx$$

$$\frac{d}{dt} \int_{a(t)}^{b(t)} f(x, t) dx = \int_{a(t)}^{b(t)} \frac{d}{dt} f(x, t) dx - f(a(t), t) * a'(t) + f(b(t), t) * b'(t)$$

Vektoranalysis

Linienintegral: Zirkulation

Skalares Linienintegral (Länge -> f = 1)

$$\int_{\gamma} f d|l| = \int_a^b f(\vec{\gamma}(t)) * |\vec{\gamma}'(t)| dt$$

Vektorieller Linienintegral

$$\int_{\gamma} \vec{K} d\vec{x} = \int_a^b \vec{K}(\vec{\gamma}(t)) * \vec{\gamma}'(t) dt$$

$$\int_{\gamma} \vec{K} d\vec{x} = \int_{\gamma} \begin{pmatrix} P(x, y) \\ Q(x, y) \end{pmatrix} d\vec{x} = \int_{\gamma} P dx + Q dy$$

Satz von Green

Sei B eine Fläche in \mathbb{R}^2 und dB der Rand von B

$$\int_{dB} P dx + Q dy = \iint_B \left(\frac{dQ}{dx} - \frac{dP}{dy} \right) d\mu(x, y)$$

Flächenberechnung

$$\mu(B) = \int_B 1 d\mu = \int_{dB} x dy = - \int_{dB} y dx$$

$$\text{Trick: } dx = dx * \frac{dt}{dt} = \frac{dx}{dt} dt = x'(t) dt$$

Satz von Stokes: Linienint. -> Flächenint.

Dreidimensionale Verallgemeinerung des Satzes von Green
-> Berechnung der **Zirkulation** im Rand über die Fläche

$$\int_{dS} \vec{K} d\vec{s} = \int_S \text{rot } \vec{K} * \vec{n} d\omega$$

Divergenzsatz / Satz von Gauss: Fläche -> Volumen

Tangentialvektor: $\vec{n} = \frac{1}{\sqrt{x'(t)^2 + y'(t)^2}} \begin{pmatrix} x' \\ y' \end{pmatrix}$

\vec{n} ist der **nach aussen zeigende** Normaleneinheitsvektor

Was am Rand rausfließt, ist gleich dem im Innern Produzierten

$$\begin{aligned} \int_{d\Omega} \begin{pmatrix} P \\ Q \end{pmatrix} \vec{n} ds &= \int_{\Omega} \left(\frac{dP}{dx} - \frac{dQ}{dy} \right) d\mu(x, y) \\ &= \int_{\Omega} (\text{div } \vec{v}) d\mu(x, y) \end{aligned}$$

Differentialoperatoren

grad f	∇f	$\begin{bmatrix} \partial_1 f \\ \partial_2 f \\ \partial_3 f \end{bmatrix}$
rot \vec{K}	$\nabla \times \vec{K}$	$\begin{bmatrix} \partial_2 K_3 - \partial_3 K_2 \\ \partial_3 K_1 - \partial_1 K_3 \\ \partial_1 K_2 - \partial_2 K_1 \end{bmatrix}$
div \vec{K}	$\nabla \cdot \vec{K}$	$\partial_1 K_1 + \partial_2 K_2 + \partial_3 K_3$
div grad f	Δf	$\partial_1^2 f + \partial_2^2 f + \partial_3^2 f$

$$\Delta f = \nabla * \nabla f$$

Verschiedenes

Logarithmus

$$\log_a(x) = \frac{\log_b(x)}{\log_b(a)}$$

Kreis / Kugel

Kreis: $x^2 + y^2 = r^2$

Umfang: $2\pi r$ Fläche: πr^2

Kugel: $x^2 + y^2 + z^2 = r^2$

Fläche: $4\pi r^2$ Volumen: $\frac{4\pi}{3} r^3$

Partialbruchzerlegung

1. Polynomdivision, so dass

$$F(x) = P(x) + \frac{r(x)}{q(x)}, \quad \text{Grad}(r) < \text{Grad}(q)$$

2. Nullstellen a_1, \dots, a_n von $q(x)$ finden:

Reelle Nullstellen n-ter Ordnung:

$$\frac{A_1}{(x - a_k)} + \frac{A_2}{(x - a_k)^2} + \dots + \frac{A_n}{(x - a_k)^n}$$

