

Differentialgleichungen I
TUHH
VL 8, 6. Dezember 2016

Differentialgleichungen n-ter Ordnung, Systeme

Michael Hinze

Betrachte

$$z^{(n)} + a_{n-1} z^{(n-1)} + \dots + a_0 z = g(t)$$

Ziel: Beschreibung der Lösungsmenge $z(t) = z_{inh}(t) + z_{hom}(t)$

mit Hilfe des charakteristischen Polynoms

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

Bestimme Nullstellen $P(\lambda) = 0$

i) $\lambda_1, \dots, \lambda_n$ paarweise verschieden. Dann

$e^{\lambda_1 t}, \dots, e^{\lambda_n t}$ FS der homogenen Gleichung

ii) Ist λ k -facher Nullstelle von P , so sind die Funktionen

$e^{\lambda t}, t e^{\lambda t}, t^2 e^{\lambda t}, \dots, t^{k-1} e^{\lambda t}$ l.-unabh. Lösungen der homogenen Gleichung

iii) $\lambda = \sigma + i\tau$ komplexe Nullstelle (dann ist auch $\bar{\lambda}$ Nullstelle)

Dann sind $e^{\sigma t} \sin \omega t$ und $e^{\sigma t} \cos \omega t$

teille Fundamentalsystem

Es fehlt noch $z_{inh}(t)$, die partikuläre Lösung. Hängt ab von $g(t)$. Hier sind Ansätze für $z_{inh}(t)$ möglich, siehe Tabelle bei den Beamerfolien oder im Buch von Bärrwolff

Bsp: $z'' - z = \underbrace{4e^t}_{g(t)}$

$\mathcal{P}(\lambda) = \lambda^2 - 1 = 0$ ergibt $\lambda_{1/2} = \pm 1$ und das FS
 $z_1(t) = e^t, z_2(t) = e^{-t}$.

$z_{inh}(t) = a t e^t$ weil $(e^t)'' - e^t = 0$

Bestimme aus DGL: $z_{inh}''(t) - z_{inh}(t) = 2a e^t + a t e^t - a t e^t$
 $\stackrel{!}{=} 4 e^t \rightarrow a = \underline{\underline{2}}$

$\mathbb{L} = \{ z(t) = c_1 e^t + c_2 e^{-t} + 2 t e^t \}$ c_1, c_2 aus AWen.

Um weitere Möglichkeiten zur Beschreibung von Lösungen von DGLen n-ter Ordnung liefert die s.g. Laplace Transformation

Laplace Transformation für $f: [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R} \subset \mathbb{C}$

$$\mathcal{L}[f(t)] := F(z) := \int_0^{\infty} e^{-zt} f(t) dt, z \in \mathbb{C}$$

$\in \mathbb{C}$, falls existiert,

$$\text{denn } e^{-zt} = e^{-\operatorname{Re}z t} e^{-i \operatorname{Im}z t} = e^{-\operatorname{Re}z t} (\cos \operatorname{Im}z t - i \sin \operatorname{Im}z t),$$

$$\text{also } F(z) = \int_0^{\infty} e^{-\operatorname{Re}z t} \cos \operatorname{Im}z t f(t) dt - i \int_0^{\infty} e^{-\operatorname{Re}z t} \sin \operatorname{Im}z t f(t) dt$$

1.) Wann existiert $F(z)$ (das ist ja ein uneigentliches Integral!)

$$\text{Es gilt } |e^{-zt} f(t)| \leq e^{-\operatorname{Re}z t} \underbrace{|e^{i \operatorname{Im}z t}|}_{=1} |f(t)|$$

Sei f von **exponentieller Ordnung**, d.h.

$$|f(t)| \leq M e^{\gamma t} \quad \text{mit } 0 \leq \gamma < \infty \text{ und } \gamma \geq 0,$$

dann gilt

$$|e^{-zt} f(t)| \leq M e^{(\gamma - \operatorname{Re}z)t}$$

Damit folgt

$$|F(z)| \leq \int_0^{\infty} |e^{-zt} f(t)| dt \leq M \int_0^{\infty} e^{(\gamma - \operatorname{Re}z)t} dt < \infty, \text{ falls } \operatorname{Re}z > \gamma,$$

also $F(z)$ sinnvoll für $\operatorname{Re}z > \gamma$!

