

Numerische Mathematik II

Dozent: Prof. Dr. Christian Rohde

Vorlesungsmitschrieb ¹

Stand April 20, 2014

Universitt Stuttgart, Wintersemester 2013/2014

¹Webseite fuer dieses Dokument <https://github.com/jrapp/num2script>

Contents

I	Gewöhnliche Differentialgleichungen: Ein Überblick	5
I.1	Grundlegende Defintionen	5
I.2	Einige Beispiele aus der Modellierung	5

I—Gewöhnliche Differentialgleichungen: Ein Überblick

I.1 Grundlegende Definitionen

Für $n \in \mathbb{N}$ sei der Zustandsraum $\mathcal{U} \subseteq \mathbb{R}^m$ gegeben. Weiter sei $f \in C^0(\mathbb{R} \times \mathcal{U})$. Außerdem wähle man ein $t_0 \in \mathbb{R}$ und ein Intervall $I \subseteq \mathbb{R}$ mit $t_0 \in I$.

Finde $u = (u_1, \dots, u_m)^T \in C^1(I)^m$ mit

$$u = u(t) \in \mathcal{U} \text{ für } t \in I$$

und

$$u'(t) = f(t, u(t)) \quad (1.1)$$

$$u(t_0) = v_0 \quad (1.2)$$

(1.1) heißt m-dimensionales System gewöhnlicher Differentialgleichungen (erster Ordnung).
 (1.1),(1.2) heißt gewöhnliche Anfangswertproblem.

Definition 1.1 [[Klassische Lösung](#)]

Falls eine Funktion $u \in C^1(I)^m$ existiert, die (1.1), (1.2) erfüllt, heißt u klassische Lösung.

Bemerkung 1.2 [[Spezielle Typen](#)] (i) (1.1) heißt linear gdw. (1.1) von der Form

$$u'(t) = A(t)u(t) + b(t) \quad (t \in \mathbb{R})$$

ist. Dabei sei $A = A(t) : \mathbb{R} \Rightarrow \mathbb{R}^{n \times m}$ und $b = b(t) : \mathbb{R} \Rightarrow \mathbb{R}^m$.

(ii) Die Gleichung (1.1) heißt autonom, falls

$$f(t, u) = f(u)$$

gilt.

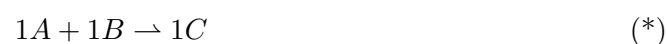
I.2 Einige Beispiele aus der Modellierung

Beispiel 1.3 [[Räumliche homogene chemisch aktive Mischung](#)]

Sei $D \subseteq \mathbb{R}^d, d \in \mathbb{N}$ offen beschränkt. In D seien die Stoffe A, B, C räumlich homogen verteilt.

$a = a[A]$	Konzentration von A in $\frac{\text{Mol}}{\text{Volumen}}$
$b = b[B]$	B
$c = c[C]$	C

Bimolekulare Reaktion



Wir wollen ein quantitatives Modell für (*) herleiten. Gesucht sind

$$\begin{aligned}a &= a(x, t) = a(t) \quad (\text{räumliche Homogenität}) \\b &= b(x, t) = b(t) \\c &= c(x, t) = c(t)\end{aligned}$$

Für $t_0 = 0$ sind die Anfangskonzentrationen

$$a(0) = a_0 \geq 0, \quad b(0) = b_0 \geq 0, \quad c(0) = c_0 \geq 0$$

gegeben. Wähle

$$u = (a, b, c) \in U, U = [0, \infty)^3$$

Es sei $\Delta t > 0$ und $t \in [0, \infty)$

$$\begin{aligned}a(t + \Delta t) &= a(t) + \text{Reaktionsverlust/-gewinn in}(t, t + \Delta t) \\&= a(t) + \int_t^{t+\Delta t} R_A(s) ds\end{aligned}$$

Dabei sei $R_A(t)$ der Reaktionsverlust/-gewinn zum Zeitpunkt t .