Paar komplexer Nullstellen n-ter Ordnung:

$$\frac{B_1 x + C_1}{(x - a_k)(x - \bar{a}_k)} + \dots + \frac{B_n x + C_n}{[(x - a_k)(x - \bar{a}_k)]^n} +$$

$$(x - a_k)(x - \bar{a}_k) = (x - \text{Re})^2 + \text{Im}^2$$

4. Beide Seiten auf gemeinsamen Nenner ->

Koeffizientenvergleich

(Einfache reelle NS: $A = \lim_{x \rightarrow a} (x - a) * \frac{r(x)}{q(x)}$)

5. Integration:

$$\int \frac{A_n}{(x - a_k)^n} = -\frac{1}{n-1} * \frac{A_n}{(x - a_k)^{n-1}}$$

$$\int \frac{Bx + C}{(x - \text{Re})^2 + \text{Im}^2} = c_1 * \int \frac{\frac{d}{dx}[(x - \text{Re})^2 + \text{Im}^2]}{(x - \text{Re})^2 + \text{Im}^2} + c_2 * \int \frac{1}{(x - \text{Re})^2 + \text{Im}^2}$$

-> 1. $\log((x - \text{Re})^2 + \text{Im}^2)$; 2. Subst: $t = \frac{x - \text{Re}}{\text{Im}}$

Eigenwertproblem

Lösen des charakteristischen Polynoms $\text{chp}(\lambda)$:

$$\det(A - \lambda I_n) = 0$$

Bei einer Dreiecksmatrix sind die EW in der Diagonalen.

Eigenschaften der Fourier-Transformation

Eigenschaft	$f(x)$	$\hat{f}(\omega)$
Linearität	$\lambda f(x) + \mu g(x)$	$\lambda \hat{f}(\omega) + \mu \hat{g}(\omega)$
Ähnlichkeit	$f(ax) \quad a > 0$	$\frac{1}{ a } \hat{f}\left(\frac{\omega}{a}\right)$
Verschiebung	$f(x - a)$ $e^{aix} f(x)$	$e^{-ai\omega} \hat{f}(\omega)$ $\hat{f}(\omega - a)$
Ableitung	$f^{(n)}(x)$ $x^n f(x)$	$(i\omega)^n \hat{f}(\omega)$ $i^n \hat{f}^{(n)}(\omega)$
Faltung	$f(x) * g(x)$	$\hat{f}(\omega) \cdot \hat{g}(\omega)$

11. Tabellen

$\tan' x = 1 + \tan^2 x$				
$\sin^2 x + \cos^2 x = 1$				
$\cosh^2 x - \sinh^2 x = 1$				
$2 * \cos(x)^2 * \sin(x)^2 = \frac{1}{2} \sin(2x)^2$				

Grad	Rad	$\sin \varphi$	$\cos \varphi$	$\tan \varphi$
0°	0	0	1	0
30°	$\frac{1}{6} \pi$	$\frac{1}{2}$	$\frac{\sqrt{3}}{2}$	$\frac{\sqrt{3}}{3}$
45°	$\frac{1}{4} \pi$	$\frac{\sqrt{2}}{2}$	$\frac{\sqrt{2}}{2}$	1
60°	$\frac{1}{3} \pi$	$\frac{\sqrt{3}}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\sqrt{3}$
90°	$\frac{1}{2} \pi$	1	0	
120°	$\frac{2}{3} \pi$	$\frac{\sqrt{3}}{2}$	$-\frac{1}{2}$	$-\sqrt{3}$
135°	$\frac{3}{4} \pi$	$\frac{\sqrt{2}}{2}$	$-\frac{\sqrt{2}}{2}$	-1
150°	$\frac{5}{6} \pi$	$\frac{1}{2}$	$-\frac{\sqrt{3}}{2}$	$-\frac{\sqrt{3}}{3}$
180°	π	0	-1	0

$$\sin(\alpha \pm \beta) = \sin \alpha \cos \beta \pm \cos \alpha \sin \beta$$

$$\cos(\alpha \pm \beta) = \cos \alpha \cos \beta \mp \sin \alpha \sin \beta$$

$$\tan(\alpha \pm \beta) = \frac{\tan \alpha \pm \tan \beta}{1 \mp \tan \alpha \tan \beta}$$

