

Inhaltsverzeichnis

1	Definition und Einführung	2
2	Kurzzeit-Existenz, Eindeutigkeit und Maximalität von Lösungen	7
3	Lineare Systeme	20
3.1	Grundlagen	20
3.2	Lineare Differentialgleichungen n -ter Ordnung mit konstanten Koeffizienten	25
3.3	Homogene lineare Systeme 1. Ordnung mit konstanten Koeffizienten . . .	29
4	Stetige und stetig differenzierbare Abhängigkeit von Lösungen von ihren Anfangswerten	34
5	Phasenflüsse im \mathbb{R}^n und auf Untermannigfaltigkeiten des \mathbb{R}^n	47
5.1	Phasenflüsse auf dem \mathbb{R}^n	47
5.2	Untermannigfaltigkeiten des \mathbb{R}^n , Tangentialvektorfelder und Phasenflüsse auf Mannigfaltigkeiten	51
5.3	Anwendungen auf Variationsprobleme bei holonomen Nebenbedingungen .	58

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Ruben Jakob
Universität Tübingen, Fachbereich Mathematik

11. September 2014

1 Definition und Einführung

Wir bezeichnen in der Vorlesung mit Ω eine offene Teilmenge von $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, für ein beliebiges $n \geq 1$, und mit $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ eine mindestens stetige Funktion.

Definition 1.0.1. *Eine gewöhnliche Differentialgleichung oder ein System gewöhnlicher Differentialgleichungen erster Ordnung ist eine Gleichung der Form*

$$y' = f(\cdot, y) \quad (1.1)$$

auf einer offenen Teilmenge $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, und für ein stetiges Vektorfeld $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$. Eine Lösung von (1.1) ist eine differenzierbare Funktion $y : I \rightarrow \mathbb{R}^n$ auf einem nicht-degenerierten Intervall $I \subseteq \mathbb{R}$ mit

$$y'(t) = f(t, y(t)) \quad \forall t \in I. \quad (1.2)$$

Insbesondere muss hierbei also $(t, y(t)) \in \Omega$ für jedes $t \in I$ gelten. Für ein vorgegebenes Paar $(t_0, y_0) \in \Omega$ heißt y eine Lösung des Anfangswertproblems (AWP)

$$y' = f(\cdot, y), \quad y(t_0) = y_0, \quad (1.3)$$

wenn y eine Lösung von (1.1) mit $y(t_0) = y_0$ und $t_0 \in I$ ist. Eine Beziehung der Form

$$y^{(k)} = f(\cdot, y, y', y'', \dots, y^{(k-1)}) \quad (1.4)$$

auf einem offenen Gebiet $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^{kn}$ und für ein stetiges Vektorfeld $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$, zwischen der k -ten Ableitung $y^{(k)}$ und niedrigeren Ableitungen $y^{(l)}$ einer k -fach differenzierbaren Funktion $y : I \rightarrow \mathbb{R}^n$ nennen wir eine gewöhnliche Differentialgleichung k -ter Ordnung. Diese kann durch Vorgaben

$$y^{(l)}(t_0) = y_0^l, \quad l = 0, \dots, k-1$$

für ein Tupel $(t_0, y_0, y_0^1, y_0^2, \dots, y_0^{k-1}) \in \Omega$ zur Formulierung eines AWP's k -ter Ordnung verwandt werden.

Desweiteren werden wir Differentialgleichungen betrachten, die von einem Parameter $\lambda \in \mathbb{R}^d$ abhängen, d.h. Gleichungen der Form

$$y' = f(\cdot, y, \lambda). \quad (1.5)$$

Diese kann mittels des Kunstgriffs $z := (y, \lambda)$ zum System von Gleichungen

$$(y, \lambda)' = (f(\cdot, y, \lambda), 0)$$

erster Ordnung für die Funktion $z := (y, \lambda)$ äquivalent umformuliert werden.

Beispiele

Gewöhnliche Differentialgleichungen

- 1) Bereits in der experimentellen und in der klassischen, theoretischen Physik treten skalare Differentialgleichungen 2. Ordnung häufig auf. Beispielsweise erfüllt die Spannung U eines elektrischen Schwingkreises eine Gleichung der Form

$$\mu U'' + \rho U' + C^{-1}U = -C^{-1}f(t)$$

wobei μ die Selbstinduktion der Spule des Schwingkreises, ρ einen eingebauten Widerstand, C die Kapazität des Kondensators des Schwingkreises und $f(t)$ eine von einem Generator periodisch hinzugefügte Spannung bezeichnen mögen.