Konstitutive Annahme:

$$R_A(t) = - \underbrace{k}_{\text{Reaktionsgeschwindigkeit, } > 0} a(t)b(t)$$

Also:

$$a(t + \Delta t) = a(t) - \int_t^{t+\Delta t} k a(s)b(s) ds$$

Regularitätsannahme:

$$a, b, c \in C^1([0, \infty))$$

Daraus folgt

$$\begin{aligned}a(t + \Delta t) &= a(t) - \Delta t k a(t)b(t) + \mathcal{O}(\Delta t^2) \\ \Leftrightarrow \quad \frac{a(t + \Delta t) - a(t)}{\Delta t} &= -k a(t)b(t) + \mathcal{O}(\Delta t) \\ \xrightarrow{\Delta t \rightarrow 0} \quad a'(t) &= -k a(t)b(t)\end{aligned} \tag{**1}$$

Mit derselben Argumentation gilt

$$\begin{aligned}b'(t) &= -k a(t)b(t) \\ c'(t) &= +k a(t)b(t)\end{aligned} \tag{**}$$

Wie kann man (**) lösen ?

Für $S = a - b$ gilt gerade

$$\begin{aligned}S'(t) &= a'(t) - b'(t) = 0 \\ \Rightarrow S(t) &= a(t) - b(t) =: S_0\end{aligned}$$

Auswertung bei $t = 0$ liefert

$$S_0 = a_0 - b_0 \Leftarrow b(t) = a(t) - S_0$$

Sei o.B.d.A. $S_0 \leq 0$ ($S_0 < 0$ analog). Dann gilt

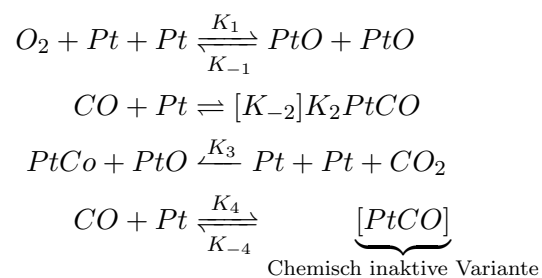
$$a'(t) = -k a(t)(a(t) - S_0) \xrightarrow{T.d.V.^2} a(t) = \frac{a_0 S_0}{a_0 - b_0 e^{-k s_0 t}} \Rightarrow b(t) = \frac{a_0 S_0}{a_0 - b_0 e^{-k s_0 t}} - S_0$$

Außerdem

$$\begin{aligned} c(t) &= c_0 + k \int_0^t a(s)b(s)ds \\ &= c_0 + \int_0^t -b'(s)ds \\ &= c_0 - b(t) + b_0 \\ &= c_0 + b_0 - b(t) \end{aligned}$$

Fig 1

Beispiel 1.4 [CO-Oxidation Platin/Katalyse]



$k_1, k_{-1}, k_2, k_{-2}, k_3, k_4, k_{-4} > 0$
Konzentration: ($\in [0, 1]$)



PtO und PtCO werden ständig nachgeführt (sind in beliebiger konzentration vorhan-

den)

$$\begin{aligned}x'(t) &= k_1 z z + k_1 1 z z \\&\quad - k_{-1} x x - L_1 x x \\&\quad - k_3 x x \\&= 2k_1 z^2 - 2k_{-1} x^2 - k_3 x y \\y'(t) &= k_2 1 z - k_{-2} y - k_3 y x \\z'(t) &= -2k_1 z^2 1 + 2k_{-1} x^2 - k_1 1 z + k_{-2} y \\&\quad + 2k_3 x y - k_4 z 1 + k_{-4} s \\s'(t) &= k_4 z - k_{-4} s\end{aligned}$$

Dieses System ist wahrscheinlich nicht exakt lösbar. Es gilt jedoch noch die globale Invariante

$$x'(t) + y'(t) + s'(t) + z'(t) = 0 \forall t > 0$$

Beispiel 1.5 [Verbreitung von Gerüchten]

Sei eine (menschliche) Population der Größe $N \in \mathbb{N}$ gegeben.

Gesucht: Anzahl der Menschen $Z = Z(t) \in \mathcal{U} := [0, N]$, die zum Zeitpunkt $t \geq 0$ eine bestimmte Nachricht kennen.

Kommunikationsmodell:

- (i) Zum Zeitpunkt $t_0 = 0$ kennen $z_0 \geq 0$ Menschen die Nachricht.
- (ii) Die Nachricht wird nur durch Gespräche “unter vier Augen” weitergegeben (Nachricht = Gerüchte).
- (iii) Jeder Informierte hat in der Zeitspanne $\Delta t > 0$ genau $k\Delta t$ Vier-Augen-Kontakte mit anderen Menschen (Informierte und nicht-Informierte)

Falls wir mit $q(t) \in [0, 1]$ den Anteil der Nichtinformierten bezeichnen, gilt

$$q(t)N = N - Z(t) \tag{*}$$

Da die Zunahme von Z im Zentrum Δt kann man durch

$$\begin{aligned}Z(t + \Delta t) &= Z(t) + qk\Delta t Z(t) \\&\stackrel{(*)}{=} Z(t) + k\Delta t \frac{N - Z(t)}{N} Z(t)\end{aligned}$$

beschreiben.