Grenzwerte

$$\lim_{x \rightarrow \infty} a^x = 0 \quad (|a| < 1)$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \sqrt[x]{a} = 1 \quad (a \in \mathbb{R}^+)$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \sqrt[x]{x} = 1$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \frac{a^x}{x!} = 0 \quad (a \in \mathbb{R})$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{a}{x}\right)^x = e^a \quad (a \in \mathbb{R})$$

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sin(ax)}{x} = a \quad (a \in \mathbb{R})$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \frac{x^n}{e^x} = 0 \quad (n \in \mathbb{N})$$

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{a^x - 1}{x} = \log a \quad (a \in \mathbb{R}^+)$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} [x(\log x)^n] = 0 \quad (n \in \mathbb{N})$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \frac{(\log x)^n}{x} = 0 = 0 \quad (n \in \mathbb{N})$$

Doppelwinkel-Funktionen

$$\sin 2\varphi = 2 \sin \varphi \cos \varphi \quad \sin^2 \frac{\varphi}{2} = \frac{1}{2}(1 - \cos \varphi)$$

$$\cos 2\varphi = \cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi \quad \cos^2 \frac{\varphi}{2} = \frac{1}{2}(1 + \cos \varphi)$$

$$\tan 2\varphi = \frac{2 \tan \varphi}{1 - \tan^2 \varphi} \quad \tan^2 \frac{\varphi}{2} = \frac{1 - \cos \varphi}{1 + \cos \varphi}$$

$$1 - \cos 2\varphi = 2 \sin^2 \varphi$$

$$1 + \cos 2\varphi = 2 \cos^2 \varphi$$

$$\sin(\alpha) + \sin(\beta) = 2 * \sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right) * \cos\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right)$$

Reihenentwicklungen

$$e^x = 1 + x + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^k}{k!}$$

$$\log(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \dots = \sum_{k=1}^{\infty} (-1)^{k-1} \frac{x^k}{k}$$

$$(1+x)^n = 1 + \binom{n}{1}x + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \binom{n}{k} x^k$$

$$\sin x = x - \frac{x^3}{3!} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{x^{2k+1}}{(2k+1)!}$$

$$\cos x = 1 - \frac{x^2}{2!} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{x^{2k}}{(2k)!}$$

$$\arctan x = x - \frac{x^3}{3} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{x^{2k+1}}{2k+1}$$

$$\sinh x = x + \frac{x^3}{3!} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^{2k+1}}{(2k+1)!}$$

$$\cosh x = 1 + \frac{x^2}{2!} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^{2k}}{(2k)!}$$

$$\operatorname{artanh} x = x + \frac{x^3}{3} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^{2k+1}}{2k+1}$$

Summe der ersten n-Zahlen

$$\sum_{k=1}^n k = 1 + 2 + \dots + n = \frac{n(n+1)}{2}$$

Geometrische Reihe

$$\sum_{k=0}^n x^k = 1 + x + \dots + x^n = \frac{1 - x^{n+1}}{1 - x}$$

Ableitungen

Potenz- und Exponentialfunktionen			Trigonometrische Funktionen		Hyperbolische Funktionen	
$f(x)$	$f'(x)$	Bedingung	$f(x)$	$f'(x)$	$f(x)$	$f'(x)$
x^n	nx^{n-1}	$n \in \mathbb{Z}_{\geq 0}$	$\sin x$	$\cos x$	$\sinh x$	$\cosh x$
x^n	nx^{n-1}	$n \in \mathbb{Z}_{<0}, x \neq 0$	$\cos x$	$-\sin x$	$\cosh x$	$\sinh x$
x^a	ax^{a-1}	$a \in \mathbb{R}, x > 0$	$\tan x$	$\frac{1}{\cos^2 x}$	$\tanh x$	$\frac{1}{\cosh^2 x}$
$\log x$	$\frac{1}{x}$	$x > 0$	$\arcsin x$	$\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$	$\operatorname{arsinh} x$	$\frac{1}{\sqrt{x^2+1}}$
e^x	e^x		$\arccos x$	$-\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$	$\operatorname{arcosh} x$	$\frac{1}{\sqrt{x^2-1}}$
a^x	$a^x \cdot \log a$	$a > 0$	$\arctan x$	$\frac{1}{1+x^2}$	$\operatorname{artanh} x$	$\frac{1}{1-x^2}$

