

1. Beginn VO am 09.10.2009

9.4 Numerische Integration

Aufgabe: $\int_a^b f(x) dx = 0$

Lösung: wenn $F(x)$ Stammfunktion von $f(x)$ in $[a, b]$ ist, d.h. $F'(x) = f(x) \quad \forall x \in (a, b)$
bzw. $\int f(x) dx = F(x) + C, \quad C \in \mathbb{R}$
 $\Rightarrow \int_a^b f(x) dx = F(b) - F(a)$

Problem: • oft kann $F(x)$ nicht explizit bestimmt werden, weil $f(x)$ keine elementare Funktion ist.

$$\text{Bsp.: } f(x) = e^{-\frac{x^2}{2}}, \frac{\sin(x)}{x}$$

• oft ist $f(x)$ nicht als gesammte Funktion gegeben, ~~oder~~ sondern man kennt $f(x)$ nur an einigen Stellen.

Idee: Ersetzen von $f(x)$ an $[a, b]$ durch eine Ersatzfunktion $p(x)$: hier wird $p(x)$ immer (stückchenweise) ein Polynom sein.

$p(x)$... Approx.

$$f(x) = p(x) + r(x) \Rightarrow$$

$r(x)$... Fehler

$$\int_a^b f(x) dx = \int_a^b p(x) dx + \int_a^b r(x) dx$$
$$\underbrace{\int_a^b p(x) dx}_{Q(a, b)} \quad \underbrace{\int_a^b r(x) dx}_{R(a, b)}$$

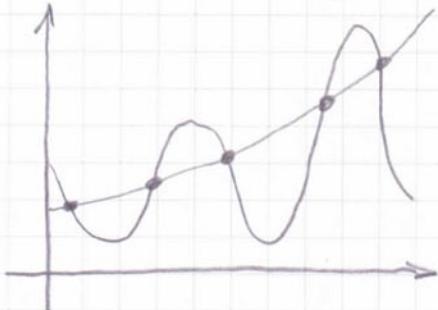
$Q(a, b)$: Quadraturformel; liefert eine Approximation von $\int_a^b f(x) dx$

$R(a, b)$: Restglied von $Q(a, b)$;

beschreibt den dabei gemachten Fehler

$p(x)$ z. B.: durch Interpolation finden:

wenn Grad des Int. Polynoms "groß" ist; dann treten störende Schwingungen auf und es ist sehr rechenaufwändig.



→ als Näherungsfunktion
 $p(x)$ nicht gut geeignet.

Man verwendet nur

Polynome mit Grad ≤ 3

und teilt das Intervall in kleine Teilintervalle,
man kann so erreichen das $R(a, b)$ gegen 0 strebt.

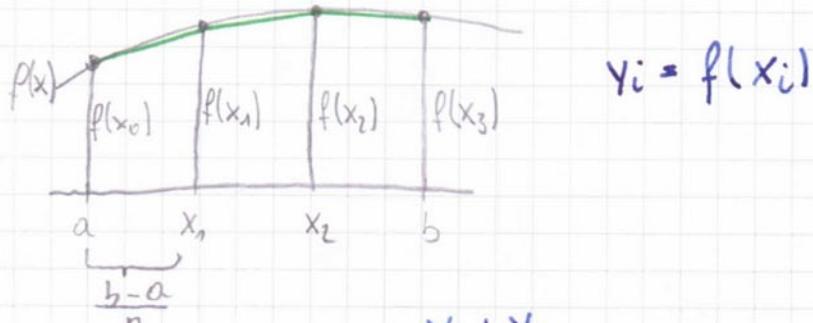
1. Sehnentrapezformel

teilt $[a, b]$ in gleich lange Teilintervalle n ;

$$\text{Schrittweite } h = \frac{b-a}{n}$$

Teilungspunkt $x_i = a + i h$, $i = 0, 1, \dots, n$

interpoliert $[x_i, x_{i+1}]$ linear



$$y_i = f(x_i)$$

$$F = h \cdot \frac{y_0 + y_1}{2}$$

$$\int_a^b f(x) dx \approx h \cdot \frac{y_0 + y_1}{2} + h \cdot \frac{y_1 + y_2}{2} + \dots + h \cdot \frac{y_{n-1} + y_n}{2}$$
$$= \frac{h}{2} (y_0 + 2y_1 + \dots + 2y_{n-1} + y_n)$$

$$\boxed{Q(a, b) = \frac{b-a}{2n} (f(x_0) + 2f(x_1) + \dots + 2f(x_{n-1}) + f(x_n))}$$

Verfahrensfehler: ist f l mal stetig differenzierbar

$$R^{ST}(a, b) = -\frac{b-a}{12} h^2 f''(\xi), \quad \xi \in [a, b]$$

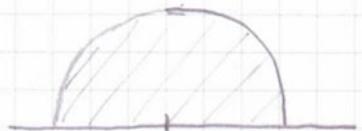
$$= O(h^2)$$

Psi

$$\int_a^b = Q^{ST}(a, b) + R^{ST}(a, b)$$

$$R^{ST}(a, b) = \int_a^b - Q^{ST}(a, b) \quad \text{für } f \text{ konkav}$$

Bsp.: $\int_{-1}^1 \sqrt{1-x^2} dx = \frac{\pi}{2}$



ST mit $n = 4$

$$\begin{array}{c|ccccc} x_i & -1 & -\frac{1}{2} & 0 & \frac{1}{2} & 1 \\ \hline y_i & 0 & \frac{\sqrt{3}}{2} & 1 & \frac{\sqrt{3}}{2} & 0 \end{array} \quad \begin{array}{l} y = +\sqrt{1-x^2} \\ y^2 = 1-x^2 \\ x^2 + y^2 = 1 \end{array}$$

$$Q_{0,5}^{ST}(-1, 1) = \frac{1}{4} \left(0 + 2 \frac{\sqrt{3}}{2} + 2 \cdot 1 + 2 \frac{\sqrt{3}}{2} + 0 \right) = \frac{1}{2} (1 + \sqrt{3})$$

$$= 1,87$$

$$Q_{0,25}^{ST}(-1, 1) = 1,5$$

$$R_{0,5}^{ST}(-1, 1) \approx 0,2 \quad ; \quad R_{0,25}^{ST}(-1, 1) \approx 0,07$$

für $h = 0,01$, $n = 100$ wäre $Q^{ST}(-1, 1) = 1,57$

\Rightarrow Fehler immer kleiner

2. Kippfussche Fassformel

Man interpoliert mit einer quadrat. Polynomfkt.



$$\int_a^b f(x) dx = \int_{-\frac{b-a}{2}}^{\frac{b-a}{2}} f\left(x + \frac{a+b}{2}\right) dx = \int_{-h}^h q(x) dx$$

Stützstellen

$$(h, f(a)), (0, f(\frac{a+b}{2})), (-h, f(b))$$

Interpolationspolynom nach Lagrange

$$p(x) = y_0 \cdot \frac{x(x-h)}{2h^2} + y_1 \cdot \frac{(x+h)(x-h)}{-2h^2} +$$

$$y_2 \cdot \frac{(x+h)x}{2h^2} =$$

Abbildung

$$\frac{y_0}{2h^2} (x \cdot (x-h)) - \frac{y_1}{h^2} (x+h)(x-h) + \frac{y_2}{2h^2} (x+h)x$$

$$\int_{-h}^h p(x) dx = \frac{y_0}{2h^2} \int_{-h}^h x(x-h) dx - \frac{y_1}{h^2} \int_{-h}^h (x+h)(x-h) dx + \dots$$

$$= \frac{y_0}{2h^2} \left(\frac{x^3}{3} - h \frac{x^2}{2} \right) \Big|_{-h}^h - \frac{y_1}{h^2} \left(\frac{x^3}{3} - h^2 x \right) \Big|_{-h}^h + \frac{y_2}{2h^2} \left(\frac{x^3}{3} + h \frac{x^2}{2} \right) \Big|_{-h}^h$$

$$= \frac{y_0}{2h^2} \cdot \frac{2h^3}{3} - \frac{y_1}{h^2} \cdot \left(\frac{2}{3}h^3 - 2h^3 \right) + \frac{y_2}{2h^2} \cdot \frac{2h^3}{3}$$

$$= \frac{h}{3} (y_0 + 4y_1 + 4y_2)$$

$$Q(a, b) = \frac{h}{6} (f(a) + 4f(\frac{a+b}{2}) + f(b))$$

3. Simpson'sche Regel

Kepplersche Fassregel auf Teilintervallen angewandt.

$[a, b]$ teilt in ln gleichgroße Teilintervalle

$h = \frac{b-a}{2n}$; jeweils auf $[x_{2i-2}, x_{2i}]$ wird
Kepplersche Fassregel angew.

$$x_i = a + ih$$

$$\int_{x_{2i-2}}^{x_{2i}} f(x) \approx \frac{h}{3} (f(x_{2i-2}) + 4(f(x_{2i-1}) + f(x_{2i})))$$

$$\int_a^b f(x) dx \approx \frac{h}{3} ((y_0 + 4y_1 + y_2) + (y_2 + 4y_3 + y_4) + \dots \\ = \frac{h}{3} (y_0 + 4y_1 + 2y_2 \dots + 4y_{2n-1} + y_{2n})$$

$$Q^{S1}(a, b) = \frac{b-a}{6n} (f(x_0) + 4f(x_1) + 2f(x_2) \dots f(x_{2n}))$$

Koeffizientenfehler

$$R^{S1}(a, b) = -\frac{b-a}{180} \cdot h^4 f^{[4]}(\xi) \quad \xi \in (a, b)$$

$$1) R^{S1}(a, b) = O(h^4)$$

$$2) f(x) \text{ ist Polynom} \stackrel{S1}{\text{Grad}} \leq 3 \Rightarrow f^{[4]}(x) = 0 \quad \forall x \\ \Rightarrow R(a, b) = 0$$

$$\text{Bsp: } \int_{-1}^1 \sqrt{1-x^2} dx = \frac{\pi}{2} = 1,57$$

$$n \hat{=} 2 \hat{=} h = 0,5$$

$$Q_{0,5}^{S1}(-1, 1) = \frac{2}{12} (y_0 + 4y_1 + 2y_2 + 4y_3 + y_4) = 1,49$$

$$R_{0,5}^{S1}(-1, 1) = 0,08$$

$$n = 4 \hat{=} h = 0,25$$

$$Q_{0,25}^{S1}(-1, 1) = 1,54 \quad , \quad R_{0,25}^{S1}(-1, 1) = \frac{0,03}{1,54}$$

$h \setminus$	ST	S1	exakt
0,5	1,37	1,49	1,57
0,25	1,50	1,54	1,57

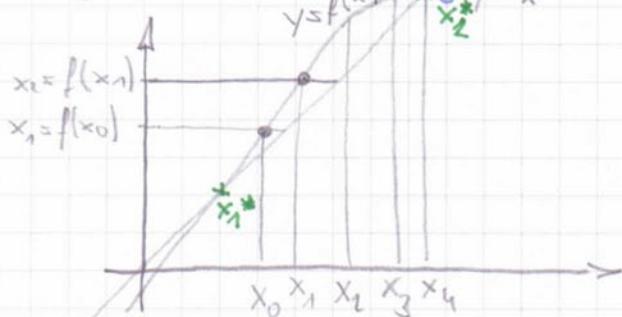
2. Beginn VO am 16.10.2009

Qualitative Theorie der Differenzen- und Differentialgleichungen
(Buch 7.2.3)

explizit Dg 1. Ordnung: $x_{n+1} = f(x_n)$, $n = 0, 1, 2$
f... reelle Funktion, nicht von der Variable
abhängig (autonom DFG)

VS: f stetig differenzierbar

grafische Darstellung der Lösungsfolge x_n



sei (x_1, \dots, x_n, \dots) Lösungsfolge
für $x_{n+1} = f(x_n)$

Ann: $\exists \lim_{n \rightarrow \infty} x_n = x^*$

$$\Rightarrow f(x^*) = f(\lim_{n \rightarrow \infty} x_n) = \lim_{n \rightarrow \infty} f(x_n)$$

$$= f(x_{n+1}) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} x_{n+1} = x^*$$

d.h.: x^* ist Fixpunkt von f : $f(x^*) = x^*$

= Schnittpunkt von $f(x)$
mit $y = x$

umgekehrt gilt: wenn $x^* \in \mathbb{R}$ mit $f(x^*) = x^*$ und $x_0 = x^*$

$$\Rightarrow x_1 = f(x_0) = f(x^*) = x^* \Rightarrow \text{Lösungsfolge } (x^*, x^*, \dots)$$

x^* mit $f(x^*) = x^*$ heißt auch Gleichgewichtspunkt von
 $x_{n+1} = f(x_n)$

Frage:

- hat DFG GGP
- wenn ja: gegen welchen GGP konvergiert Lösungssfolge (abhängig vom Startwert x_0)
- wie verhalten sich Lösungen die in der Nähe eines GGP starten?

Def: GGP x^* heißt stabil \Leftrightarrow

$$\forall \varepsilon > 0 \exists \delta = \delta(\varepsilon) > 0 : |x_0 - x^*| < \delta \Rightarrow |x_n - x^*| < \varepsilon \quad \forall n \geq 0$$

x^* heißt asymptotisch stabil \Leftrightarrow

$$x^* \text{ stabil} \wedge \lim_{n \rightarrow \infty} x_n = x^* \quad \forall \varepsilon > 0 : |x_0 - x^*| < \delta \Rightarrow$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} x_n = x^*$$

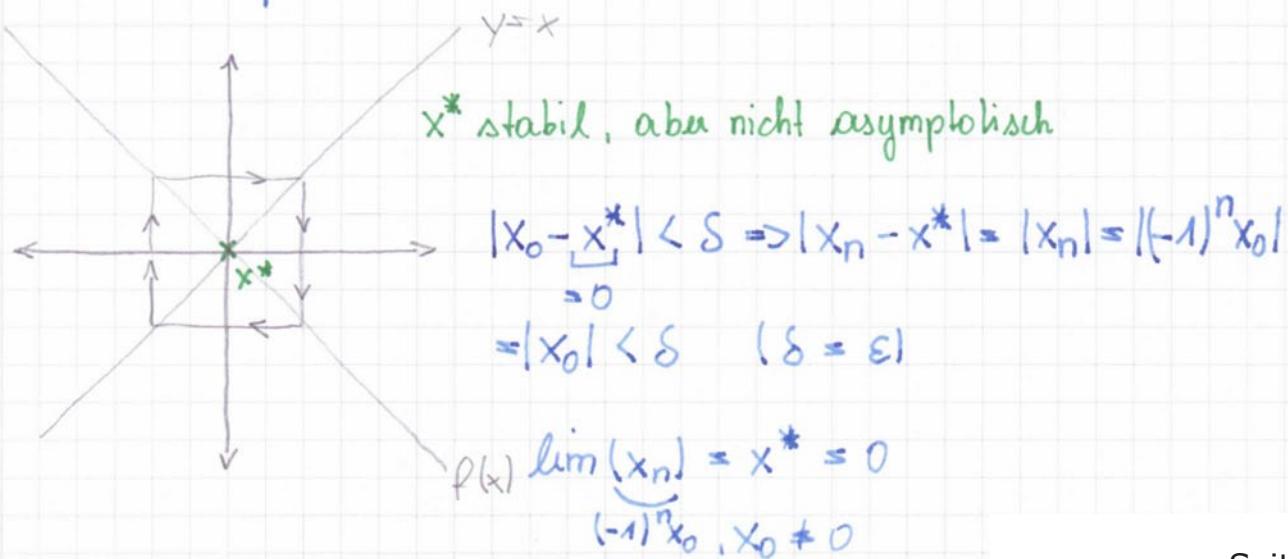
x^* heißt instabil $\Leftrightarrow x^*$ nicht stabil

$$\exists \varepsilon > 0 \forall \delta > 0 : |x_0 - x^*| < \delta \wedge \exists n \in \mathbb{N} : |x_n - x^*| > \varepsilon$$

zu Skizze: x_1^* instabil, x_2^* asymptotisch stabil

Bsp.: $f(x) = -x$, $x_{n+1} = -x_n$

GGP: $f(x) = x \Rightarrow -x = x \Rightarrow x = 0$



Satz: DFG $x_{n+1} = f(x_n)$, GGP x^*

1) wenn $|f'(x^*)| < 1 \Rightarrow x^*$ asymptotisch stabil

2) wenn $|f'(x^*)| > 1 \Rightarrow x^*$ instabil

3) $f'(x^*) = 1$ oder $-1 \Rightarrow x^*$ stabil

Beweis: ad 1)

$|f'(x)| < 1$, weil $f'(x^*)$ sklig \Rightarrow

$\exists \delta > 0 \quad \forall x \text{ mit } |x - x^*| < \delta : |f'(x)| < 2 < 1$

$$|x_{n+1} - x^*| = |f(x_n) - f(x^*)| \stackrel{\substack{\uparrow \\ \text{MWS der Diff.}}}{=} |f'(\xi) \cdot (x_n - x^*)| \leq 2|x_n - x^*|$$