Mit der Annahme $Z \in C^1([0, \infty], \mathcal{U})$ gilt im Limes $\Delta t \rightarrow 0$ das gewöhnliche AWP

$$Z'(t) = k \frac{N - Z(t)}{N} Z(t), Z(0) = Z_0 \tag{**}$$

Fig 2: Langzeitverhalten von $Z(t)$

Wie kann man (**) numerisch Lösen? Auf der Basis des diskreten Modells kann man den Algorithmus

$$Z^{n+1} = Z^n + \Delta t k \frac{N - Z^n}{N} Z^n, \quad (N \in \mathbb{N})$$

$$Z^0 = Z_0$$

konstruieren. Dabei ist Z^n eine Approximation $Z(n\Delta t)$

Beispiel 1.6 [Bewegungsgleichungen]

Für $N \in \mathbb{N}$ betrachten wir die d-dimensionale Bewegung von Masseteilchen $p_i (i = 1, \dots, N)$ mit Masse $m_i > 0$ Anwendungen: z.B. die Dynamik von Planeten, Sandkörnern oder die Moleküldynamik. Gesucht: Position $x_i = x_i(t) \in \mathbb{R}^d, i = 1, \dots, N$ des Masseteilchen p_i zum Zeitpunkt $t > 0$

Wir schränken uns auf Bewegungen ein, die unter Einfluss eines Potentialfelds $V : \mathbb{R}^{dN} \leftarrow \mathbb{R}$ stattfinden. Falls das Potentialfeld durch ein Gravitationsfeld gegeben ist, gilt z.B.

$$V(x_1, \dots, x_N) = \sum_{j \neq k, (j,k)=1, \dots, N} \frac{m_j m_k}{\|x_j - x_k\|_2}$$

nach dem Newtischen Gesetz gilt dann

$$m_i x_i''(t) = - \frac{\partial V}{\partial x_i}(x_1(t), \dots, x_N(t))$$

Daher ist

$$\frac{\partial}{\partial x_i} V(x_1, \dots, x_N) = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_{i1}} V(x_1, \dots, x_N) \\ \vdots \\ \frac{\partial}{\partial x_{id}} V(x_1, \dots, x_N) \end{pmatrix}$$

Für das Gravitationspotenzial gilt speziell

$$m_i x_i''(t) = m_i \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^N \frac{m_j}{|x_i(t) - x_j(t)|_2^3} (x_i(t) - x_j(t))$$

Zum Zeitpunkt $t = 0$ sind die Anfangspositionen- und -geschwindigkeiten durch

$$x_i(0)x_i^0 \in \mathbb{R}^a, x_i^0(0) = v_i^0 \in \mathbb{R}^a$$

Dabei sein x_1^0, \dots, x_n^0 paarweise verschieden.

Wir schreiben dieses AWP (zweiter Ordnung) in ein $(2dN)$ – dimensionales System erster Ordnung um. Dabei sei

$$u(t) = \begin{pmatrix} u_1(t) \\ \vdots \\ u_{2N}(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_1(t) \\ x_1'(t) \\ x_2(t) \\ x_2'(t) \\ \vdots \\ u_{2N}(t) \end{pmatrix}$$

Damit erhalten wir für u das AWP

$$\begin{aligned} u'(t) &= \begin{pmatrix} u_1(t) \\ \frac{-1}{m_1} \frac{\partial}{\partial x_1} V(u_1(t), u_3(t), \dots, u_{2N-1}(t)) \\ u_4(t) \\ \vdots \\ \frac{-1}{m_N} \frac{\partial}{\partial x_N} V(u_1(t), u_3(t), \dots, u_{2N-1}(t)) \end{pmatrix} \\ u(0) &= (x_1^0, v_1^0, x_2^0, \dots, v_2^0)^T \end{aligned} \quad (*)$$

Damit ist gerade

$$\mathcal{U} = \{(x_1, v_1, \dots, x_N, v_N) \in \mathbb{R}^{2dN} \mid x_1, \dots, x_N \text{ paarweise verschieden}\}$$

Im Gravitationsfall sollte (*) eine klassische Lösung auf $I = [0, \infty]$ besitzen (, wenn die physikalische Realität korrekt beschreibt).