- 2) Die Bewegung einer gespannten Feder unter Beachtung einer zur Geschwindigkeit der Feder proportionalen Reibungskraft wird durch die Gleichung

$$mx'' + rx' + kx = 0$$

näherungsweise beschrieben, wobei m die Masse der Feder und $k, r > 0$ vom Federmaterial abhängige Konstanten seien. Bei Vernachlässigung der Reibungskraft, also bei $r = 0$, besagt die obige Gleichung gerade, dass die Kraft mx'' der Feder proportional zur Auslenkung x der Feder anwächst, was man experimentell in der Tat leicht nachweisen kann. Die Lösungen dieser Gleichung sind in diesem Falle, also bei $r = 0$, durch $x(t) = c \sin(\omega t + p)$, mit $\omega := \sqrt{k/m}$, für beliebige $c, p \in \mathbb{R}$, gegeben.

- 3) Newton erkannte bereits, dass ein Punkt mit grosser Masse M , der unbeweglich im Ursprung des \mathbb{R}^3 ruhe, auf einen frei beweglichen Punkt $x(t)$ mit relativ kleiner Masse m zur Zeit t eine Anziehungskraft $K(t)$ ausübt, die proportional zu m und M ist, in entgegengesetzter Richtung des Ortsvektors $x(t)$ weist (ihn also in der Tat „anzieht“) und quadratisch mit der Entfernung $|x(t)|$ von $x(t)$ abnimmt. Da er auch wusste, dass eine Kraft, die ein Punkt mit Masse m erfährt, gerade das Produkt seiner Masse m mit seiner Beschleunigung $x''(t)$ ist, führte ihn dies zur „Gravitations-Differentialgleichung“

$$mx''(t) = -\gamma mM \frac{x(t)}{|x(t)|^3}, \quad (1.6)$$

für eine Konstante $\gamma > 0$. Da man sich mittels der Erhaltung des Drehimpulses $D(t) = mx(t) \times x'(t)$ davon überzeugen kann, dass jede Lösung von (1.6) in einer Ebene verlaufen muss, kann man Polarkoordinaten $x(t) = r(t) \exp(i\phi(t))$ einführen und (1.6) äquivalent in die praktischeren Differentialgleichungen

$$r'' - r(\phi')^2 + \frac{\gamma M}{r^2} = 0, \quad 2r'\phi' + r\phi'' = 0$$

für die Entfernung $r(t) = |x(t)|$ und den Winkel $\phi(t)$ von $x(t)$ umformulieren.

- 4) Die nicht-lineare Differentialgleichung erster Ordnung

$$x'(t) = a(t)x(t) + b(t)x^p(t)$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

$p \in \mathbb{R}$, $p > 1$, taucht in der Biologie bei der Modellierung von Wachstumsprozessen auf und kann durch einen Kunstgriff von Bernoulli äquivalent zur Gleichung

$$y'(t) = (1-p)a(t)y(t) + (1-p)b(t)$$

für die Funktion $y(t) := x(t)^{1-p}$ umformuliert werden. Speziell der einfache Fall $p = 2$, konkret ein AWP der Form

$$x'(t) = kx(t) - \beta x^2(t), \quad x(0) = x_0 > 0, \quad (1.7)$$

für Konstanten $k, \beta > 0$, ist ein sehr naheliegendes, wenn auch simples Modell für die Entwicklung der Anzahl $x(t)$ einer Population, die eine in x lineare „Änderungsrate“ $\frac{x'}{x}$ hat und abnimmt, sobald die Population x einen gewissen kritischen Schwellenwert $\xi > 0$ übersteigt. Aus diesen beiden Forderungen ergibt sich nämlich sofort die Differentialgleichung

$$\frac{x'}{x} = \beta(\xi - x) = k - \beta x,$$

wenn wir $k := \beta\xi$ setzen, und somit das AWP (1.7). Der Bernoulli-Trick gibt uns nun die Möglichkeit, die Lösung des AWP's (1.7) durch Lösung der Gleichung $y'(t) = -ky(t) + \beta$ für $y(t) := 1/x(t)$ sofort als

$$x(t) = \frac{x_0\xi}{x_0 + (\xi - x_0)e^{-kt}}$$

exakt zu gewinnen, was man durch direktes Nachrechnen bei Beachtung von $k = \beta\xi$ leicht verifizieren kann.