ξ liegt zwischen x^* und x_n

$$\text{VS: } x_n \in (x^* - \delta, x^* + \delta)$$

$$\Rightarrow \xi \in (x^* - \delta, x^* + \delta)$$

$$\text{also: } x_n \in (x^* - \delta, x^* + \delta) \Rightarrow x_{n+1} \in (x^* - \delta, x^* + \delta)$$

$$\text{Argument iterieren: } |x_n - x^*| \leq 2|x_{n+1} - x^*| \leq \dots$$

$$2^2|x_{n+2} - x^*| \dots \leq 2^n|x_0 - x^*|$$

$$\stackrel{\lim}{\Rightarrow} \lim_{n \rightarrow \infty} |x_n - x^*| \leq \lim_{n \rightarrow \infty} (2^n|x_0 - x^*|) = 0$$

$$\Rightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} |x_n - x^*| = 0 \Rightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} x_n = x^*$$

d. h.: x^* ist asymptotisch stabil

Bsp.: Babylonisches Wurzelziehen

$$x_{n+1} = \frac{1}{2} \left(x_n + \frac{a}{x_n} \right), \quad a > 0$$

$$g(x) = x^2 - a \Rightarrow a \text{ ist NST von } x$$

$$\text{Newtonruffahnen: } x_{n+1} = x_n - \frac{g(x_n)}{g'(x_n)}$$

$$x_{n+1} = x_n - \frac{x_n^2 - a}{2x_n} = \frac{1}{2} \left(2x_n - x_n - \frac{a}{x_n} \right)$$

$$= \frac{1}{2} \left(x_n + \frac{a}{x_n} \right)$$

$$x_{n+1} = f(x), \quad f(x) = \frac{1}{2} \left(x - \frac{a}{x} \right)$$

GGP

$$f(x) = x \Rightarrow \frac{1}{2} \left(x - \frac{a}{x} \right) = x$$

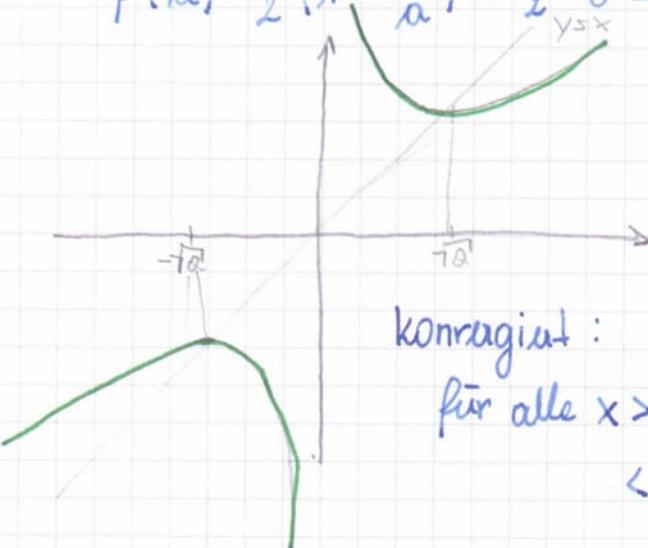
$$2x^2 = (x^2 - a)$$

$$x^2 = a$$

$$x_1^* = +\sqrt{a}, \quad x_2^* = -\sqrt{a}$$

$$f'(x) = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{a}{x^2} \right)$$

$$f'(\sqrt{a}) = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{a}{a} \right) = \frac{1}{2} \cdot 0 = 0 \Rightarrow \pm\sqrt{a} \text{ asymptotisch stabil}$$



kontrahiert:

für alle $x > 0$ gegen \sqrt{a}

$x < 0$ gegen $-\sqrt{a}$

$x > 0$: $f(x)$ hat $x_1^* = \sqrt{a}$ abs. Minimum

• $\sqrt{a} < x_0 < \sqrt{a} \Rightarrow x_1 > \sqrt{a}$, ab dann: $x_{n+1} < x_n$

• $x_0 > \sqrt{a} \Rightarrow x_{n+1} < x_n, \lim x_n = \sqrt{a}$

Bsp.: $x_{n+1} = 2,5x_n - 0,01x_n^2$, $f(x) = 2,5x - 0,01x^2 = x$
... logistisches Wachstum (diskret)

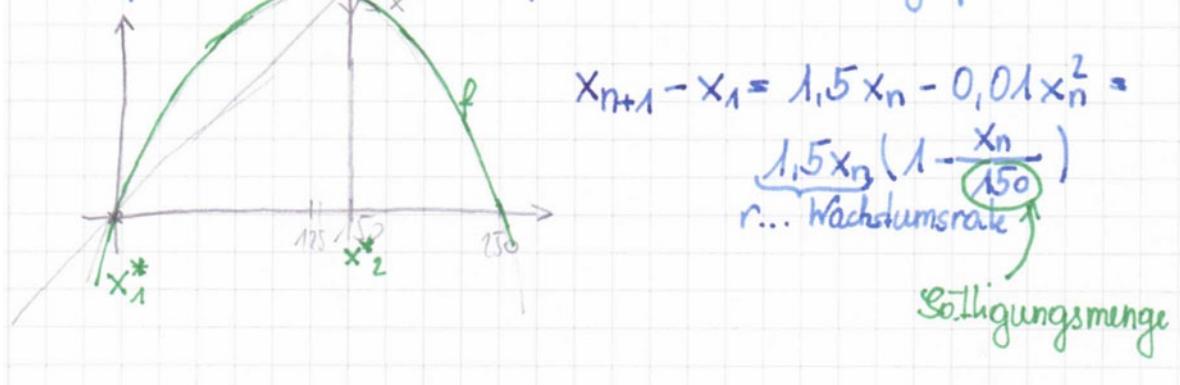
$$\Rightarrow 0,01x^2 - 1,5x = 0$$

$$x(0,01x - 1,5) = 0 \Rightarrow x_1^* = 0, x_2^* = 150$$

$$f'(x) = 2,5 - 0,02x$$

$$f'(0) = 2,5 \Rightarrow \text{instabil}$$

$$f'(150) = 2,5 - 3 \Rightarrow |f'(150)| < 1 \Rightarrow \text{asymptotisch stabil}$$



Differentialgleichungen (DG)

Trennung der Variablen

$$y'(x) = f(x) \cdot g(y)$$

\uparrow
Annahme

1) Wenn $\exists y_0 : g(y_0) = 0$, $y(x) = y_0$ ist konstant
Lösung

2) $y(x) \neq y_0$ NST von $g(y)$:

$$y'(x) = f(x) \cdot g(y) \quad | : g(y) \neq 0$$

$$\frac{y'(x)}{g(y)} = f(x) \quad | \int dx$$

$$\int \frac{y'(x)}{g(y(x))} dx = \int f(x) dx \quad \text{subst} \left\{ y = y(x), \frac{dy}{dx} = y'(x) \right. \\ \left. dy = y'(x) dx \right.$$

$$\int \frac{dy}{g(y)} = \int f(x) dx \quad G(y) = \int \frac{dy}{g(y)} \quad \blacktriangleright$$

$$\underline{G(y) = \int f(x) dx} \quad \dots \text{implizitk Lösung}$$

$$\Leftrightarrow y = \dots \quad \dots \text{explizitk Lösung}$$

$$\text{Bsp.: } y' = -\frac{x}{y} = -x \cdot \frac{1}{y} \quad ; \quad g(y) \neq 0$$

$$y \cdot y' = -x$$

$$\int y \frac{dy}{dx} = \int -x$$

$$\int y dy = \int -x dx$$

$$\frac{y^2}{2} = -\frac{x^2}{2} + \frac{c_1}{2} \quad | \cdot 2$$

$$x^2 + y^2 = c_1 = c_2^2 \quad \Rightarrow \text{Kreis } [M(0,0), r = c_2]$$

$$y = \pm \sqrt{c_2^2 - x^2}$$

3. Beginn VO am 23.10.2009

$$y' = f(x, y) = g(x)h(y) \quad \text{Bsp.: } N'(t) = rN(t)\left(1 - \frac{N(t)}{K}\right)$$

r ... Wachstumsrate

K ... Sättigungskonstante

(kontinuierliches) logistisches

Wachstum

$$N'(t) \approx N(t+1) - N(t)$$

$$N' \approx rN\left(1 - \frac{N}{K}\right) \quad | : N \left(1 - \frac{N}{K}\right)$$

$$\frac{N'}{N\left(1 - \frac{N}{K}\right)} = r \Rightarrow \int \frac{dN}{N\left(1 - \frac{N}{K}\right)} = \int r dt$$

$$\int \frac{K dN}{N(K-N)} = rt + \ln(c)$$

$$\text{Partialbruchzerlegung: } \frac{K}{N(K-N)} = \frac{A}{N} + \frac{B}{K-N}$$

$$= \frac{1}{N} + \frac{1}{K-N}$$

$$\int \frac{1}{N} dN + \int \frac{1}{K-N} dN = rt + \ln(c)$$

$$\ln|N| + \ln|K-N| = rt + \ln(c)$$

$$\ln\left|\frac{N}{K-N}\right| = rt + \ln(c)$$

$$\left|\frac{N}{K-N}\right| = e^{rt} \cdot c$$

$$\frac{N}{K-N} = \underbrace{c_1}_{c_1 \in \mathbb{R}} e^{rt} + c_2 e^{rt}$$

$$N = Kc_1 e^{rt} - Nc_1 e^{rt}$$

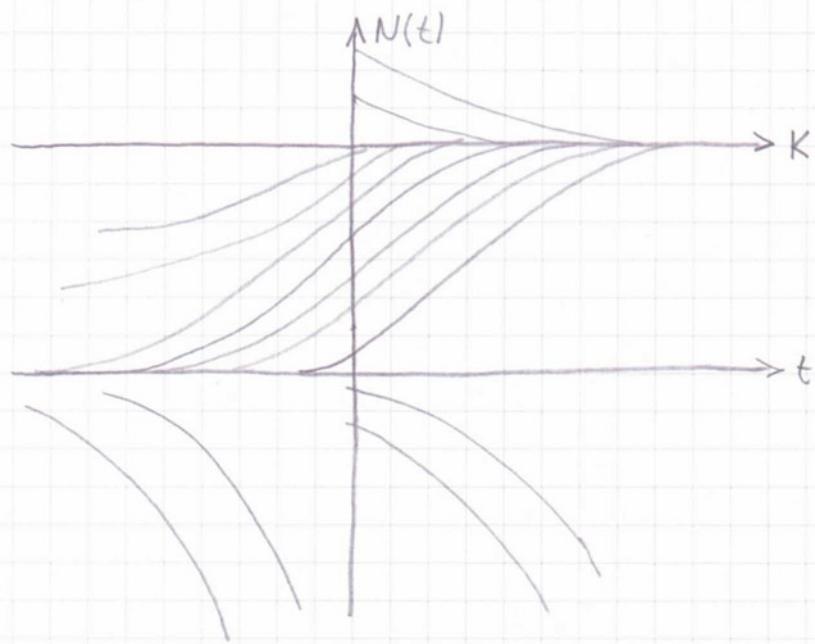
$$N(1 + c_1 e^{rt}) = Kc_1 e^{rt}$$

$$N(t) = \frac{Kc_1 e^{rt}}{1 + c_1 e^{rt}} \quad | : c_1 e^{rt}$$

$$N(t) = \frac{K}{\frac{1}{c_1} e^{-rt} + 1} = \frac{K}{1 + c_2 e^{-rt}}, c_2 \in \mathbb{R}$$

$$N \cdot (1 - \frac{N}{K}) = 0 \Leftrightarrow N = 0 \vee N = K$$

... zwei konstante Lösungen



Qualitative Theorie der DGL

$$y'(x) = f(y) \quad \dots \text{autonome DGL}$$

(x tritt rechts nicht auf)

$$\text{Bsp.: } y' = ry(1-y) \quad [\text{log. Wachstum } y=N, K=1]$$

oft ist $y' = f(y)$ nicht exakt/explizit lösbar

$$\int \frac{dy}{f(y)} = \int dx \quad ?$$

 $F(y) = x + C$

Stabilität:

- Gleichgewichtspunkte (GGP) von $y' = f(y)$
- Verhalten der Lösung für Startwert in der Nähe von GGP
- globales Verhalten (beliebiger Startwert), bzw. Langzeitverhalten ($x \rightarrow \infty$)

Def: $y^* \in \mathbb{R}$ heißt GGP für $y' = f(y) \Leftrightarrow y^*$ ist konstante Lösung
 $\Rightarrow f(y^*) = 0$

$$\text{Bsp.: } y' = \underbrace{ry(1-y)}_{f(y)} : ry(1-y) = 0 \quad y_1^* = 0 \quad y_2^* = 1$$

Stabilität von GGP für DGL ganz analog wie für DFG

- y^* stabil $\Leftrightarrow \forall \varepsilon > 0 \exists \delta > 0 : |y(x_0) - y^*| < \delta$
für $x_0 \in \mathbb{R}$

$$|y(x) - y^*| < \varepsilon \quad \forall x > x_0$$

- y^* asymptotisch stabil: y^* stabil $\wedge \lim_{x \rightarrow \infty} y(x) = y^*$
- y^* instabil: y^* nicht stabil

Visualisierung für $y(x) \hat{=} \vec{y}(x) = \begin{pmatrix} y_1(x) \\ y_2(x) \end{pmatrix}$:

$$\begin{aligned} y_1'(x) &= f_1(y_1(x), y_2(x)) \\ y_2'(x) &= f_2(y_1(x), y_2(x)) \end{aligned} \begin{array}{l} \text{System} \\ \text{zu} \end{array}$$

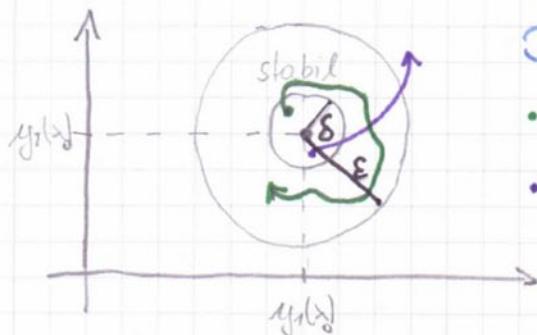
$$\vec{y}'(x) = \begin{pmatrix} y_1'(x) \\ y_2'(x) \end{pmatrix} = \vec{f}(\vec{y})$$

autonome DGL:

$$= \begin{pmatrix} f_1(y_1, y_2) \\ f_2(y_1, y_2) \end{pmatrix}$$

autonome DGL

- $\vec{y}(x) [f_1(x)]$ stabil
- $\vec{y}_2(x) [f_2(x)]$ instabil



Satz: y^* GGP von $y' = f(y)$, f stetig diff.

1) wenn $f'(y^*) < 0 \Rightarrow y^*$ asymptotisch stabil

2) wenn $f'(y^*) > 0 \Rightarrow y^*$ instabil

Beweisidee: man entwickelt

$f(y)$ bei $y = y^*$ nach Taylor:

$$f(y) = f(y^*) + f'(y^*)(y - y^*) + \dots$$

$$f(y) = f'(\tilde{y})(y - \tilde{y}), \tilde{y} \in (y, y^*)$$

wenn bei ① $f'(y^*) < 0$

$$\Rightarrow f'(\tilde{y}) = \alpha < 0$$

$$y' = f(y) = \underbrace{f(y^*)}_{=0} + f'(\tilde{y})(y - y^*) = \alpha(y - y^*)$$

$y > y^* \Rightarrow y' = \alpha(y - y^*) < 0 \Rightarrow y$ streng monoton fallend

$y < y^* \Rightarrow y' = \alpha(y - y^*) > 0 \Rightarrow y$ - „-“ steigend

$$\text{Bsp: } y' = ry(1-y) \quad y_1^* = 0, \quad y_2^* = 1$$

$$f(y) = ry(1-y) = ry - ry^2 \Rightarrow f'(y) = r - 2ry$$

$$f'(0) = r > 0 \Rightarrow y_1^* = 0 \text{ ist instabil}$$

$$f'(1) = r - 2r = -r < 0 \Rightarrow y_2^* \text{ ist asymptotisch stabil}$$

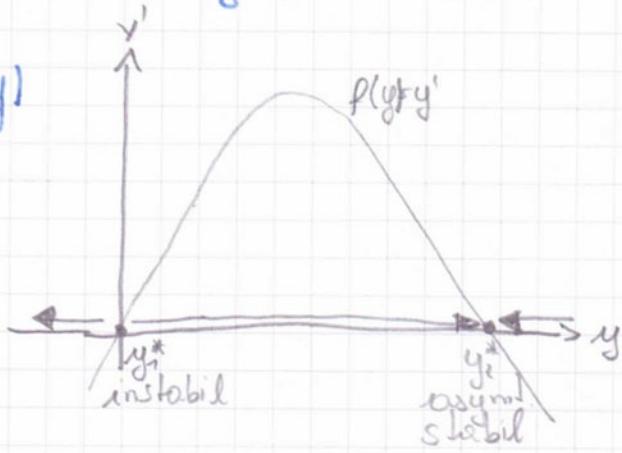
Globales Ruhepunkte / Langzeitruhepunkte

oft sehr gut in Phasenebene skaliabel (y, y')

$$y' = f(y): \quad y' = f(y) > 0 \Rightarrow y \nearrow$$

$$< 0 \Rightarrow y \searrow$$

$$\text{Bsp.: } y' = ry(1-y)$$



Simulation von DG (Kapitel 9.5)

numerische Verfahren zur Lösung von Anfangswertbedingungsproblemen gewöhnlicher DG ersten Ordnung

$$y'(x) = f(x, y), \quad y(x_0) = y_0$$

Bemerkung: DG höherer Ordnung können als Systeme von DG ersten Ordnung aufgefasst werden.