Für (*) ist die “natürliche” Energie gerade

$E(t)$ = kinetische Energie + Potentialenergie

$$= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i (x_i'(t))^2 + V(x_1(t), \dots, x_N(t))$$

Wir multiplizieren das Newtonsche Kraftgesetz mit $x_i(t)$

$$\begin{aligned} m_i \underbrace{x_i''(t)x_i'(t)} &= \left(\frac{x_i'(t)^2}{2}\right)' = -x_i'(t) \frac{\partial}{\partial x_i} V(x_1(t), \dots, x_N(t)) \\ \Rightarrow \sum_{i=1}^N m_i \left(\frac{x_i'(t)^2}{2}\right)' &= - \sum_{i=1}^N x_i'(t) \frac{\partial}{\partial x_i} V(x_1(t), \dots, x_N(t)) \\ \Rightarrow \sum_{i=1}^N \left(m_i \left(\frac{x_i'(t)^2}{2}\right)' + V(x_1(t), \dots, x_N(t))'\right) &= 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} E(t) = 0 \end{aligned}$$

Falls eine klassische Lösung in $[0, \infty]$ existiert, haben wir

$$E(t) = E(0) = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i (v_i^0)^2 + V(x_1^0, \dots, x_N^0)$$

E ist also eine globale Invariante!

□

Beispiel 1.7 [Löessungsintervalle]

Sei $m = 1$ und $u_0 = 0$. Für $a \in \mathbb{R}$ betrachte das AWP

$$\begin{aligned} u'(t) &= U(t)^2 + a, \quad (t \in I) \\ u(0) &= U_0 = 0 \end{aligned}$$

(a) $a = 0 \Rightarrow u(t) = 0$ auf $I = \mathbb{R}$

(b) $a < 0 \Rightarrow u = u(t) = -\sqrt{-a} \tanh(\sqrt{-1}t)$ auf $I = \mathbb{R}$

(c) $a > 0 \Rightarrow u = u(t) = \sqrt{a} \tan(\sqrt{a}t)$ auf $I = (-\frac{\pi}{2\sqrt{a}}, \frac{\pi}{2\sqrt{a}}) \subsetneq \mathbb{R}$

Beispiel 1.8 [Eindeutigkeit]

Sei $m = 1, a_0 = 0$. Betrachte das AWP

$$u'(t) = \sqrt{u(t)}, u(0) = 0$$

Es existiert die Lösungen

$$u_1(t) = 0, \quad u_2(t) = \frac{t^2}{4}, \quad u_3(t) = \begin{cases} 0, & t < 0 \\ \frac{t^2}{4}, & t \geq 0 \end{cases}$$

auf ganz \mathbb{R}

□

Für einen Zustandsraum $\mathcal{U} \subseteq \mathbb{R}^m, u_0 \in \mathcal{U}, t_0 \in \mathbb{R}$ betrachten wir (1.1), (1.2), d.h.

$$u'(t) = f(t, U(t)), u(0) = u_0$$

Dann gilt

Satz 1.9 [Picard-Lindelöf]

Sei $a > 0$ und weiter $b \geq 0$ so gewählt, dass $\overline{B_b(u_0)} \subset \mathcal{U}$ gilt. Außerdem sei $L = L(a, b, u_0) > 0$ eine Konstante, sodass alle $t \in [t_0 - a, t_0 + a]$ und alle $w, \tilde{w} \in \overline{B_b(u_0)}$ gerade

$$|f(t, w) - f(t, \tilde{w})| \leq L|w - \tilde{w}|$$

gilt (Lipschitz-Stetigkeit in $[t_0 - a, t_0 + a] \times \overline{B_b(u_0)}$) Dann haben wir

(i) Es existiert eine Zahl $\alpha \in (0, a]$, sodass (1.1) (1.2) eine Lösung $u \in C^1(t_0 - \alpha, t_0 + \alpha, \mathcal{U})$ besitzt

(ii) Es existiert genau eine Lösung von (1.1), (1.2) in $t_0 - \alpha, t_0 + \alpha$

(iii) Für α in (i), (ii) gilt in Falle $\mathcal{U} = \mathbb{R}^m$,

$$\alpha = \min a, \frac{b}{A}, \quad A := \max_{\substack{t \in [t_0 - a, t_0 + a] \\ w \in \overline{B_b(u_0)}}} |f(t, w)|$$

gilt