Stammfunktionen

$f(x)$	$F(x)$	Bedingung	$f(x)$	$F(x)$
x^n	$\frac{1}{n+1}x^{n+1}$	$n \in \mathbb{Z}_{\geq 0}$	$\frac{1}{x}$	$\log x $
x^n	$\frac{1}{n+1}x^{n+1}$	$n \in \mathbb{Z}_{\leq -2}, x \neq 0$	$\tan x$	$-\log \cos x $
x^a	$\frac{1}{a+1}x^{a+1}$	$a \in \mathbb{R}, a \neq -1, x > 0$	$\tanh x$	$\log (\cosh x)$
$\log x$	$x \log x - x$	$x > 0$	$\sin^2 x$	$\frac{1}{2}(x - \sin x \cos x)$
e^{ax}	$\frac{1}{a}e^{ax}$	$a \neq 0$	$\cos^2 x$	$\frac{1}{2}(x + \sin x \cos x)$
a^x	$\frac{a^x}{\log a}$	$a > 0, a \neq 1$	$\tan^2 x$	$\tan x - x$

Standard-Substitutionen

Integral	Substitution	Ableitung	Bemerkung
$\int f(x, x^2 + 1) dx$	$x = \tan t$	$dx = \tan^2 t + 1 dt$	$t \in \bigcup_{k \in \mathbb{Z}} (k\pi - \frac{\pi}{2}, k\pi + \frac{\pi}{2})$
$\int f(x, \sqrt{ax+b}) dx$	$x = \frac{t^2-b}{a}$	$dx = \frac{2}{a}t dt$	$t \geq 0$
$\int f(x, \sqrt{ax^2+bx+c}) dx$	$x + \frac{b}{2a} = t$	$dx = dt$	$t \in \mathbb{R}$, quadratische Ergänzung
$\int f(x, \sqrt{a^2-x^2}) dx$	$x = a \sin t$	$dx = a \cos t dt$	$-\frac{\pi}{2} < t < \frac{\pi}{2}, 1 - \sin^2 x = \cos^2 x$
$\int f(x, \sqrt{a^2+x^2}) dx$	$x = a \sinh t$	$dx = a \cosh t dt$	$t \in \mathbb{R}, 1 + \sinh^2 x = \cosh^2 x$
$\int f(x, \sqrt{x^2-a^2}) dx$	$x = a \cosh t$	$dx = a \sinh t dt$	$t \geq 0, \cosh^2 x - 1 = \sinh^2 x$
$\int f(e^x, \sinh x, \cosh x) dx$	$e^x = t$	$dx = \frac{1}{t} dt$	$t > 0, \sinh x = \frac{t^2-1}{2t}, \cosh x = \frac{t^2+1}{2t}$
$\int f(\sin x, \cos x) dx$	$\tan \frac{x}{2} = t$	$dx = \frac{2}{1+t^2} dt$	$-\frac{\pi}{2} < t < \frac{\pi}{2}, \sin x = \frac{2t}{1+t^2}, \cos x = \frac{1-t^2}{1+t^2}$

Ansätze für inhomogene DGL mit konstanten Koeffizienten

Störfunktion $K(t)$	Spektralbedingung	Ansatz für $y_p(x)$
x^r	$0 \notin \operatorname{spec} L$	$A_0 + A_1 x + \dots + A_r x^r$
	$0 \in \operatorname{spec} L$, m -fach	$A_0 x^m + A_1 x^{m+1} + \dots + A_r x^{m+r}$
$b_0 + b_1 x + \dots + b_r x^r, b_i \in \mathbb{R}$	$0 \notin \operatorname{spec} L$	$A_0 + A_1 x + \dots + A_r x^r$
$e^{\lambda_0 x}, \lambda_0 \in \mathbb{C}$	$\lambda_0 \notin \operatorname{spec} L$	$A e^{\lambda_0 x}$
	$\lambda_0 \in \operatorname{spec} L$, m -fach	$A x^m e^{\lambda_0 x}$
$\cos(\omega x), \sin(\omega x)$	$\pm i\omega \notin \operatorname{spec} L$	$A \cos(\omega x) + B \sin(\omega x)$
	$\pm i\omega \in \operatorname{spec} L$, einfach	$x(A \cos(\omega x) + B \sin(\omega x))$
$x^2 e^{-x}$	$-1 \notin \operatorname{spec} L$	$(A_0 + A_1 x + A_2 x^2) e^{-x}$