Bsp: $y''(x) = f(x, y, y')$

$$\begin{aligned} y_1(x) &= y(x) \\ y_2(x) &= y'(x) \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} y_1(x) \\ y_2(x) \end{array} \right\} \vec{y}(x) = \begin{pmatrix} y_1(x) \\ y_2(x) \end{pmatrix}$$

$$\vec{y}'(x) = \begin{pmatrix} y'_1(x) \\ y''_2(x) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y'_1(x) \\ f(x, y, y'_1) \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned} y'_1(x) &= y'_2(x) \\ y'_2(x) &= f(x, y, y'_1) \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} y'_1(x) \\ y'_2(x) \end{array} \right\} \text{System von DG ersten Ordnung}$$

Methoden funktionieren auch für Systeme

Nummerische Lösung:

$$y' = f(x, y), \quad y(x_0) = y_0 \quad (1)$$

Annahme $\exists 1$ Lösung (1) Anm: Satz von Existenz- und

→ unter nummerische Lösung

verstellt man:

Eindeutigkeit von Lösungen (F.S.)

$$a = x_0 \xrightarrow{} x_1 \xrightarrow{} \dots \xrightarrow{} x_n = b$$

suchen $y_i \approx y(x_i)$ $i: 1 \dots n$

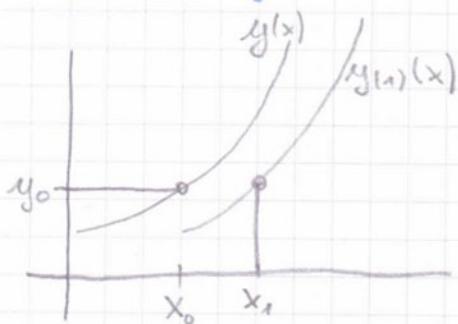
$$x_i = x_0 + i \cdot h, \quad h = \frac{b-a}{n} \dots \text{Schrittweite}$$

$$\begin{aligned}
 y(x) &= \int y'(x) dx \xrightarrow[\text{Haupt-}]{\text{satz}} y(x_0+h) - y(x_0) = \int_{x_0}^{x_0+h} y'(x) dx \\
 &= \int_{x_0}^{x_0+h} f(x, y(x)) dx \\
 \Rightarrow y(x_0+h) &= y(x_0) + \int_{x_0}^{x_0+h} f(x, y(x)) dx
 \end{aligned}$$

Allgemeine Strategie: dieses Integral durch eine Quadraturformel annähern (approximieren)

$y(x_0+h) = y(x_1) \approx y_1, \dots$ erhalten durch Anwenden der Quadraturformel

dann betrachten wir AWA $y'_1(x) = f(x, y_1)$, $y(x_1) = y_1$
approx Integral oben mit gleicher Methode



→ reale Lösung $y_{(1)}(x)$

$\approx y(x)$

→ reale Lösung zu

AWA $y' = f(x, y)$,

$y_0 = f(x_0)$

$$\begin{aligned}
 y_2 &\approx y_{(1)}(x_1 + h) = y_{(1)}(x_0 + lh) \\
 &= y_{(1)}(x_1) \approx y(x_1)
 \end{aligned}$$

Beschriebene Strategie ist ein Einschrittverfahren.

Bei Mehrschrittverfahren gehen bei y_{i+1} neben y_i mehrere vorher berechnete Werte ein.

1. Eulersches Polygonzugverfahren

$$y(x_0 + h) = f(x_0, y_0), \quad y(x_0) = y_0$$

$$y(x_0) + \int_{x_0}^{x_0+h} f(x, y(x)) dx$$

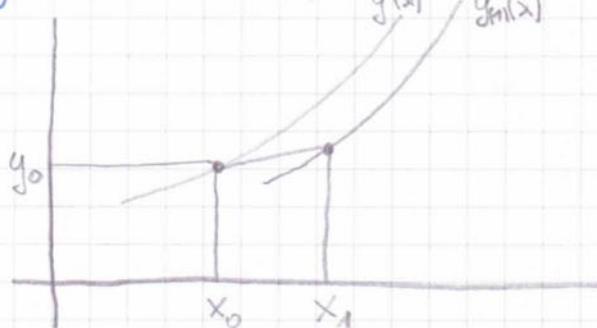
$$\approx h \cdot \frac{f(x_0, y_0) + f(x_0+h, y(x_0))}{2}$$

$$F = h \cdot f(x_0, y_0)$$

$$y(x_1) \approx y_0 + h \cdot f(x_0, y_0) \stackrel{=} y_1$$

4. Beginn VO am 30.10.2009

geometrische Interpretation



$y_{\text{ex}}(x)$ Lösung der
Ava $y' = f(x, y)$
 $y(x_1) = y_1$

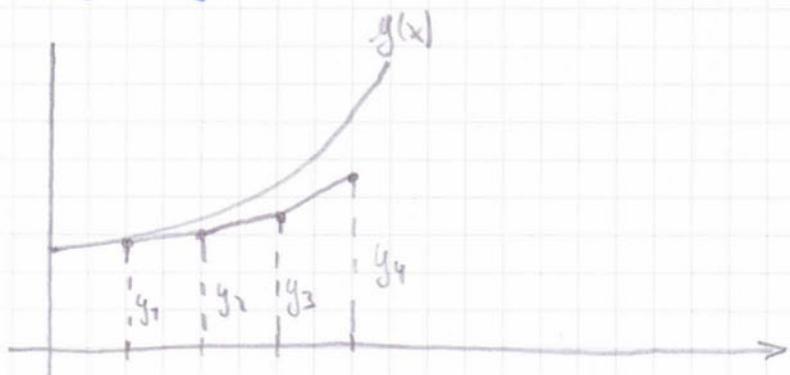
$$y_{i+1} = y_i + h f(x_i, y_i)$$

bei jedem dieser n Schritte macht man einen lokalen Verfahrensfehler $O(h^2)$ für $h \rightarrow 0$.

Summe der lokalen Verfahrensfehler \rightarrow globaler Verfahrensfehler $\frac{1}{h} O(h^2) = O(h)$

$$n\text{-Schritte: } h = \frac{b-a}{n} \Rightarrow n = b-a \cdot \frac{1}{h} = c \cdot \frac{1}{h}$$

Polygonzugverfahren:



2. Verbessertes Euler'sches Polygonzugverfahren

$$y(x_0 + h) = y_0 + \int_{x_0}^{x_0+h} f(x, y(x)) dx$$

Sehnentrapezformel mit einem Teilintervall

$$x_1 = x_0 + h$$

$$\int_{x_0}^{x_1} f(x, y(x)) dx \approx \frac{x_1 - x_0}{2} (f(x_0, y(x_0)) + f(x_1, y(x_1)))$$

$\hookrightarrow ?$

$$y(x_1) \stackrel{(1)}{\approx} y_1^E = y_0 + h \cdot f(x_0, y_0)$$

$$\Rightarrow y(x_1) = y_0 + \int_{x_0}^{x_1} f(x, y(x)) dx \approx$$

$$y_0 + \frac{h}{2} (f(x_0, y_0) + f(x_1, y_0 + h \cdot f(x_0, y_0)))$$

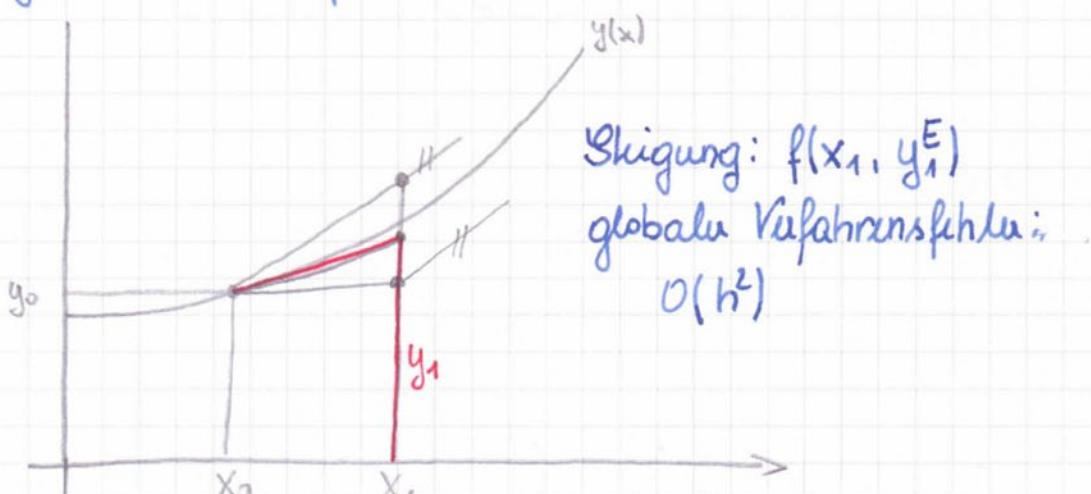
weitere Schritte:

$$x_{i+1} = x_i + h$$

$$y_{i+1} = y_i + \frac{h}{2} (k_1^{(i)} + k_2^{(i)})$$

$$k_1^{(i)} = f(x_i, y_i) ; \quad k_2^{(i)} = f(x_{i+1}, y_i + h \cdot f(x_i, y_i))$$

geometrische Interpretation



V.E.P. gehört zur Prädikator - Korrektor Verfahren

$y_1^{(0)}$... Prädikator

$y_1^{(1)}$... Korrektor

3. Klassisches RULGE - KUTTA - Verfahren

$$y(x_0 + h) = y_0 + \int_{x_0}^{x_0 + h} f(x, y(x)) dx$$

Keppler'sche Fassregel anwenden

Allgemein:

$$x_{i+1} = x_i + h$$

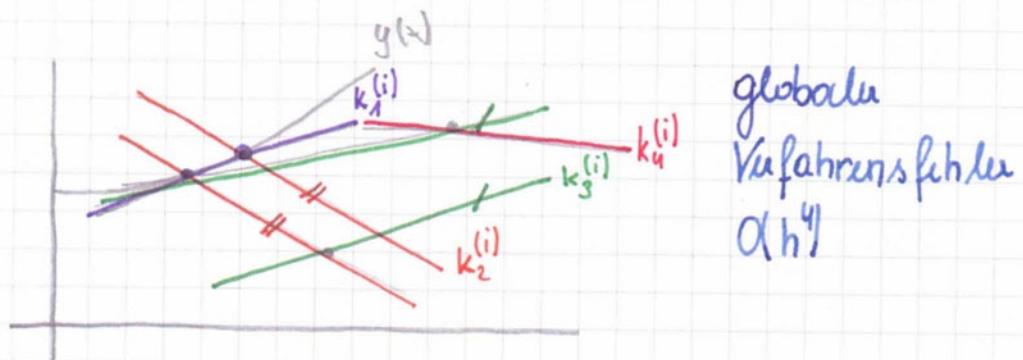
$$y_{i+1} = y_i + \frac{h}{6} (k_1^{(i)} + 2k_2^{(i)} + 2k_3^{(i)} + k_4^{(i)})$$

$$k_1^{(i)} = f(x_i, y_i)$$

$$k_2^{(i)} = f\left(x_i + \frac{h}{2}, y_i + \frac{h}{2} k_1^{(i)}\right)$$

$$k_3^{(i)} = f\left(x_i + \frac{h}{2}, y_i + \frac{h}{2} k_2^{(i)}\right)$$

$$k_4^{(i)} = f(x_i + h, y_i + h k_3^{(i)})$$



Nachteil: großer Rechenaufwand

Bsp.: $y' = x(1-y)$, $y(0) = 0,1$ Lösung im $[0, 3]$

exakte Lösung: $\frac{y'}{1-y} = x \Rightarrow \int \frac{dy}{1-y} = \int x \, dx$

$$\Rightarrow -\ln|1-y| = \frac{x^2}{2} + \ln(c)$$
$$\Rightarrow \frac{1}{y-1} = C e^{\frac{-x^2}{2}}$$
$$\Rightarrow y(x) = 1 - \frac{1}{C} e^{\frac{x^2}{2}} = 1 - c_1 e^{\frac{-x^2}{2}}$$
$$\Rightarrow y(x) = 1 - 0,9 e^{\frac{-x^2}{2}}$$

numerische Lösung:

Schrittweite $h = 0,25$, $n = 12$

1. Euklidisches Polygonzugverfahren

$$x_i = x_0 + h = i \cdot 0,25$$

$$y_{i+1} = y_i + h f(x_i, y_i)$$

$$x_0 = 0, \quad y_0 = 0,1$$

$$x_1 = 0,25, \quad y_1 = y_0 + 0,25 \cdot 0 \cdot (1-0,1) = 0,1$$

$$x_2 = 0,5 \quad y_2 = y_1 + 0,25 \cdot 0,25 \cdot (1-0,1) = 0,1563$$

usw.

2. Verbessertes Euklidisches Polygonzugverfahren

$$x_i = i \cdot 0,25, \quad y_{i+1} = y_i + \frac{h}{2} (k_1^{(i)} + k_2^{(i)})$$

$$k_1^{(i)} = f(x_i, y_i), \quad k_2^{(i)} = f(x_{i+1}, y_i + h f(x_i, y_i))$$

$$x_0 = 0, \quad y_0 = 0,1$$

$$x_1 = 0,25, \quad y_1 = 0,1 + \frac{0,25}{2} (0 + 0,225) = 0,128$$

$$k_1^{(0)} = x_0 (1 - y_0) = 0 (1 - 0,1) = 0$$

$$k_2^{(0)} = x_1 (1 - (y_0 + 0,25 \cdot 0 \cdot (1-0,1))) = 0,225$$

usw.

3) Runge - Kutta - Verfahren

$$x_i = i \cdot 0,25$$

$$y_{i+1} = y_i + \frac{h}{6} (k_1^{(i)} + 2k_2^{(i)} + 2k_3^{(i)} + k_4^{(i)})$$

$$k_1^{(i)} = f(x_i, y_i) \quad k_2^{(i)} = f(x_i + \frac{h}{2}, y_i + \frac{h}{2} k_1^{(i)})$$

$$k_3^{(i)} = f(x_i + \frac{h}{2}, y_i + \frac{h}{2} k_2^{(i)}) \quad k_4^{(i)} = f(x_i + h, y_i + h k_3^{(i)})$$

$$x_0 = 0, \quad y_0 = 0,1$$

$$x_1 = 0,25 \quad y_1 = 0,12777$$

$$k_1^{(0)} = f(x_0, y_0) = 0 \cdot 0,9 = 0$$

$$k_2^{(0)} = f(0,25 (1 - (0,1 + \frac{0,25}{2} \cdot 0))) = 0,125$$

$$k_3^{(0)} = 0,1107$$

$$k_4^{(0)} = 0,12181$$

usw

Weitere Schritte: siehe Folie

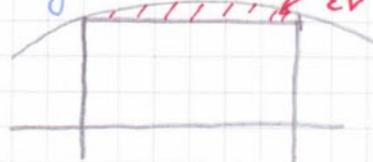
Wie groß wählt man Schrittweite h ?

Bei der numerischen Lösung (DGL, Int.; ...)
entstehen 2 Arten von Fehlern:

1, Kaufahrtsfehler (E_v)

Unterschied zwischen reellen Lösung zur
Kaufahrtslösung

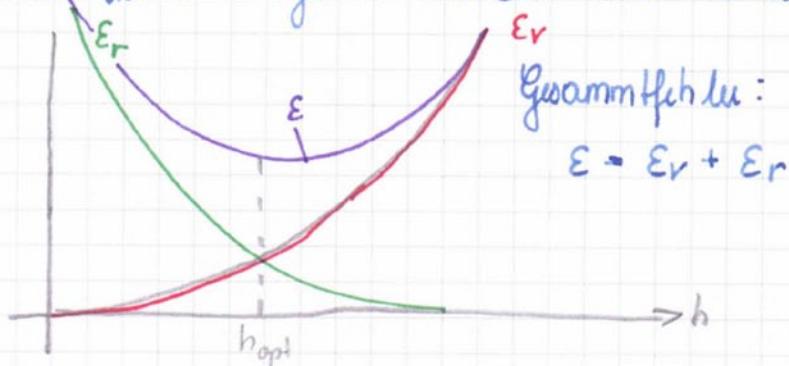
Er hängt vom verwendeten Kaufahren ab



2, Rundenfehler (Rundungsfehler) (E_r)

Um die Näherungslösung effektiv berechnen zu
können müssen Operationen, Funktionsauswertungen ...
auf einem Rechner durchgeführt werden und zwar
mit den zur Verfügung stehenden Maschinenzahlen;
dabei werden Rundenfehler gemacht;
Abhängig vom Rechner und auch von der gewählten
Implementierung.