Bsp 1.) $\Theta(t) := \begin{cases} 1, & t \geq 0 \\ 0, & t \in (-\infty, 0) \end{cases}$ Heaviside-Funktion

Es gilt

$$\mathcal{L}[\vartheta(t)] = \int_0^{\infty} \vartheta(t) e^{-zt} dt = \int_0^{\infty} e^{-zt} dt = -\frac{1}{z} e^{-zt} \Big|_0^{\infty} = \frac{1}{z}$$

$$\lim_{T \rightarrow \infty} (e^{-zT} - e^{-z \cdot 0}) = -1$$

i) $h_a(t) := \vartheta(t-a)$. Dann

$$\mathcal{L}[h_a(t)] = \frac{e^{-az}}{z} \quad \text{SgL}$$

$$\begin{aligned} \text{ii) } \mathcal{L}[e^{at}] &= \int_0^{\infty} e^{-zt} e^{at} dt = \int_0^{\infty} e^{(a-z)t} dt = \frac{1}{a-z} e^{(a-z)t} \Big|_0^{\infty} \\ &= \frac{1}{z-a} \end{aligned}$$

Einheitsatz für Laplace Transformationen besagt, dass

$$\mathcal{L}[f] = \mathcal{L}[g] \iff f=g. \quad \text{Nutze dies zur Lösung von}$$

Differentialgleichungen; z Bsp $y' = y$ und $y(0) = 1$,

also $y(t) = e^t$

$$y'(t) = y(t)$$

also $\mathcal{L}[y'(t)] = \mathcal{L}[y(t)] \implies \mathcal{L}[y(t)] = ?$

$$\int_0^{\infty} e^{-zt} y'(t) dt \stackrel{\text{Partiell}}{=} e^{-zt} y(t) \Big|_0^{\infty} - \int_0^{\infty} (-z) e^{-zt} y(t) dt$$

$$= -y(0) + z \int_0^{\infty} e^{-zt} y(t) dt = -y(0) + z \mathcal{L}[y(t)]$$

Regel: $\mathcal{L}[y'(t)] = -y(0) + z \mathcal{L}[y(t)]$

Also: $-y(0) + z \mathcal{L}[y(t)] = \mathcal{L}[y(t)] \rightarrow \mathcal{L}[y(t)] = \frac{-y(0)}{1-z} = \frac{y(0)}{z-1}$

Beachte: $\mathcal{L}[e^{at}] = \frac{1}{z-a} \Rightarrow y(t) = y(0) e^t$

Abschluss und ein weiteres Bsp

$$y'' + 9y = \cos 2t \quad y(0) = 1, \quad y'(0) = 1$$

Betrachte

$$\mathcal{L}[y''(t) + 9y(t)] = \mathcal{L}[y''(t)] + 9 \mathcal{L}[y(t)] = \mathcal{L}[\cos 2t] \stackrel{\text{Nachrechnung!}}{=} \frac{z}{z^2+4}$$

$$\mathcal{L}[y''(t)] = z^2 \mathcal{L}[y(t)] - \underbrace{z y(0)}_{=1} - \underbrace{y'(0)}_{=1}$$

Damit

$$(z^2 + 9) \mathcal{L}[y(t)] - z - 1 = \frac{z}{z^2+4}$$

also $\mathcal{L}[y(t)] = \frac{4}{5} \frac{z}{z^2+9} + \frac{1}{z^2+9} + \frac{z}{5(z^2+4)}$

$$= \frac{4}{5} \mathcal{L}[\cos 3t] + \frac{1}{3} \mathcal{L}[\sin 3t] + \frac{1}{5} \mathcal{L}[\cos 2t]$$

Also $y(t) = \frac{4}{5} \cos 3t + \frac{1}{3} \sin 3t + \frac{1}{5} \cos 2t$