Beide Fehler hängen von der Schrittweite h ab:



$h_{\text{opt}} \approx$ dort wo $E_r = E_v$

bei DGL: $K = h \cdot \lambda$

2 ... Lipschitz-Konstante

→

siehe Satz von Existenz und Eindeutigkeit der Lösung
von DG

$$y' = f(x, y), y(x_0) = y_0 \quad |f(x, y_1) - f(x, y_2)| \leq 2|y_1 - y_2|$$

$$0,05 \leq K \leq 0,2$$

Man passt K so an das \rightarrow erfüllt ist

Fourier - Analyse

Kap. 8

8.1 Fourier - Reihen

Zerlegen von periodischen Vorgängen in ihre harmonischen Bestandteile (Sinus / Cosinus - Schwingung)

Def: $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ heißt periodisch mit Periode $T > 0$:
 $\Leftrightarrow \forall t \in \mathbb{R}: f(t+T) = f(t)$
 $f(t)$ ist T -periodisch

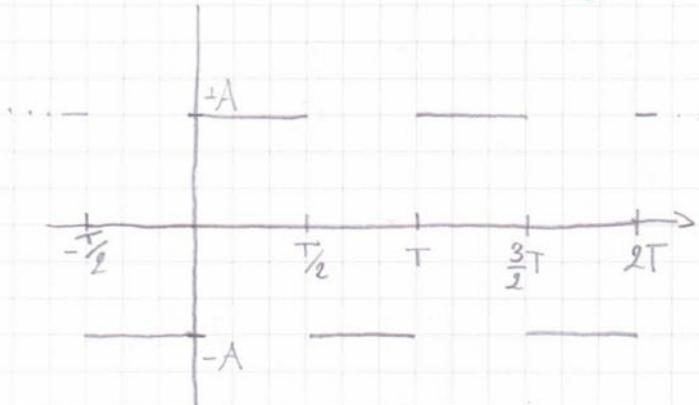
Periode T : künstlich mögliche (primäre) Periode

Bsp: \sin, \cos : 2π -periodisch
 \tan : π -periodisch
 $e^{it\alpha} = \cos(t\alpha) + i \sin(t\alpha)$ ist $\frac{2\pi}{\alpha}$ -periodisch

5. Beginn VO am 06.11.2009

$f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R} (\mathbb{C})$ heißt T -periodisch ($T > 0$)
 $\Leftrightarrow \forall t \in \mathbb{R}: f(t + T) = f(t)$

Bsp.: $f(t) = \begin{cases} A, & \lfloor \frac{lt}{T} \rfloor \text{ gerade} \\ -A, & \lfloor \frac{lt}{T} \rfloor \text{ ungerade} \end{cases}$



Bemerkung: $f(t)$ ist t -periodisch

$\Rightarrow F(t) := f(t \cdot \frac{T}{2\pi})$ ist 2π -periodisch

$$\begin{aligned} F(t+2\pi) &= f((t+2\pi) \cdot \frac{T}{2\pi}) = f(t \frac{T}{2\pi} + T) = f(t \frac{T}{2\pi}) \\ &= F(t) \end{aligned}$$

$\omega := \frac{2\pi}{T}$: Umrechnungsfaktor von T -period. auf 2π -period. Funktion

Lemma: $f(t)|_T: T$ -periodisch, integrierbar

$$\Rightarrow \int_0^a f(t) dt = \int_a^a f(t) dt$$

Beweis: oBdA. $0 < \alpha < T$
 $\int_a^{a+T} f(t) dt = \int_a^T + \int_T^{a+T} = \int_a^T f(t) dt + \int_T^{a+T} f(t) dt =$
 $t = x + T$

$$dt = dx, t = T \Rightarrow x = 0$$

$$t = T + x \Rightarrow x = a$$

$$\int_a^T f(t) dt + \int_0^a f(x+T) dx = \int_a^T f(t) dt + \int_0^a f(t) dt = \int_0^T f(t) dt$$

Defi Ein trigonometrisches Polygon der Periode T

in sin-cos-Form:

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^N (a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t))$$
$$a_0, a_n, b_n \in \mathbb{R}(\mathbb{C})$$

in Exponentialform:

$$f(t) = \sum_{k=-N}^N c_k e^{ik\omega t}, \quad c_k \in \mathbb{R}(\mathbb{C})$$

Eulersche Formel:

$$e^{ix} = \cos(x) + i \sin(x),$$

$$\cos(x) = \frac{1}{2} (e^{ix} + e^{-ix}),$$

$$\sin(x) = \frac{1}{2i} (e^{ix} - e^{-ix})$$

$$e^{i\omega t n} = \cos(n\omega t) + i \sin(n\omega t)$$

$$e^{-i\omega t n} = \cos(n\omega t) - i \sin(n\omega t)$$

$$e^{-i\omega t} = e^{i\omega t}$$

$$\frac{a_0}{2} = c_0 \Rightarrow c_0 = 2a_0$$

$$a_n = c_n + c_{-n} \quad \Rightarrow \quad c_k = \frac{a_k - ib_k}{2}$$
$$b_n = (c_n - c_{-n})i \quad \Rightarrow \quad c_{-k} = \frac{a_k + ib_k}{2}$$

$$f(t) = \sum_{k=-N}^N c_k e^{ik\omega t} = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=0}^N (a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t))$$

$a_N^2 + b_N^2 > 0$

N... Grad von $f(t)$
 $(|c_N|^2 + |c_{-N}|^2 > 0)$

Bsp.: $f(t) = \cos(t)^3$ lässt sich als trig. Polynom 3. Grades darstellen

$$\begin{aligned} \cos(3t) &= \operatorname{Re}(e^{i3t}) = \operatorname{Re}(e^{it})^3 = \operatorname{Re}((\cos(t) + i\sin(t))^3) \\ \text{mittels binom. Lehrsatz} \rightarrow &= \cos^3(t)^3 - 3(\cos(t)\sin(t))^2 \\ &= \cos(t)^3 - 3\cos(t)(1 - \cos(t)^2) = \\ &= 4\cos(t)^3 - 3\cos(t) \\ \Rightarrow \cos(t)^3 &= \frac{1}{4}\cos(3t) + \frac{3}{4}\cos(t) \end{aligned}$$

Allgemein: $\cos(nt) = T_n(\cos(t))$

T_n ... Polynom 3. Grades

Tschubyschift-Polynom

$$T_3(x) = 4x^3 - 3x$$

Trig. Polynome bilden einen Vektorraum über $\mathbb{C}(\mathbb{R})$

- Summe von zwei trig. Polynome ist trig. Polynom
- Vielfache (mit Faktor aus \mathbb{C}) eines trig. Polynoms ist wieder trig. Polynom
- für + und \cdot gelten Rechenregeln für VR

$$Vektorraum V = \text{lin. H\"ulle}(\{1\} \cup \{\cos(n\omega t) : n \in \mathbb{N}^+\} \cup \{\sin(n\omega t) : n \in \mathbb{N}^+\})$$

$$\text{lin. H\"ulle}(\vec{x}_1, \vec{x}_2, \vec{x}_3) = \{ \lambda_1 \vec{x}_1, \lambda_2 \vec{x}_2, \lambda_3 \vec{x}_3 \mid \lambda_i \in \mathbb{C} \}$$

$$V = \text{lin. H\"ulle}(\{e^{ik\omega t} : k \in \mathbb{Z}\}) \quad \text{konj. komplex.}$$

in V ist ein Skalarprodukt definiert: $\top \quad \downarrow$

$$f(t), g(t) \in V: (f(t), g(t)) := \int_0^T f(t) \cdot \overline{g(t)} dt$$

Skalarprodukt: $(\cdot, \cdot) : V \times V \rightarrow \mathbb{C}$

$$(f_1 + f_2, g(t)) = (f_1(t), g(t)) + (f_2(t), g(t))$$

$$(f(t), g(t)) = (g(t), f(t)).$$

insbesondere muss gelten:

$$(f(t), f(t)) \geq 0 \wedge (f(t), f(t)) = 0 \Leftrightarrow f(t) = 0$$

Skalarprodukt \rightarrow L\"angen und Winkelmessung

$$\|\vec{x}\| = \sqrt{(\vec{x}, \vec{x})}, \quad \varphi = \angle(\vec{x}, \vec{y}): \cos(\varphi) = \frac{\vec{x} \cdot \vec{y}}{\|\vec{x}\| \cdot \|\vec{y}\|}$$

$$\text{hier: } \|f(t)\|^2 = (f(t), f(t)) = \int_0^T f(t) \cdot \overline{f(t)} dt \geq 0$$

$$(f(t), f(t)) \geq 0 \Leftrightarrow f(t) = 0$$

$$\boxed{\Leftarrow} \quad \boxed{\Rightarrow}: f(t) \neq 0 : \int_0^T |f(t)|^2 dt$$

$$\exists t_0 \in [0, T] : f(t_0) \neq 0 \Rightarrow |f(t)|^2 > 0$$

weil $f(t)$ ist trigon. Polynom ist stetig

$$\Rightarrow |f(t)|^2 \geq \varepsilon \quad \forall t \in (t_0 - \delta, t_0 + \delta)$$

$$\Rightarrow \int_0^T |f(t)|^2 dt \geq \varepsilon : \delta \cdot \varepsilon > 0$$

$$\Rightarrow \int_0^T |f(t)|^2 dt = (f(t), f(t)) > 0$$

((\cdot, \cdot) ist nicht ausgeklinkt)

positiv definit,

Satz: (Orthogonalität der Winkelfunktionen, Eindeutigkeit der Darstellung der trigon. Polynome)

1) Die Basismengen $B_1 = \{e^{ik\omega t} : k \in \mathbb{Z}\}$ und $B_2 = \{1\} \cup \{\cos(n\omega t) : n \in \mathbb{N}^+\} \cup \{\sin(n\omega t) : n \in \mathbb{N}^+\}$

bilden jeweils ein Orthogonalsystem im Raum V der trig. Polynome.

$$\text{d.h.:} \bullet \int_0^T e^{ik\omega t} \cdot \overline{\frac{e^{il\omega t}}{e^{-il\omega t}}} dt = (e^{ik\omega t}, e^{il\omega t})$$

$$= \begin{cases} 0 : k \neq l \\ T : k = l \end{cases} \quad \forall k, l \in \mathbb{Z}$$

$$\bullet (\cos(n\omega t), \cos(m\omega t))$$

$$= \begin{cases} 0 : n \neq m \\ \frac{T}{2} : n = m \end{cases} \quad \forall n, m \in \mathbb{N}^+$$

$$\bullet (\sin(n\omega t), \sin(m\omega t))$$

$$= \begin{cases} 0 : n \neq m \\ \frac{T}{2} : n = m \end{cases} \quad \forall n, m \in \mathbb{N}^+$$

$$2) f(t) = \sum_{k=-N}^N c_k e^{ik\omega t} = \sum_{k=-N}^N c'_k e^{ik\omega t}$$

$$\Rightarrow c_k = c'_k \quad \forall k \in [-N, N]$$

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^N (a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t))$$

$$\Rightarrow a_0, a_n, b_n \text{ eindeutig bestimmt}$$

$$\begin{aligned}
 \text{Beweis: 1)} (e^{ikwt}, e^{ilwt}) &= \int_0^T e^{ikwt} e^{-ilwt} dt = \\
 &= \int_0^T e^{i\omega t(k-l)} dt = \frac{1}{i\omega(k-l)} e^{i\omega t(k-l)} \Big|_0^T \\
 &= \frac{1}{i\omega(k-l)} \left(e^{i\frac{2\pi}{T}T(k-l)} - e^{i\frac{2\pi}{T} \cdot 0(k-l)} \right) \\
 &= \cos(l\pi(k-l)) + i \underbrace{\sin(l\pi(k-l))}_{=0} = 1
 \end{aligned}$$

$$k=l: \int_0^T e^{i\omega t(k-l)} dt = \int_0^T 1 dt = t \Big|_0^T = T$$

$$2) f(t) = \sum_{k=-N}^N c_k e^{ikwt} = \sum_{k=-N}^N c'_k e^{ikwt}$$

$$\left(\sum_{k=-N}^N c_k e^{ikwt}, e^{ilwt} \right) = \left(\sum_{k=-N}^N c'_k e^{ikwt}, e^{ilwt} \right)$$

$$\int_0^T \sum_{k=-N}^N c_k e^{ikwt} \cdot e^{-ilwt} dt = \int_0^T \sum_{k=-N}^N c'_k e^{ikwt} \cdot e^{-ilwt} dt$$

$$\sum_{k=-N}^N c_k \underbrace{\int_0^T e^{i\omega t(k-l)} dt}_{=0 : k \neq l} = \sum_{k=-N}^N c'_k \int_0^T e^{i\omega t(k-l)} dt$$

$$c_l \cdot T = c'_l \cdot T$$

$$c_l = c'_l \quad \forall l \text{ mit } |l| \leq N$$

Bemerkung: Aus Orthogonalität \Rightarrow lin. unabh.

. Satz: (Formel von Euler-Fourier)

$$f(t) = \sum_{k=-N}^N c_k e^{ik\omega t} = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^N a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t)$$

$$c_k = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) \cdot e^{-ik\omega t} dt \quad | \quad 0 \leq n \leq N$$

$$a_n = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) \cos(n\omega t) dt$$

$$b_n = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) \sin(n\omega t) dt$$

Beweis:

$$f(t) = \sum_{k=-N}^N c_k e^{ik\omega t} \quad | \cdot e^{-il\omega t}, \int_0^T$$
$$\int_0^T f(t) e^{-il\omega t} dt = \sum_{k=-N}^N c_k \int_0^T e^{i\omega t(k-l)} dt = c_l \cdot T$$

$\nearrow dt = 0 : l \neq k$
 $= T : l = k$

$$c_l = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-il\omega t} dt$$

6. Beginn VO am 13.11.2009

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^N [a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t)]$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos(n\omega t) dt +$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin(n\omega t) dt$$

$$a_n = (f(t), \cos(n\omega t)) , b_n = (f(t), \sin(n\omega t))$$

in $V = \mathbb{R}^n$:

$$\vec{x} = \begin{pmatrix} x_1 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix} , \vec{y} = \begin{pmatrix} y_1 \\ \vdots \\ y_n \end{pmatrix} \quad \text{kanonische Basis}$$

$$\sum_{i=1}^n x_i \vec{e}_i \quad \vec{e}_i = \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 1 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} \leftarrow i. \text{ Stelle}$$

$$(\vec{x}, \vec{y}) = \sum_{i=1}^n x_i y_i \quad \{\vec{e}_i \mid i=1 \dots n\}$$

Orthonormal Basis

$$V \subseteq \text{trig. Polygon } B = \{ \cos(n\omega t), \sin(n\omega t) : n=1 \dots N \} \cup \{1\}$$

Orthogonalbasis

$$\vec{x} = \sum_{i=1}^n x_i \vec{e}_i \quad x_i = (\vec{x}, \vec{e}_i) = \begin{pmatrix} x_1 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 1 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} \leftarrow i. \text{ Stelle}$$

$$\text{Bemerkung: } a_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos(n\omega t) dt$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin(n\omega t) dt$$

wenn $f(t)$ ungerade $\Rightarrow \underline{f(t) \cos(n\omega t)}$ ungerade

$$(f(-t)) = -f(-t) \quad \text{ungerade}$$

$$\Rightarrow a_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos(n\omega t) dt = 0$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin(n\omega t) dt = \frac{4}{T} \int_0^{\frac{T}{2}} f(t) \sin(n\omega t) dt$$

• wenn $f(t)$ gerade $f(-t) = f(t)$

$$b_n = 0, \quad a_n = \frac{4}{T} \int_0^{\frac{T}{2}} f(t) \cos(n\omega t) dt$$

Bsp.: $f(t) = \sin(t)^2$ gerade $\Rightarrow b_n = 0$

$$a_0 = \frac{4}{2\pi} \int_0^{\pi} \sin(t)^2 dt =$$

$$\frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{1}{2} (1 - \cos(2t))^2 dt = \frac{1}{\pi} \left[t - \frac{1}{2} \sin(2t) \right]_0^{\pi}$$

$$= \frac{1}{\pi} \pi = 1$$

$$a_1 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \sin(t)^2 dt \cos(t) dt = 0$$

$$a_2 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \underbrace{\sin(t)^2}_{\frac{1}{2}(1 - \cos(2t)^2)} \cos(2t) dt = \dots = \frac{1}{2}$$

$$a_k = 0 \quad | \quad k \geq 3$$

~~$$\cos(\sin^2(t)) = \frac{1}{2}(1 + \sin(2t)^2)$$~~

$$\cos(t)^2 = \frac{1}{2}(1 + \cos(4t))$$

$$\sin(t)^2 = f(t) = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \cos(2t)^2 = \frac{1}{2}(1 - \cos(2t)^2)$$

bisher: $f(t)$ trig. Polynom; jetzt: $f(t)$ beliebiges Taylorpolynom

$$f(t) \stackrel{?}{=} \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ikwt} = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos(nwt) + b_k \sin(nwt))$$

trig. Reihe

Konvergenz: wenn trig. Reihe $\forall t \in \mathbb{R}$ konvergiert \Rightarrow Summenfunktion ist T -periodisch

- es gibt trig. Reihen die für kein $t \in \mathbb{R}$ konvergieren

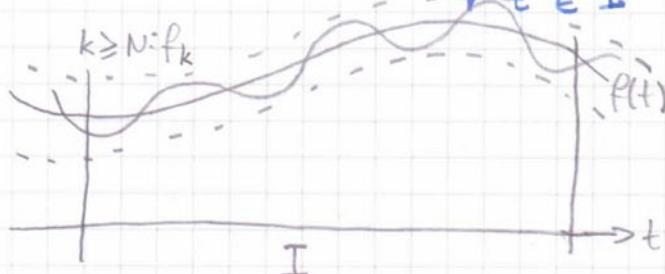
Allgemeines: zur Konvergenz von Funktionenfolgen

$$(f_n(x))_{n \in \mathbb{N}}$$

Def: $(f_n(x))_{n \in \mathbb{N}}$ konvergiert gleichmäßig auf einem Intervall $I \subseteq \mathbb{R}$ gegen Funktion $f(x)$

\Leftrightarrow

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists N = N(\varepsilon) \quad \forall n > N(\varepsilon) \quad \forall t \in I : |f_n(t) - f(t)| < \varepsilon$$



$(f_n(t))_{n \in \mathbb{N}}$ konvergiert punktweise gegen $f(t) \Leftrightarrow \forall t \in I :$

$$f_n(t) \rightarrow f(t)$$

$$\forall t \in I \quad \forall \varepsilon > 0 \quad \exists N = N(\varepsilon, t) : \forall n \in \mathbb{N} : |f_n(t) - f(t)| < \varepsilon$$

glm. konv. \Rightarrow pkt. konv.

Spezialfall: $s_n(x) := \sum_{k=0}^N f_k(x)$

$$s_N(x) \xrightarrow[N \rightarrow \infty]{\text{glm.}} s(x)$$

wenn ja: $s(x) = \sum_{k=0}^{\infty} f_k(x)$

Satz: (Wienstraß'sche M-Test für glm. Konvergenz)

$$\exists (M_k)_{k \in \mathbb{N}} \text{ mit } |f_k(x)| \leq M_k$$

$$\forall x \in I \wedge \sum_{k=0}^{\infty} M_k < \infty$$

$\Rightarrow \sum_{k=0}^{\infty} f_k(x)$ ist glm. konvergent, d. h.

$$s_N(x) = \sum_{k=0}^N f_k(x) \xrightarrow[N \rightarrow \infty]{\text{glm.}} \sum_{k=0}^{\infty} f_k(x)$$

Beweis: $\sum_{k=0}^{\infty} M_k$ ist konvergente Majorante für $\sum_{k=0}^{\infty} f_k(x)$

$$\text{Riethenrest: } \left| \sum_{k=N}^{\infty} f_k(x) \right| \leq \sum_{k=N}^{\infty} |f_k(x)| \leq \sum_{k=N}^{\infty} M_k < \varepsilon$$

Satz: Wenn $\sum_{k=0}^{\infty} f_k(x)$ glm. konvergent auf I und f_k stetig auf I gilt:

(i) $f(x) = \sum_{k=0}^{\infty} f_k(x)$ ist stetig

(ii) Reihe kann gliedweise integriert werden:

$$\int_a^b f(x) dx = \int_a^b \sum_{k=0}^{\infty} f_k(x) dx = \sum_{k=0}^{\infty} \left(\int_a^b f_k(x) dx \right)$$

Wiederholung: $f(x)$ stückweise stetig auf

$I = [a, b]$; wenn

$f(x)$ stetig $\forall x \in I \setminus \{t_1, \dots, t_m\}$

und t_1 bis t_m sind Sprungstellen

dh. $\exists \lim_{x \rightarrow t_i^{\pm}} f(x)$

$f(x)$ stückweise stetig differenzierbar auf $I = [a, b]$, wenn

$f(x)$ diffbar, $f'(x)$ stückw. stetig
bis auf endlich viele Ausnahmepunkte

Satz: Wenn $\sum_{k=0}^{\infty} c_k e^{ik\omega t} \xrightarrow[T\text{- period.}]{\substack{k \rightarrow \infty \\ \rightarrow}} \lim_{N \rightarrow \infty} \left(\sum_{k=-N}^N c_k e^{ik\omega t} \right)$ glm. $\forall t \in \mathbb{R}$
 gegen $f(t)$, dann ist $f(t)$ sklig $(\forall t \in [0, T])$

gegen $f(t)$, dann ist $f(t)$ skligr

und :

$$c_k = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-ikwt} dt$$

$(\forall t \in [0, T])$

Beweis: $f(t)$ sklig: siehe Satz vorher

$$\int_0^T f(t) e^{-ikt} dt = \int_0^T \left(\sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ikt} \right) e^{-ikt} dt \quad (\text{iii})$$

$$= \sum_{k=-\infty}^{\infty} \int_0^T (c_k e^{ikwt}) e^{-ikwt} dt =$$

$$\sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k \underbrace{f(e^{i\omega t}, e^{i\omega t})}_{g} = c_k \cdot T$$

$\Rightarrow 0$ für $l \neq k$

$$= T \quad l = k$$

Bsp: $f(t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \sin(nt) \quad T = 2\pi$

$$\frac{1}{n^2} \underbrace{\sin(nt)}_{\leq 1} \leq \frac{1}{n^2}, \quad \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{6} < \infty$$

\Rightarrow ggm. konvergent

$\Rightarrow f(t)$ stetig

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \sin(nt) dt = \frac{1}{n^2}$$

gug: $f(t)$ T -periodisch, betrachten jene trig. Reihe

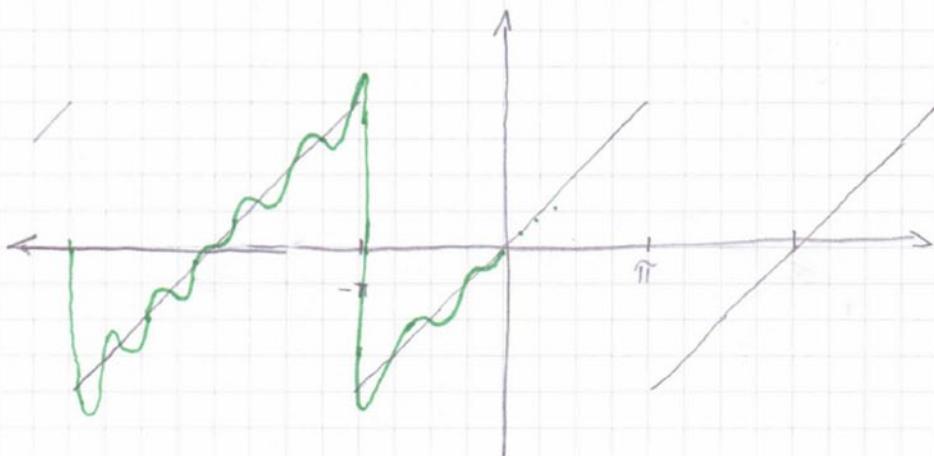
$$\sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ikwt} \quad \text{mit} \quad c_k = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-ikwt} dt$$

$$f(t) \stackrel{?}{=} \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ikwt} \quad \dots \text{Fourier-Reihe von } f(t)$$

$\Leftrightarrow s_f(t)$

- $f(t) \sim s_f(t)$: man weiß nicht, ob die Reihe konvergent ist (für welche t), bzw. ob gilt
 $f(t) = s_f(t)$

Bsp: $f(t) = t, \quad t \in [-\pi, \pi] \quad 2\pi$ -periodisch



$\Rightarrow f(t)$ stückweise stetig

wie $f(t)$ ungerade ($f(-t) = -f(t)$)

$$\Rightarrow a_n = 0$$

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(t) \sin(nt) dt =$$

$$\frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} t \underbrace{\sin(nt)}_{\substack{u \\ v'}} dt = \frac{2}{\pi} \left(-\frac{1}{n} \cos(nt) \cdot t \Big|_0^{\pi} - \right. \\ \left. - \int_0^{\pi} 1 \cdot \left(-\frac{1}{n} \cos(nt) \right) dt \right) = (-1)^{n+1} \cdot \frac{2}{n}$$

$$S_f(t) = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \underbrace{-\frac{(-1)^{n+1}}{n} \sin(nt)}_{\text{Fourier-Summe}} =$$

$$\text{Fourier-Reihe } 2 \left(\sin(x) - \frac{1}{2} \sin(2x) + \frac{1}{3} \sin(3x) \dots \right)$$

- bei der Unstetigkeitsstelle $t = \pi$

$$S_f(t) = 0 = \frac{1}{2} \left(\lim_{t \rightarrow \pi^+} (f(t)) + \lim_{t \rightarrow \pi^-} (f(t)) \right)$$

- Gibbs'sches Phänomen:

Schwundwellen vor und nach Sprungstellen
bei Partialsummen

$$S_f(t) = \begin{cases} f(t) & , t \neq (2k+1)\pi, k \in \mathbb{Z} \\ 0 & , t = (2k+1)\pi \end{cases}$$

$$2 \cdot \sum_{n=1}^{\infty} \underbrace{\frac{(-1)^{n+1}}{n} \sin(nt)}_{\text{Partialsumme}} \xrightarrow{\text{qlm}} S_f(t)$$

nicht stetig

$$f(-t) \approx \sum c_{-k} e^{ik\omega t} \quad f_*(t) = \sum c_k e^{ik\omega t}$$

$$\text{Beweis: } d_k = \frac{1}{T} \int_{-T}^T f(-t) e^{-ik\omega t} dt = \int_{-T}^0 f(x) e^{ik\omega t} (-dx)$$

$$\frac{1}{T} \int_{-T}^0 f(x) e^{ik\omega t} (-dx) =$$

$$\frac{1}{T} \int_{-T}^0 f(x) e^{ik\omega t} dx = c_{-k}$$

7. Beginn VO am 20.11.2009

Satz: (Diff. einer Fourierreihe)

$f(t)$ stetig und stückweise stetig differenzierbar

mit $S_f(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ik\omega t}$, $f(t)$ T -periodisch

$$\Rightarrow S_f'(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} (ik\omega c_k) e^{ik\omega t}$$

Γ

$$S_f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t)$$

$$S_f'(t) = \sum_{n=1}^{\infty} [(b_n n\omega) \cos(n\omega t) + (a_n n\omega) \sin(n\omega t)]$$

Beweis:

$$S_f'(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} d_k e^{ik\omega t}$$

AbdlA.: f auf $[0, T]$ diffbar, $\exists f'(t) \forall t \in [0, T]$

$$d_k = \frac{1}{T} \int_0^T f'(t) e^{-ik\omega t} dt = \frac{1}{T} \left[(f(t) e^{-ik\omega t}) \right]_0^T -$$

$$- \int_0^T f(t) (-ik\omega) e^{-ik\omega t} dt =$$

$$\frac{1}{T} (f(t) e^{-ik\frac{l\pi}{T}} - f(0) \cdot e^0) + ik\omega t \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-ik\omega t} dt =$$

$$= ik\omega t_k \Rightarrow d_k = ik\omega c_k$$

$$f(t_{i+1}) e^{-ik\omega t_{i+1}} - f(t_i) e^{-ik\omega t_i} + f(t_i) e^{-ik\omega t_i}$$

Satz: (Int. von Fourierreihen)

$f(t)$ stückweise stetig, T -period

$$S_f(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ik\omega t}$$

$$F(t) = \int_0^t f(t) dt \quad (\text{wenn } f \text{ stetig in } t: F(t) = f(t))$$
$$F(t) \text{ ist } T\text{-period.} \Leftrightarrow \int_0^T f(t) dt = 0: \begin{aligned} F(T) &= \int_0^T f(t) dt \\ F(0) &= \int_0^0 f(t) dt = 0 \end{aligned}$$

Unter dieser Voraussetzung gilt dann für die Fourierreihe von $F(t)$:

$$S_F(t) = -\frac{1}{T} \int_0^T t f(t) dt + \sum_{k \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}} \frac{c_k}{ik\omega} e^{ik\omega t}$$

Beweis:

$$\begin{aligned} d_0 &= \frac{1}{T} \int_0^T F(t) dt = & F(t) \text{ stetig, stückweise stetig diff.} \\ &= \frac{1}{T} (t \cdot F(t)) \Big|_0^T - \int_0^T t \cdot \frac{F'(t)}{f(t)} dt \\ &= \frac{1}{T} (T \cdot \underbrace{F(T)}_{=0} - 0 \cdot F(0)) - \int_0^T t f(t) dt = \\ &= -\frac{1}{T} \int_0^T t f(t) dt \end{aligned}$$

Satz von Diff anwenden:

$$\underbrace{S_F'(t)}_f = \sum_{k \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}} (d_k i k \omega) e^{ik\omega t} = \sum c_k e^{ik\omega t}$$

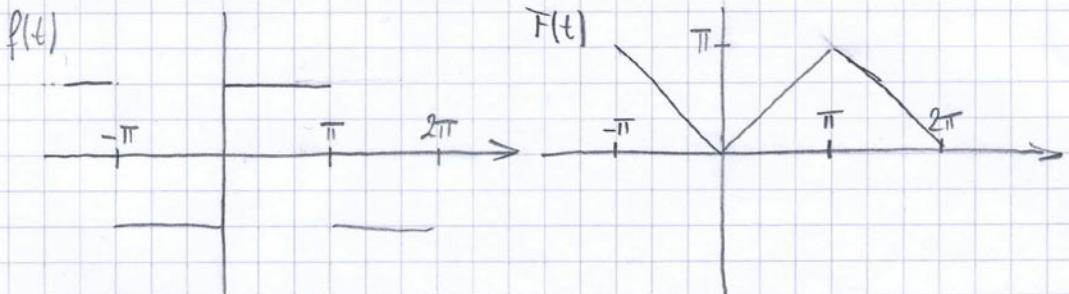
$$c_k = (ik\omega) d_k$$

$$d_k = \frac{c_k}{ik\omega}$$

Bsp.: Rechteckschwingung $f(t) = \begin{cases} 1 & 0 \leq t \leq \pi \\ -1 & -\pi < t < 0 \end{cases}$
 2π -period

$$f_{\text{Sp}}(t) = \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{2n-1} \sin((2n-1)t)$$

$$F(t) = \int_0^t f(t) dt = \begin{cases} t & 0 \leq t \leq \pi \\ 2\pi - t & \pi \leq t \leq 2\pi \end{cases}$$



$$S_f(t) = a_0 - \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n-1)^2} \cos((2n-1)t)$$

$$\begin{aligned} a_0 &= -\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} t \cdot f(t) dt = \\ &= -\frac{1}{2\pi} \left(\int_0^{\pi} t dt + \int_{\pi}^{2\pi} (-t) dt \right) = \frac{\pi}{2} \end{aligned}$$

Satz: (Bessel-Ungleichung)

$f(t)$ T -period, stückweise stetig

$$\Rightarrow \frac{|a_0|^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (|a_n|^2 + |b_n|^2) \leq 2 \sum_{k=-\infty}^{\infty} |c_k|^2 \leq \frac{2}{T} \int_0^T |f(t)|^2 dt$$

Beweis: $S_N(t) = \sum_{k=-N}^N c_k e^{ikwt}$; $\langle f, g \rangle = \int_0^T f(t) \overline{g(t)} dt$

$$\begin{aligned} \bullet \frac{1}{T} \int_0^T f(t) \overline{S_N(t)} dt &= \left| \overline{a \cdot b} = \overline{a} \cdot \overline{b} \right. \\ \frac{1}{T} \sum_{k=-N}^N \overline{c_k} \int_0^T f(t) e^{-ikwt} dt &= \\ \sum_{k=-N}^N \overline{c_k} \cdot \underbrace{\frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-ikwt} dt}_{0} &= \end{aligned}$$

$$\sum_{k=-N}^N \overline{c_k} \cdot c_k = \sum_{k=-N}^N |c_k|^2$$

$$\begin{aligned}
 & \cdot \frac{1}{T} \int_0^T S_N(t) \overline{S_N(t)} dt = \frac{1}{T} \int_0^T \left(\sum_{k=-N}^N c_k e^{ikwt} \right) \left(\sum_{l=-N}^N \overline{c_l} e^{-ilwt} \right) dt \\
 & = \frac{1}{T} \left(\sum_{k=-N}^N c_k e^{ikwt} \right) \left(\sum_{l=-N}^N \overline{c_l} e^{ilwt} \right) = \\
 & = \frac{1}{T} \sum_{k=-N}^N \sum_{l=-N}^N c_k \cdot \overline{c_l} \underbrace{\left(e^{ikwt}, e^{ilwt} \right)}_{= \delta_{kl} \cdot T}
 \end{aligned}$$

$$= \sum_{k=-N}^N c_k \overline{c_k} = \sum_{k=-N}^N |c_k|^2$$

$$\begin{aligned}
 0 & \leq \frac{1}{T} \int_0^T |f(t) - S_N(t)|^2 dt = \frac{1}{T} \int_0^T (f(t) - S_N(t)) (\overline{f(t)} - \overline{S_N(t)}) dt \\
 & = \frac{1}{T} \int_0^T |f(t)|^2 - f(t) \overline{S_N(t)} - \overline{f(t)} S_N(t) + S_N(t) \overline{S_N(t)} dt \\
 & = \frac{1}{T} \left(\int_0^T |f(t)|^2 dt - \sum_{k=-N}^N |c_k|^2 - \sum_{k=-N}^N |c_k|^2 + \sum_{k=-N}^N |c_k|^2 \right) \xrightarrow{\text{geglaßen, da reell}} \\
 & \Rightarrow \sum_{k=-N}^N |c_k|^2 \leq \frac{1}{T} \int_0^T |f(t)|^2 dt \quad \forall n \in \mathbb{N}
 \end{aligned}$$

Folgerung: $f(t)$ stückweise stetig

\Rightarrow Fourier-Koeffizienten sind quadratisch summierbar

$$\text{d.h. } \sum_{n=1}^{\infty} |a_n|^2 < \infty, \sum_{n=1}^{\infty} |b_n|^2 < \infty, \sum_{k=-\infty}^{\infty} |c_k|^2 < \infty$$

$$\Rightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} a_n = \lim_{n \rightarrow \infty} b_n = 0 = \lim_{n \rightarrow \infty} c_n$$

(Riemann-Lemma)

Satz: $f(t)$ T-periodisch, $S_f(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ik\omega t}$

$r \geq 0$: $f, \dots, f^{(r-1)}$ stetig
 $f^{(r)}$ stückweise stetig diff.

$$\Rightarrow \exists M < \infty : |c_k| \leq \frac{M}{|k|^{r+1}}$$

Beweis: Satz übu. Diff von F-Rühen

Satz: (Parseval'sche Gleichung)

$f(t)$ T-periodisch, stückweise stetig

$$\sum_{k=-\infty}^{\infty} |c_k|^2 = \frac{1}{T} \int_0^T |f(t)|^2 dt$$

ohne Beweis!

$$(f, g) = \int_0^T f(t) \cdot \overline{g(t)} dt$$

$$\|f\|_2 := \sqrt{(f, f)} = \left(\int_0^T |f(t)|^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \quad [\text{L^2-Norm von } f]$$

$$d(f, g) := \|f - g\|_2 = \left(\int_0^T |f(t) - g(t)|^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \quad \dots \text{Metrik}$$

Konvergenz im quadratischen Mittel auf $[0, T]$

$$f_n \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\|\cdot\|_2} f \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|f - f_n\|_2 = 0$$

$$f_n \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\text{glm. auf } [0, T]} f \Rightarrow f_n \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\|\cdot\|_2} f$$

$\not\Leftarrow$

$\forall t \in [0, T] f_n(t) \rightarrow f(t)$ punktweise Konvergenz

Satz (Konvergenz im quadrat. Mittel für Fourier-Reihen)

f stückweise stetig, T -period

$$\Rightarrow S_N^f(t) \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\|\cdot\|_2} f(t)$$

$$\text{d.h.: } \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^T |f(t) - S_N^f(t)|^2 dt = 0$$

Bemerkung:

$\lim_{n \rightarrow \infty} S_N^f(t)$ muss garnicht existieren!

Beweis: übu Parseval'sche Gleichung

Satz: (Eindeutigkeitsatz)

g, h T-period, stückweise sklig

$$f(t_0^+) = \lim_{t \rightarrow t_0^+} f(t_0)$$

$$\forall t \in \mathbb{R} : g(t) = \frac{1}{2}(g(t^+) + g(t^-))$$

und Fourier-Koeff von g und h sind gleich

$$\Rightarrow \forall t \in \mathbb{R} : g(t) = h(t) \quad c_k \downarrow d_k \quad \forall k \in \mathbb{Z}$$

Beweis:

$$S_N^g(t) = S_N^h(t)$$

$\uparrow N$

$$\begin{aligned} S_N^g &\xrightarrow[N \rightarrow \infty]{\| \cdot \|_2} g \\ S_N^h &\xrightarrow[N \rightarrow \infty]{\| \cdot \|_2} h \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \|g - h\|_2 &= \|(g - S_N^g) + (S_N^g - h)\|_2 \leq \\ &\xrightarrow[N \rightarrow \infty]{} \|g - S_N^g\|_2 + \xrightarrow[N \rightarrow \infty]{} \|S_N^g - h\|_2 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \|g - h\|_2 = 0$$

\Rightarrow weil stückw. sklig + Eig bei Sprungstellen

$$g = h$$

Satz: (Darstellungsgesetz bei glm Konvergenz)

f stetig, T -period

S_f konvergiert glm, d. h. $S_N^f(t) \xrightarrow[N \rightarrow \infty]{\text{glm}} S_f(t)$
 $\Rightarrow \forall t \in \mathbb{R} : S_f(t) = f(t)$

Satz: (Darstellungssatz für stückweise stetig differenzierbare Funktionen)

f : T -period, stückweise stetig diff.

1) $\forall t \in \mathbb{R} : \exists \lim_{N \rightarrow \infty} S_N(t) = S_f(t)$, d.h. F-Reihe ist punktweise konvergent

$$1) S_f(t) = \frac{1}{2} (f(t^+) + f(t^-))$$

insbes. f stetig bei t $S_f(t) = f(t)$

2) Ist $f(t)$ stetig auf $[a, b] \subseteq [0, T] \Rightarrow$

$$S_N(t) \xrightarrow[N \rightarrow \infty]{\text{glm}[a, b]} P(t)$$

8. Beginn VO am 27.11.2009

Diskrete Fourier-Transformation (8.2)

Idee: $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$, T -period

teilen des Periodenintervalls $[0, T]$ in N Teile
($N \in \mathbb{N}^+$)

$$t_j := j \cdot \Delta t, \Delta t = \frac{T}{N}, j \in \mathbb{Z}, j=0, \dots, N-1$$

$$y_j = f(t_j) = f(j \cdot \Delta t), j \in \mathbb{Z}$$

$$f(t_N) = f(T) = f(0) = y_0$$

$y_j, j \in \mathbb{Z}$ ist N -periodisch

$$\vec{y} = (y_0, y_1, \dots, y_{N-1})^T$$

Allgemein: $y: \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$ heißt diskrete periodische

Funktion mit Periode $N \in \mathbb{N}^+$

$$\Leftrightarrow y(i+N) = y(i) \quad \forall i \in \mathbb{Z}$$

Fourierreihe: $f(t)$, T -period $\rightarrow c_k = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-ik\omega t} dt$

$$\omega = \frac{2\pi}{T}$$

$$\approx \frac{1}{T} \sum_{j=0}^{N-1} f(t_j) e^{-ik\omega t} \cdot \Delta t =$$

$$\frac{1}{N\Delta t} \sum_{j=0}^{N-1} y_j e^{-k \frac{2\pi}{T} \cdot \frac{T}{N} j} \Delta t =$$

$$\frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j e^{-\frac{2\pi i}{N} k j}$$

Def: Die Fourierkoeffizienten (Spektralkoeffizienten)

$c_k, k=0, 1, \dots, N-1$ eines Vektors $\vec{y} = (y_0, \dots, y_{N-1})$

sind definiert durch

$$c_k = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j e^{-\frac{2\pi i}{N} k j}$$

$$w = e^{\frac{2\pi i}{N}}, \bar{w} = e^{-\frac{2\pi i}{N}}, (\bar{w})^{kj} = \overline{(w^{kj})}$$

$$c_k = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j \bar{w}^{kj}$$

$$(y_0, \dots, y_{N-1}) \xrightarrow{\text{DFT}} (c_0, \dots, c_{N-1})$$

DFT ... Diskrete Fourier Transformation

w ... primitive N -te Einheitswurzel

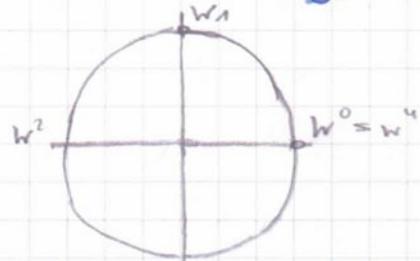
$$w^N = e^{\frac{2\pi i}{N} \cdot N} = e^{2\pi i} = 1, (w^i)^N = (w^N)^i = 1^i = 1$$

$$\text{Bsp.: } N=4, w = e^{\frac{2\pi i}{4}} = e^{\frac{\pi i}{2}} = \cos\left(\frac{\pi}{2}\right) + i \sin\left(\frac{\pi}{2}\right) = i$$

$$w^2 = i^2 = -1$$

$$w^3 = w^2 \cdot w = -i$$

$$w^4 = \cancel{w^4} 1$$



$$c_N = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j e^{-\frac{2\pi i}{N} N j} = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j \cdot 1^3 = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j e^{-\frac{2\pi i}{N} \cdot 0 \cdot j} = c_0$$

Vereinfachung:

$$\vec{c} = (c_0, c_1, \dots, c_{N-1})^T$$

$$\vec{c} = \frac{1}{N} \vec{F}_N \vec{y} \quad \text{wobei}$$

$$\vec{F}_N = \begin{pmatrix} 1 & \dots & 1 \\ 1 & w^2 & w^4 \\ \vdots & w^2 & w^{2(N-1)} \\ 1 & w^{N-1} & w^{(N-1)^2} \end{pmatrix}$$

$$\vec{F}_N = (a_{kj})_{k,j=1 \dots N-1}$$

$$a_{kj} = w^{kj} \quad \overline{a_{kj}} = \overline{w^{kj}} = \bar{w}^{kj} = w^{-kj}$$

Satz: F_N ist invertierbar $\overline{F_N}^{-1} = \frac{1}{N} \overline{F_N}$

Beweis: $\frac{1}{N} \overline{F_N} \cdot F_N = E$ (Einheitsmatrix)

Eintrag j -ter Spalte, i -ter Zeile bei $\frac{1}{N} \overline{F_N} \cdot F_N$
 $\frac{1}{N} (1, \omega^{-i}, \omega^{-i2}, \dots, \omega^{-i(N-1)}) \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ \omega^i \\ \vdots \\ \omega^{i(N-1)} \end{pmatrix} =$

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{N} (1 + \omega^{i-i} + \omega^{2(i-i)} + \dots + \omega^{(N-1)(i-i)}) \\ &= \frac{1}{N} (1 + 1 + \omega^{2(i-i)} + \dots + \omega^{(N-1)(i-i)}) \end{aligned}$$

1. Fall: $i = j$

$$\frac{1}{N} (1 + 1 + \dots + 1) = 1$$

2. Fall $i \neq j$

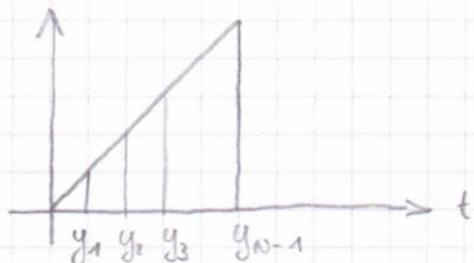
$$\frac{1}{N} \left(\frac{1 - (\omega^{j-i})^N}{1 - \omega^{j-i}} \right) = \frac{1}{N} \left(\frac{1 - (\omega^N)^{j-i}}{1 - \omega^{j-i}} \right) = \frac{1}{N} \left(\frac{1 - 1}{\dots} \right) = 0$$

$$\vec{c} = \frac{1}{N} \overline{F_N} \vec{y} \mid \cdot F_N \Rightarrow F_N \vec{c} = F_N \left(\frac{1}{N} \overline{F_N} \right) \vec{y} = E \vec{y} = \vec{y}$$

$$\begin{aligned} \vec{y} &\xrightarrow{\text{DFT}} \frac{1}{N} \overline{F_N} \vec{y} = \vec{c} \\ \vec{c} &\xrightarrow{\text{IDFT}} F_N \cdot \vec{c} = \vec{y} \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \text{zueinander invers} \\ \text{zueinander invers} \end{array} \right\}$$

Bsp.: Diskrete Sägezahnfunktion

$$\vec{y} = (y_0, \dots, y_{N-1}) \quad y_i = \frac{i}{N}$$



$$c_k = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j w^{-kj} = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} \frac{j}{N} (w^{-k})^j =$$
$$\frac{1}{N^2} \sum_{j=0}^{N-1} j (w^{-k})^j = \dots$$

$$\sum j x^j = ? \quad \sum x^j = \frac{1-x^N}{1-x} \quad \left| \frac{d}{dx} \right. \cdot x$$

$$\sum j x^j = x \left(\frac{1-x^N}{1-x} \right) = \dots = \frac{x(1-x^N) - N(1-x)x^N}{(1-x)^2}$$

$$\therefore = \frac{1}{N^2} \frac{w^{-k} (1-w^{-kN}) - N(1-w^{-k}) w^{-kN}}{(1-w^{-k})^2} =$$

$$\text{Vgl. } -\frac{1}{N} \frac{1}{1-w^{-k}} \quad \text{``} c_k, k \neq 0 \text{''}$$

$$k=0$$

$$\therefore = \frac{1}{N^2} \sum_{j=0}^{N-1} j = \frac{N-1}{2N} = c_0$$

$$\vec{x} = (x_0, x_1, \dots, x_{N-1})^T \rightarrow \text{mit Periode N-Folgezugehörig}$$

Periodische Faltung: $x = (x_k)_{k \in \mathbb{Z}}$, $y = (y_k)_{k \in \mathbb{Z}}$

Faltung: $x * y = \left(\frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} x_j y_{k-j} \right)_{k \in \mathbb{Z}} = (z_k)_{k \in \mathbb{Z}}$

$$z_0 = \frac{1}{N} (x_0 y_0 + x_1 y_{N-1} + \dots + x_{N-1} y_1)$$

\vdots
 y_N

$$z_1 = \frac{1}{N} (x_0 y_N + x_1 y_0 + \dots + x_{N-1} y_2)$$

Satz: $\vec{y}, \vec{z} \in \mathbb{C}^N$, Spektralkoeffizienten:

$$\vec{c} = \frac{1}{N} \overline{F_N} \vec{y}$$

$$\vec{d} = \frac{1}{N} \overline{F_N} \vec{z}$$
, dann gilt

$$\forall a, b \in \mathbb{C}: a\vec{y} + b\vec{z} \xrightarrow{\text{DFT}} a\vec{c} + b\vec{d}$$

DFT ist linear

$$(y_{k+n})_{k \in \mathbb{Z}} \xrightarrow{\text{DFT}} (w^{kn} c_k)$$

Verschiebung im Zeitbereich

$$(w^{kn} y_k) \xrightarrow{\text{DFT}} (c_{k-n})$$

— " — Freq. Bereich

$$y * z \xrightarrow{\text{DFT}} (c_k \cdot d_k)$$

Satz (Parseval'sche Gleichung)

$$\vec{c} = \text{DFT}(\vec{y}) = \frac{1}{N} \vec{F}_N \vec{y}$$

$$\Rightarrow \sum_{k=0}^{N-1} |c_k|^2 = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} |y_j|^2$$

Beweis:

$$\begin{aligned} \sum_{k=0}^{N-1} |c_k|^2 &= \sum_{k=0}^{N-1} c_k \overline{c_k} = \vec{c}^T \cdot \vec{c} = \left(\frac{1}{N} \vec{F}_N \vec{y} \right) \left(\frac{1}{N} \vec{F}_N \vec{y} \right)^T = \\ &= \frac{1}{N^2} \cdot \vec{y}^T \cdot \vec{F}_N^T \cdot \vec{F}_N \cdot \vec{y} = \\ &= \vec{F}_N \cdot \vec{F}_N^T = \vec{F}_N \cdot F_N = N \cdot E \\ &= \frac{1}{N^2} \vec{y}^T \cdot N \cdot E \cdot \vec{y} = \frac{1}{N} \cdot \vec{y}^T \cdot \vec{y} = \\ &= \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} |y_j|^2 \end{aligned}$$

- ### Anwendungen:
- Algorithmus von Shor zur Faktorisierung von Zahlen mit Hilfe von Quantencomputern geht an entscheidender Stelle DFT ein
 - mit Hilfe von DFT kann man einen schnellen Algorithmus zur schnellen Multiplikation von Polynomen formulieren:

$$y(x) = \sum_{j=0}^{N-1} y_j x^j, \quad z(x) = \sum_{j=0}^{N-1} z_j x^j$$

$$y(x)z(x) = \sum_{k=0}^{N-1} a_k x^k, \quad a_k = \sum_{j=0}^k y_j z_{k-j} \dots \text{Faltung}$$

↪ Mit Hilfe des Cauchy-Produkts

$$\# \text{Multiplikationen} : \frac{N}{2} \cdot \frac{N}{2} = \frac{N^2}{4} = O(N^2)$$

wenige Multiplikationen mit Hilfe der DFT

$$1, \underbrace{\text{DFT}(y_0, y_1, \dots, y_{\frac{N}{2}}, 0, \dots, 0)}_{x \text{ länge } N} = (c_0, \dots, c_{N-1})$$

$$\text{DFT}(z_0, \dots, z_{\frac{N-1}{2}}, 0, \dots, 0) = (d_0, \dots, d_{N-1})$$

$$2, (c_0 d_0, \dots, c_{N-1} d_{N-1})$$

$$3, \text{IDFT}(c_0 d_0, \dots, c_{N-1} d_{N-1}) = (a_0, \dots, a_{N-1})$$

Wir werden zeigen: bei 1, wenn $N = 2^r$ dann gilt dass mit $O(N \log(N))$

2, N Multiplik

3, wie 1,

gesamt:

$$2O(N \log(N)) + O(N) + O(N \log N)$$

$$= O(N \log(N))$$

DFT für $N = 2^r$ heißt auch Fast Fourier Trans. (FFT)

↪ auch für andere N

↪ 1965
Cooley / Tukey

lde aphannd 1DFT für $N = l^r$, $r \geq 1$
 geg: $(c_0, c_1, \dots, c_{N-1})$

$$\text{ges: } y_j = \sum_{k=0}^{l^r-1} c_k e^{\frac{2\pi i}{l^r} k j}$$

aufspalten für k gerade/ ungerade

$$= \underbrace{\sum_{n=0}^{l^{r-1}-1} c_{2n} e^{\frac{2\pi i}{l^r} l n j}}_{u(j)} + e^{\frac{2\pi i}{l^r}} \underbrace{\sum_{m=0}^{l^{r-1}-1} c_{2m+1} e^{\frac{2\pi i}{l^{r-1}} m j}}_{v(j)}$$

$$c_j = u(j) + e^{\frac{2\pi i}{l^r} j} \cdot v(j) \quad j = 0 \dots l^r-1$$

$$u(j+l^{r-1}) = u(j), v(j+l^{r-1}) = v(j)$$

$$c_j = u(j \bmod l^{r-1}) + e^{\frac{2\pi i}{l^r} v(j \bmod l^{r-1})}$$

d.h.: man braucht nur $(u(0), \dots, u(l^{r-1}-1))$

9. Beginn VO

am 04.12.2009

analog für v ; Länge $l^{r-1} = \frac{N}{2}$

$$y(x) = \sum_{j=0}^{\frac{N-1}{2}} y_j x^j, \quad z(x) = \sum_{j=0}^{\frac{N-1}{2}} z_j x^j, \quad a_j = \sum_{k=0}^j y_k z_{j-k}$$

$$y(x) z(x) = \sum_{j=0}^{N-1} a_j x^j$$

$$\vec{y} = (y_0, \dots, y_{\frac{N-1}{2}}, 0, 0, \dots, 0) \xrightarrow{\text{DFT}} (c_0, \dots, c_{N-1})$$

$$\vec{z} = (z_0, \dots, z_{\frac{N-1}{2}}, 0, \dots, 0) \xrightarrow{\text{DFT}} (d_0, \dots, d_{N-1})$$

$$\Rightarrow \vec{a} = \vec{y} * \vec{z} \xrightarrow{\text{DFT}} (c_0 d_0, \dots, c_{N-1} d_{N-1})$$

$N = l^r$ (c_0, \dots, c_{N-1}) geg.

$$y_j = \sum_{m=0}^{l^{r-1}-1} c_{2m} e^{\frac{2\pi i}{l^{r-1}} m j} + e^{\frac{2\pi i}{l^r}} \sum_{m=0}^{l^{r-1}-1} c_{2m+1} e^{\frac{2\pi i}{l^{r-1}} m j}$$

$$u_j(j+l^{r-1}) = u(j) \quad ; \quad v(j+l^{r-1}) = v(j)$$

$$y_j = u(j \bmod l^{r-1}) + e^{\frac{2\pi i}{l^r} v(j \bmod l^{r-1})}$$

d. h.: man braucht nur

$$(u(0), \dots, u(2^{r-1} - 1))$$

$$(v(0), \dots, v(2^{r-1} - 1))$$

rekursiv weitermachen: $A_k = \#$ Multiplikationen für
Berechnung von IDFT eines
Vektors der Länge 2^k

$$\Rightarrow A_{k+1} = 2A_k + 2^{k+1} \rightarrow \cdot e^{\frac{2\pi i}{2^k}}$$

je A_k viele Mult.
für \vec{u}, \vec{v}

Lösung: $A_k = k \cdot 2^k$

bei uns: $N = 2^r$: # Mult = $r \cdot 2^r = \log_2 N \cdot N$

\Rightarrow # Mult für Berechnung der Koeff.

von $y(x) \cdot z(x)$: $O(N \log_2 N) \ll N^2$

Bsp.: trigonometrische Interpolation

geg.: $t_j = \frac{2\pi}{N} \cdot j$, $j = 0 \dots N-1$

y_j $j = 0 \dots N-1$

ges: $f(t) = \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikt}$ trig. Polynom vom
Grad n

c_k können mit DFT berechnet werden

VS: N ungerade

$n = \frac{N-1}{2}$ und $f(t)$ unidirektional bestimmt

$$N = 2n+1 \quad f(t) = \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikt}, \quad \omega = e^{\frac{j\pi t}{N}}$$

$$y_j = \sum_{k=-n}^n c_k e^{ik \frac{j\pi}{N}}$$

$$= \sum_{k=-N}^n c_k \omega^{kj}$$

$$y_j = \omega^{-jn} \sum_{k=0}^{2n} c_{k-n} \omega^{jk}$$

$$\omega_j^{jn} y_j = \sum_{k=0}^{2n} c_{k-n} \omega^{jk}$$

$$\Rightarrow (c_{k-n})_{k=0}^{2n} = \text{DFT}(\omega_j^{jn} y_j)_{j=0}^{2n}$$

$$(c_0, c_1, \dots, c_n, c_{-n}, \dots, c_{-1}) = \text{DFT}(y_0, \dots, y_{2n})$$

Fourier - Transformation

Def 1 $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ Fourier-Transformierbar: \Leftrightarrow

$$\exists F(\omega) := \text{CHW} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt \right) \forall \omega \in \mathbb{R}$$

$F(\omega) = \mathcal{F}(f(t))(w)$ Fourier-Transformiert
(Spektralfunktion)

t ... Zeitbereich, ω ... Frequenzbereich

CHW ... Cauchysche Hauptwert

$$\int_{-\infty}^{\infty} g(t) dt = \lim_{a,b \rightarrow \infty} \int_{-a}^b g(t) dt$$

$$\text{CHW} \left(\int_{-\infty}^{\infty} g(t) dt \right) := \lim_{a \rightarrow \infty} \int_{-a}^a g(t) dt$$

Def 2 $\mathcal{F}^{-1}(F(\omega))(t) := \frac{1}{2\pi} \text{CHW} \left(\int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega \right)$
... Inverse Fourier-Transformation

Bemerkung: • F entsteht als Grenzprozess aus F-Rühen
beim Grenzübergang $T \rightarrow \infty$

F-Rühe	F-trans
$f(t) \dots T \rightarrow \text{period}$	$f(t) \dots \text{keine Periode}$

Spektrum

$(c_k)_{k \in \mathbb{Z}}$

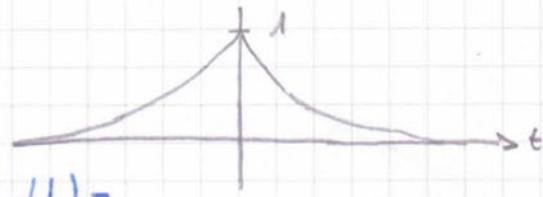
$$f(t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k e^{ik\omega t}$$

$F(\omega), \omega \in \mathbb{R}$

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

$$\bullet \mathcal{F}^{-1}(F(\omega))(t) = \frac{1}{2\pi} \mathcal{F}(F(-\omega))(t)$$

$$\text{Bsp.: } f(t) = e^{-|t|}$$



$$\begin{aligned} F(\omega) &= \text{CHW} \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-|t|} e^{-i\omega t} dt \right) = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{+t} e^{-i\omega t} dt + \int_{-\infty}^{\infty} e^{-t} e^{-i\omega t} dt = \\ &= \frac{1}{1-i\omega} e^{t(1-i\omega)} \Big|_{t=-\infty}^{t=0} + \frac{1}{1+i\omega} e^{-t(1+i\omega)} \Big|_{t=0}^{t=\infty} = \end{aligned}$$

$$\frac{1}{1-i\omega} - 0 + 0 + \frac{1}{1+i\omega} =$$

$$\frac{2}{1+\omega^2} \quad \omega \in \mathbb{R}$$

Def: $f(t): \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ absolut integrierbar \Leftrightarrow
 f auf jedem Intervall stückweise stetig und
 $\exists \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt < \infty$

Satz (Konvergenzsatz): $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ abs int \Leftrightarrow

$\exists \mathcal{F}(f(t))(\omega) \quad \forall \omega \in \mathbb{R}$ und es gilt

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega = \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt$$

(Parseval - Planchev'sche Gleichung)

$$\text{Bsp.: } \int_1^{\infty} \frac{1}{t} dt = \infty; \int_1^{\infty} \left| \frac{1}{t} \right|^2 dt = -\frac{1}{t} \Big|_1^{\infty} = 1$$

Regeln: • $\mathcal{F}(f(ct))(\omega) = \frac{1}{|c|} \mathcal{F}\left(\frac{\omega}{c}\right)$ Streckung

- f stetig und stückweise stetig differenzierbar,

$f'(t)$ Fourier-Transformierbar

$$\Rightarrow \mathcal{F}(f'(t)) = i\omega F(\omega)$$

- f nicht stetig, nur stückweise stetig, stückweise stetig differenzierbar, $f'(t)$ Fou...

Sprungstellen t_1, \dots, t_m

$$\Rightarrow \mathcal{F}(f'(t)) = i\omega F(\omega) - \sum_{k=1}^m [f(t_k^+) - f(t_k^-)] \cdot e^{-ik\omega t}$$

- $t \cdot F(t)$ Fourier transformierbar

$$\Rightarrow \mathcal{F}(t \cdot f(t)) = F'(\omega) i$$

- $f(t), g(t)$ Faltung von f und g

$$(f * g)(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t-u)g(u) du$$

$$\mathcal{F}((f * g)(\omega)) = \mathcal{F}(f(t))(\omega) \cdot \mathcal{F}(g(t))(\omega)$$

Bsp.: $f(t) = \begin{cases} e^{-at} & t \geq 0 \\ 0 & t < 0 \end{cases}$

$$F(\omega) = \int_0^{\infty} e^{-at} e^{-i\omega t} dt = \frac{e^{-t(a+i\omega)}}{-(a+i\omega)} \Big|_0^{\infty} = \frac{1}{a+i\omega}$$

$$\mathcal{F}(f'(t)) = i\omega \cdot \mathcal{F}(f(t)) - f(0^+) - f(0^-) e^{-i\omega \cdot 0} =$$

$$i\omega \frac{1}{a+i\omega} - (1-0) \cdot 1 =$$

$$\frac{i\omega}{a+i\omega} - 1 = \frac{-a}{a+i\omega}$$

$$\text{Bsp.: } f(t) = e^{-t^2} \quad t \cdot f(t) = t \cdot e^{-t^2} = -\frac{1}{2} (e^{-t^2})'$$

$$\mathcal{F}(t \cdot f(t)) = i \cdot F'(w)$$

$$\begin{aligned} i \cdot F'(w) &= \int_{-\infty}^{\infty} t \cdot e^{-t^2} e^{-iwt} dt = \frac{e^{-t^2}}{-2} e^{-iwt} \Big|_{-\infty}^{\infty} + \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-t^2}}{2} e^{iwt} (-i\omega) dt = \\ &= -\frac{i\omega}{2} \cdot \int_{-\infty}^{\infty} e^{-t^2} e^{-iwt} dt = -\frac{i\omega}{2} F(w) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} i \cdot F'(w) &= -\frac{i\omega}{2} F(w) \\ \Rightarrow F(w) &= C e^{-\frac{\omega^2}{4}} = F(0) e^{-\frac{\omega^2}{4}} \end{aligned}$$

$$F(0) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-t^2} e^{-i0t} dt = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-t^2} dt$$

$$\begin{aligned} \text{Parseval'sche Gleichung} \\ \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2t^2} dt &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(0)^2 e^{-\frac{\omega^2}{4}} d\omega \quad \omega = 2t \quad \omega = 2du \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(0)^2 e^{-2u^2} 2du = \frac{F(0)^2}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2u^2} du \end{aligned}$$

$$1 = \frac{F(0)^2}{\pi} \Rightarrow F(0) = \sqrt{\pi}$$

$$\mathcal{F}(e^{-t^2})(w) = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\omega^2}{4}}$$

Satz (Fourier'sches Integraltheorem)

$f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ abs. int., in jedem endlichen Intervall stückweise stetig diff.

$$F(w) = \mathcal{F}(f(t))(w)$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2\pi} \text{CHW} \left(\int_{-\infty}^{\infty} F(w) e^{iwt} dt \right) = \frac{1}{2} (f(t^+) + f(t^-))$$

insbes. f sklig

$$\mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}(f(t))) = f(t)$$

$$\mathcal{F}(f(t))(\omega) := \text{CHW} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\omega t} dt$$

$$\mathcal{F}^{-1}(f(t))(\omega) := \frac{1}{2\pi} \text{CHW} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

Satz (Umkehr- / Eindeutigkeitssatz)

$f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ mit:

1) f abs. int.

2) in endl. int. stückweise diff

$$3) \forall t \in \mathbb{R}: f(t) = \frac{1}{2} (f(t^+) + f(t^-))$$

$\Rightarrow F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$ existiert und

$$\mathcal{F}^{-1}(F(\omega))(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega = f(t)$$

$$\mathcal{F}^{-1}(F(\omega))(t) = \mathcal{F}\left(\frac{1}{2\pi} F(-\omega)\right)$$

Bsp.: gesucht $x(t)$: $\int_{-\infty}^{\infty} x(\mu) \cdot x(t-\mu) d\mu = e^{-\frac{t^2}{4}}$
 Integralgleichung
 $(x * x)(t)$

$$\mathcal{F}(x * x(t))(\omega) = X(\omega) \cdot X(\omega), \quad X(\omega) = \mathcal{F}(x(t))(\omega)$$

$$X(\omega)^2 = \mathcal{F}(x * x(\frac{t}{c}))(\omega) = \mathcal{F}(e^{-\frac{t^2}{4}}) = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\omega^2}{4}}$$

$$X(\omega) = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\omega^2}{8}} = \sqrt{\pi} e^{-\frac{1}{4}(\frac{\omega}{2})^2}$$

$$\mathcal{F}(f(ct)) = \frac{1}{|c|} F(\frac{\omega}{c})$$

$$\mathcal{F}(e^{-(ct)^2}) = \frac{\sqrt{\pi}}{|c|} e^{-\frac{1}{4}(\frac{\omega}{c})^2} \Rightarrow c = \sqrt{2}$$

$$\mathcal{F}(e^{-2t^2}) = \frac{\sqrt{\pi}}{\sqrt{2}} e^{-\frac{\omega^2}{8}}$$

$$x(t) = \frac{\sqrt{2}}{\sqrt[4]{\pi}} e^{-\frac{t^2}{2}}$$

Bsp.: Ideales Tiefpassfilter

Signal $f(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} F(\omega)$
Zeitvariable Frequenzvariable

- Tiefpassfilter:
- alle Frequenzen mit $|c| < \Omega$ können ungestört passieren
 - alle Frequenzen mit $|c| > \Omega$ werden gefiltert

Wirkung des Filters: $F(\omega) \xrightarrow{\text{Filter}} F(\omega) \cdot H(\omega)$

$$H(\omega) = \begin{cases} 1 & \text{für } |c| < \Omega \\ 0 & \text{sonst} \end{cases} \quad \downarrow \mathcal{F}^{-1}$$
$$f(t) \cdot h(t)$$

$$\begin{aligned} h(t) &= \mathcal{F}^{-1}(H(\omega)) \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} H(\omega) e^{i\omega t} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\Omega}^{\Omega} 1 \cdot e^{i\omega t} d\omega = \\ &= \frac{1}{2\pi} \frac{1}{it} \int_{-\Omega}^{\Omega} e^{i\omega t} \Big|_{-\Omega}^{\Omega} = \frac{1}{2\pi it} (e^{i\Omega t} - e^{-i\Omega t}) = \\ &= \frac{1}{\pi t} \sin(\Omega t) = \frac{\Omega}{\pi} \frac{\sin(\Omega t)}{\Omega t} = \end{aligned}$$

$$\text{sinc}(t) = \text{si}(t) = \begin{cases} \frac{\sin(t)}{t} & t \neq 0 \\ 1 & t = 0 \end{cases}$$

$$= \frac{\Omega}{\pi} \text{ si}(\Omega t)$$

Laplace-Transformation

Def: $f: [0, \infty] \rightarrow \mathbb{C}$

heißt Laplace transformierbar \Leftrightarrow

$$\int_0^\infty e^{-st} f(t) dt = F(s) \quad \text{für ein } s \in \mathbb{R}$$

$= \mathcal{L}(f(t))(s) \quad t \dots \text{Zeitbereich}$

Bemerkung: \exists $\Re s$

$$\exists F(s) \Rightarrow \exists F(s_1) \quad \forall s_1 > s$$
$$t > 0: e^{-st} < e^{s_1 t} \Rightarrow \int_0^\infty e^{-st} f(t) dt < \infty$$
$$\Rightarrow \int_0^\infty e^{-s_1 t} f(t) dt < \infty$$

Konjuganz Abszisse

$$G_c(f) := \inf \{s \in \mathbb{R} : \exists \int_0^\infty e^{-st} f(t) dt < \infty\}$$

$$\Rightarrow \exists F(s) \quad \forall s > G_c(f)$$

$$\mathcal{L}(f(t))(s)$$

man kann $F(s)$ definieren für $s \in \mathbb{C}$, mit

$$\operatorname{Re}(s) > G_c(f)$$

Bsp.: $f(t) = e^{\omega t}, \omega \in \mathbb{C}$ fest

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

$$\frac{1}{\omega-s} e^{(\omega-s)t} \Big|_0^\infty = \lim_{t \rightarrow \infty} (e^{(\omega-s)t}) =$$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{e^{\omega t}}{e^{i\beta t}} \underset{|\cdot| \rightarrow 1}{\rightarrow} 0$$

$$\operatorname{Re}(\omega-s) < 0$$

$$\omega - s = \alpha + i\beta$$

$$\alpha \geq 0: \lim_{t \rightarrow \infty} \text{not defined}$$

Spezialfall

$$\omega = 0 \quad f(t) = e^0 = 1 \quad \mathcal{L}(1) = \frac{1}{s}, \quad s > 0$$

$$\omega \in \mathbb{R} \quad \mathcal{L}(e^{\omega t}) = \frac{1}{s-\omega}, \quad s > \omega$$

$$\omega = i\alpha \in i\mathbb{R} \quad \omega \in \mathbb{R} \quad \mathcal{L}(e^{i\alpha t}) = \frac{1}{s-i\alpha} \cdot \frac{s+i\alpha}{s+i\alpha} = \frac{s+i\alpha}{s^2 + \alpha^2}$$

$$= \cos(\alpha t) + i \sin(\alpha t) =$$

$$\frac{s}{s^2 + \alpha^2} + i \frac{\alpha}{s^2 + \alpha^2}$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}(\cos(\alpha t))(s) = \frac{s}{s^2 + \alpha^2},$$

$$\mathcal{L}(\sin(\alpha t))(s) = \frac{\alpha}{s^2 + \alpha^2}, \quad s > 0$$

Satz (Existenz und Eindeutigkeitssatz)

$f: \mathbb{R}_0^+ \rightarrow \mathbb{R}$, auf jedem endl. Int. stückweise stetig diff.

f hat höchstens exp. Wachstum, d.h.: $\exists M, \sigma \in \mathbb{R}^+$

$|f(t)| \leq M \cdot e^{\sigma t}, \quad t \geq 0$, dann gilt

(i) $F(s) := \mathcal{L}(f(t))(s)$ existiert $\forall s > \sigma$

(ii) Integral $\int_0^\infty e^{-st} f(t) dt$ konv. glm.

$\forall s \geq s_0 > \sigma$ nicht von s abh.

d.h.: $\forall s_0 > \sigma: \forall \varepsilon > 0 \exists N = N(\varepsilon)$

$\forall n \in N(\varepsilon): \left| \int_0^n e^{-st} f(t) dt \right| < \varepsilon$

(iii) $f(t)$ ist (bis auf fkt. Wirk an Sprungstellen) durch $\mathcal{L}(f(t))(s)$ eindeutig bestimmt.

d.h.: $\mathcal{L}(f_1(t))(s) = \mathcal{L}(f_2(t))(s) \quad \forall s \in \mathbb{D}$

$\Rightarrow f_1(t) = f_2(t) \quad \forall t$ für die f_1, f_2

stetig sind

$$(iv) \lim_{s \rightarrow \infty} \mathcal{L}(f(t))(s) = 0$$

Rechenregeln

- Linearität, Streckung: siehe Buch
- Diff / Int im Zeitbereich:

$$F(s) = \mathcal{L}(f(t))(s), \quad f'(t) \text{ L. transf.}, \quad f \text{ stetig auf } [0, \infty]$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}(f'(t))(s) = s \cdot F(s) - f(0^+)$$

allgemein unbedingte Voraussetzung

$$\mathcal{L}(f^{(n)}(t))(s) = s^n F(s) - s^{n-1} f(0^+) - s^{n-2} f'(0^+) - \dots - f^{(n-1)}(0^+)$$

$$\mathcal{L}(f'(t))(s) = \int_0^\infty e^{-st} \cdot f'(t) dt = f(t) e^{-st} \Big|_0^\infty -$$

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

$$0 - f(0^+) + s \int_0^\infty e^{-st} f(t) dt$$

$$\frac{\mathcal{L}(f(t))(s)}{s}$$

$$\mathcal{L}\left(\int_0^t f(u) du\right)(s) = \frac{1}{s} F(s)$$

= G(t) Stammfkt.

von f(t) mit G(0) = 0

- Diff / Int im Bildbereich:

$$\mathcal{L}(t \cdot f(t)) = -F(s)$$

$$F(s) = \int_0^\infty e^{-st} f(t) dt \quad \Big| \frac{d}{ds} \Rightarrow F'(s) = \int_0^\infty \frac{d}{ds} (e^{-st} f(t)) dt$$

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

- $\frac{f(t)}{t}$ L. transf.: $\mathcal{L}\left(\frac{f(t)}{t}\right)(s) = \underbrace{\int_0^{\infty} F(u) du}_{\text{Stammfkt von } F(s)}$

- Verschiebung im Bildbereich:

$$\mathcal{L}(f(t) \cdot e^{-\alpha t}) = F(s + \alpha), \alpha > 0$$

- Verschiebung im Zeitbereich

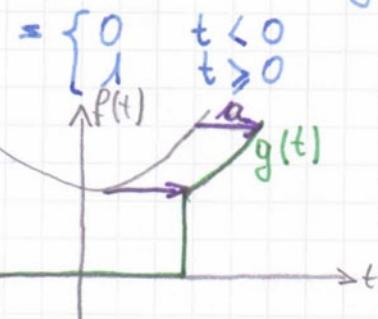
Hilfsfunktion zur Beschreibung der Verschiebung

Heavisidefunktion $u(t) = \begin{cases} 0 & t < 0 \\ 1 & t \geq 0 \end{cases}$

$$g(t) = f(t - a) u(t - a)$$

$$t < a: g(t) = 0$$

$$t \geq a: g(t) = f(t - a)$$



$$\mathcal{L}(f(t-a) u(t-a))(s) = e^{-as} F(s)$$

- Faltung (andere Faltung als bei F-trans)

$$(f * g)(t) = \int_0^t f(\tau) g(t - \tau) d\tau$$

$$G(s) = \mathcal{L}(g(t))(s)$$

$$\mathcal{L}((f * g)(t))(s) = F(s) G(s)$$

Bsp.: $\cosh(bt) = \frac{1}{2}(e^{bt} + e^{-bt})$ Kettenlinie

$$\mathcal{L}(\cosh(bt))(s) = \frac{1}{2}(\mathcal{L}(e^{bt}) + \mathcal{L}(e^{-bt})) =$$

$$\frac{1}{2}\left(\frac{1}{s-b} + \frac{1}{s+b}\right) =$$

$$\frac{1}{2}\left(\frac{2s}{s^2 - b^2}\right) = \frac{s}{s^2 - b^2}$$

Bsp.: $f(t) = t^n \quad \frac{d^n}{dt^n} f(t) = n! \cdot 1 \mid \mathcal{L}$

$$= \mathcal{L}(n! \cdot 1) = n! \frac{1}{s} = \mathcal{L}(f^{(n)}(t)) =$$

$$= s^n \mathcal{L}(f(t))(s) - s^{n-1} f'(0^+) - \dots - f^{(n-1)}(0^+)$$

$$= s^n \mathcal{L}(t^n)(s)$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}(t^n) = \frac{n!}{s^{n+1}}$$

$$\begin{aligned}
 \text{Bsp.: } \mathcal{L}\left(\frac{\sin(\omega t)}{t}\right)(s) &= \int_s^{\infty} \mathcal{L}(\sin(\omega u)) du \\
 \mathcal{L}\left(\frac{f(t)}{t}\right)(s) &= \int_s^{\infty} \mathcal{L}(f(t))(u) du \\
 &= \int_s^{\infty} \frac{\omega}{\omega^2 + u^2} du = \int_s^{\infty} \frac{1}{(\frac{u}{\omega})^2 + 1} d\left(\frac{u}{\omega}\right) = \int_s^{\infty} \frac{1}{v^2 + 1} dv \\
 &= \arctan(v) \Big|_s^{\infty} = \frac{\frac{\pi}{2} - \arctan(\frac{s}{\omega})}{}
 \end{aligned}$$

Bsp.: Rechteckschwingung

$$f_N(t) = -A + 2A \sum_{k=0}^N (-1)^k u(t - k \frac{T}{2})$$

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

$$f_0(t) = -A + 2A \cdot u(t)$$

$$f_1(t) = -A + 2A u(t) - 2A u(t - \frac{T}{2})$$

$$\lim_{N \rightarrow \infty} f_N(t) = f(t), \quad t \geq 0$$

$$\mathcal{L}(f(t))(s) = -A \cdot \frac{1}{s} + 2A \cdot \int_s^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} e^{-st} (-1)^k u(t - k \frac{T}{2}) dt$$

$$\stackrel{g \rightarrow \infty}{=} -\frac{A}{s} + 2A \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k e^{-s \frac{kT}{2}} \left(\frac{1}{s}\right)$$

$$= -\frac{A}{s} + \frac{2A}{s} \cdot \frac{1}{1 + e^{-s \frac{T}{2}}} = \frac{A}{s} \left(-1 + \frac{2}{1 + e^{-s \frac{T}{2}}}\right)$$

$$= \frac{A}{s} \left(\frac{1 - e^{-s \frac{T}{2}}}{1 + e^{-s \frac{T}{2}}} \right) = \frac{A}{s} \frac{\left(e^{s \frac{T}{4}} - e^{-s \frac{T}{4}}\right)/2}{\left(e^{s \frac{T}{4}} + e^{-s \frac{T}{4}}\right)/2} =$$

$$= \frac{A}{s} \frac{\sinh(s \frac{T}{4})}{\cosh(s \frac{T}{4})} = \frac{A}{s} \tanh(s \frac{T}{4})$$

Wichtige Anwendung der \mathcal{L} -Transformation:

Lösung von linearer DGL mit konstanten Faktoren
Koeffizienten + Anfangsbedingung

lin. DGL + AB, ges. Fkt. $x(t)$

\mathcal{L}

enthält eine rationale

\mathcal{L}^{-1} Partialbruch-
zerlegung für — Fkt. für $\mathcal{L}(x(t))$
rat. Fkt.

$x(t)$ kann berechnet
werden

Bsp.: $x''(t) + 9x(t) = \cos(\omega t)$

AWA: $x(0) = c_0$, $x'(0) = c_1$

$$\mathcal{L}(x''(t))(s) + 9 \mathcal{L}(x(t))(s) = \frac{s}{s^2 + \omega^2}$$

$$s^2 X(s) - s c_0 - c_1 + 9 X(s) = \frac{s}{s^2 + \omega^2}$$

$$X(s)(s^2 + 9) = \frac{s}{s^2 + \omega^2} + s c_0 + c_1$$

$$X(s) = \frac{s}{(s^2 + 9)(s^2 + \omega^2)} + \underbrace{\frac{c_0}{s^2 + 9}}_{\downarrow \mathcal{L}^{-1}} + \underbrace{\frac{\frac{c_1}{3}}{s^2 + 9}}_{\downarrow \mathcal{L}^{-1}}$$

$$c_0 \cdot \cos(\beta t) \quad \frac{c_1}{3} \sin(\beta t)$$

1) $\omega \neq \beta$

$$\frac{s}{(s^2 + 9)(s^2 + \omega^2)} = \frac{As + B}{s^2 + 9} + \frac{Cs + D}{s^2 + \omega^2}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{9 - \omega^2} \left(\frac{s}{s^2 + \omega^2} - \frac{s}{s^2 + 9} \right)$$

$$\xrightarrow{\mathcal{L}^{-1}} \frac{1}{9 - \omega^2} (\cos(\omega t) - \cos(\beta t))$$

$$X(t) = \frac{1}{9 - \omega^2} (\cos(\omega t) - \cos(\beta t)) + c_0 \cos(\beta t) + \frac{c_1}{3} \sin(\beta t)$$

$$\text{d) } \omega = 3$$

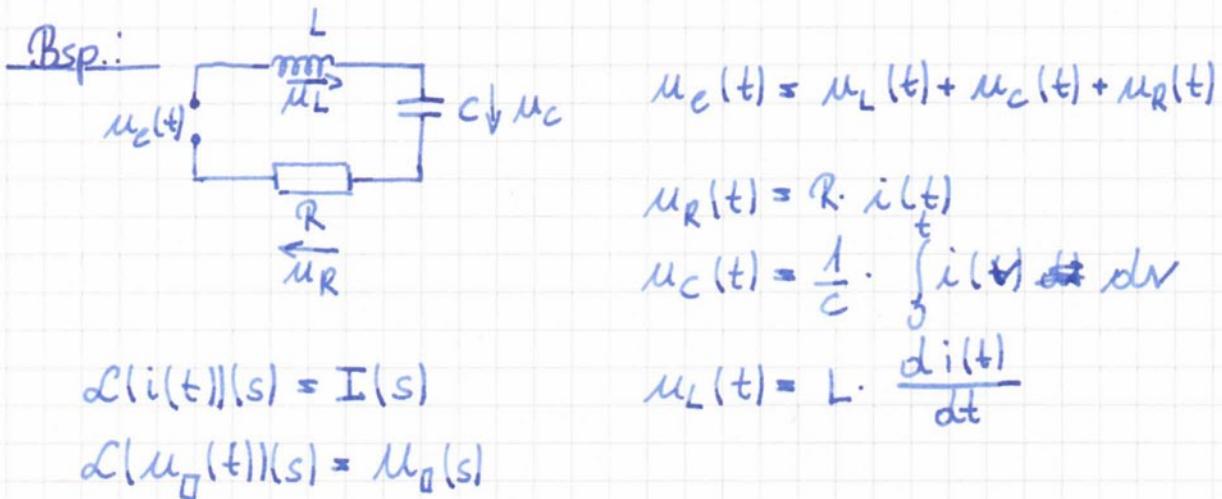
$$\frac{s}{(s^2+9)^2} \quad \text{ges: } f(t): \mathcal{L}(f(t))(s) = \frac{s}{(s^2+9)^2}$$

$$= \left(\frac{1}{s^2+9} \right)' \cdot \left(-\frac{1}{2} \right)$$

$$\mathcal{L}(t \cdot g(t)) = -\frac{d}{ds} \mathcal{L}(g(t))$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}\left(\frac{1}{6}t \sin(3t)\right) = \frac{1}{6} \left(-\frac{d}{ds} \frac{3}{s^2+9} \right) = \frac{s}{(s^2+9)^2}$$

$$\Rightarrow x(t) = c_0 \cos(3t) + \frac{c_1}{3} \sin(3t) + \frac{1}{6}t \sin(3t)$$



$$U_e(s) = U_L(s) + U_C(s) + U_R(s)$$

$$Ri(t) + \frac{1}{C} \int_0^t i(v) dv + L \frac{di(t)}{dt} = U_e(t) \quad | \mathcal{L}$$

$$R I\left(\frac{s}{s}\right) + \frac{1}{C} \frac{1}{s} I(s) + L s I(s) - i(0^+) = U_e(s)$$

$$I\left(\frac{s}{s}\right) = \frac{U_e(s)}{R + \frac{1}{Cs} + Ls} = \frac{s \cdot U_e(s) \cdot C}{LCs^2 + RCs + 1} =$$

$$= U_e(s) \frac{Cs}{LCs^2 + RCs + 1}$$

YS: $LCs^2 + RCs + 1$ hat nur komplexe Nullstellen
 $\Leftrightarrow (RC)^2 - 4LC < 0 \Leftrightarrow R < 2\sqrt{\frac{L}{C}}$

$$H(s) = \frac{Cs}{LCs^2 + RCs + 1} = \alpha \frac{s}{(s + \beta)^2 + \omega^2}$$

$\downarrow \mathcal{L}^{-1}$

$$h(t) = \alpha e^{-\beta t} \cos(\omega t)$$

$$i(t) = h(t) * u_e(t) = \int_0^t h(t - \tau) u_e(\tau) d\tau$$

Partielle Differentialgleichungen

part. DGL = DGL für Funktionen in mehreren Variablen \rightarrow part. Ableitungen

Bsp.:

1) gesucht: alle $u(x, y)$: $u_{xx} = 0$ / $\int dx$

$$u_x = c(y), \quad c(y) \text{ beliebige Fkt.}$$

$$u(x, y) = \int c(y) dx = c(y)x + d(y)$$

$d(y)$ beliebige Fkt.

an Stelle von Konstanten in den allgemeinen Lösungen von gewöhnlichen DGL treten bei part. DGL beliebige Funktionen

2) $u(x, y)$: $u_{xy} = 0$ / $\int dy$

$$u_x = c(x) / \int dx$$

$$u(x, y) = \int c(x) dx + d(y)$$

$$= c_1(x) + d(y)$$

c, d beliebige Fkt., c_1 diffbar

3) $u(t, x)$: $u_t = D u_{xx} \dots$ ^{unidim.} _{Diffusionskonst} ^{Wärmeleitungsgl.} \xrightarrow{x}

Produktansatz: \xrightarrow{x} $u(t, x) = f(t) \cdot g(x)$

$$u_t = f'(t) g(x)$$

$$u_{xx} = f(t) \cdot g''(x) \rightarrow f'(t) \cdot g(x) = D \cdot f(t) \cdot g''(x)$$

$$\frac{f'(t)}{f(t)} = \frac{g''(x)}{g(x)} \cdot D = v(t, x)$$

$$\left. \begin{array}{l} v_t = \left(\mathbb{D} \frac{g''(x)}{g(x)} \right)_t = 0 \\ v_x = \left(\mathbb{D} \frac{f'(t)}{f(t)} \right)_x = 0 \end{array} \right\} \rightarrow v(t, x) = k \dots \text{konst}$$

$$\Rightarrow \frac{f'(t)}{f(t)} = k = \mathbb{D} \frac{g''(x)}{g(x)}$$

$$\dot{f}(t) = k \cdot f(t)$$

$$f(t) = A \cdot e^{kt}, \quad A \in \mathbb{R}$$

$$g''(x) = \frac{k}{\mathbb{D}} g(x)$$

betrachte nur Fall $k < 0$ (Anwendung wichtig)

$$k = -\mathbb{D}c^2 \quad c \in \mathbb{R}$$

$$g''(x) = -c^2 \cdot g(x) \Rightarrow g''(x) + c^2 g(x) = 0$$

$$\Rightarrow g(x) = B_1 \cos(cx) + B_2 \sin(cx)$$

$$\begin{aligned} u(t, x) &= f(t) \cdot g(x) = A e^{-\mathbb{D}c^2 t} (B_1 \cos(cx) + B_2 \sin(cx)) \\ &= e^{-\mathbb{D}c^2 t} (A_1 \cos(cx) + A_2 \sin(cx)) \\ &\quad \swarrow A_1, A_2 \in \mathbb{R}, \quad c \text{ freie Konstante} \end{aligned}$$

weil $\mathbb{D}G$ linear

$$u(t, x) = \sum_{k=0}^{\infty} e^{-\mathbb{D}c_k^2 t} (A_{1k} \cos(c_k x) + A_{2k} \sin(c_k x))$$

(bei wirkl. nicht alle Lösungen)

Allgemein: partielle DGL hat Gestalt

$$F(x_1, \dots, x_n, u, u_{x_1}, \dots, u_{x_1 x_2}, \dots, \frac{\partial^m u}{\partial x_1^m \dots \partial x_n^m}) = 0$$

gesucht: $u(x_1, \dots, x_n)$ die Gleichung erfüllt

die Ordnung der DGL ist die höchste tatsächlich auftretende Ableitung

Bsp.: $u_t = D u_{xx}$ 2. Ordnung

$u_{xy} = 0$ 2. Ordnung

Verschiedene Arten von Nebenbedingungen an

$u(x_1, \dots, x_n)$

- Anfangswertaufgaben: $u(x, t_0) = f(x)$
 $u(x, t)$ in 2 Variablen $u_t(x, t_0) = g(x)$.

- Randanfangswertaufgaben $u(x, t_0) = f(x)$