5) Das lineare AWP erster Ordnung

$$y' = ay + b, \quad y(t_0) = y_0,$$

für auf einem Intervall $I = [t_0, T]$ stetige Funktionen a, b besitzt eine eindeutige Lösung y auf ganz $[t_0, T]$, die mittels der Formel

$$y(t) = y_0 \exp\left(\int_{t_0}^t a(s) ds\right) + \int_{t_0}^t b(s) \exp\left(\int_s^t a(\tau) d\tau\right) ds \quad (1.8)$$

exakt angegeben bzw. berechnet werden kann. Zum Beweis leiten wir die Funktion $\phi(t) := y(t) \exp\left(-\int_{t_0}^t a(s) ds\right)$ ab und erhalten bei Verwendung der Produkt- und Kettenregel und des Hauptsatzes der Differential- und Integralrechnung, und bei Beachtung von $y' = ay + b$:

$$\phi'(t) = (y'(t) - a(t)y(t)) \exp\left(-\int_{t_0}^t a(s) ds\right) = b(t) \exp\left(-\int_{t_0}^t a(s) ds\right).$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Beachten wir nun noch $\phi(t_0) = y(t_0) = y_0$, so erhalten wir per Integration dieser Gleichung über $[t_0, t]$ wieder anhand des Hauptsatzes der Differential- und Integralrechnung:

$$y(t) \exp\left(-\int_{t_0}^t a(s) ds\right) - y_0 = \int_{t_0}^t b(s) \exp\left(-\int_{t_0}^s a(\tau) d\tau\right) ds.$$

Addition dieser Gleichung mit y_0 und anschließende Multiplikation mit $\exp\left(\int_{t_0}^t a(s) ds\right)$ liefert die behauptete Formel (1.8). Definieren wir den „Evolutionsoperator“ $U(\cdot, \cdot) : [t_0, T] \times [t_0, T] \rightarrow \mathbb{R}^*$ durch

$$U(t, s) := \exp\left(\int_s^t a(\tau) d\tau\right),$$

so lässt sich die Lösungsformel (1.8) auch in der Form

$$y(t) = U(t, t_0) y_0 + \int_{t_0}^t U(t, s) b(s) ds$$

angeben, der die Eigenschaften $U(s, s) = id_{\mathbb{R}}$ und $U(t, \tau)U(\tau, s) = U(t, s)$, $\forall s, t, \tau \in [t_0, T]$, insbesondere also $U(t, s) = U(s, t)^{-1}$, hat und zur Vereinfachung der Notation für die explizite Lösungsformel für die Eigenfunktionen des zeitabhängigen Schrödingeroperators aus der Quantenmechanik benutzt wird.

6) Die nicht-lineare Differentialgleichung erster Ordnung

$$y' = 1 + y^2 \tag{1.9}$$

hat die Lösungen $y(t) = \tan(t + \alpha)$, für $|t + \alpha| < \pi/2$, wie man anhand von

$$(\arctan(y))' = \frac{y'}{1 + y^2} = 1$$

und somit $\arctan(y(t)) = t + \alpha$, für ein festes $\alpha \in \mathbb{R}$, verifizieren kann. Wir bemerken hierbei, dass die Lösungsfunktion y wegen $\tan(t) \rightarrow \pm\infty$ für $t \rightarrow \pm\frac{\pi}{2}$ nicht auf ganz \mathbb{R} sondern nur auf beschränkten Intervallen existieren kann! Wie wir später einsehen werden, ist das quadratische – also nicht mehr lineare – Wachstum von $f(y) := 1 + y^2$ für dieses „explosive Verhalten“ der Lösungsfunktionen verantwortlich.

7) Das AWP

$$x' = \text{sign}(x)\sqrt{|x|} =: f(x), \quad x(t_0) = x_0 \tag{1.10}$$

besitzt im Fall $|x_0| > 0$ die eindeutige Lösung

$$x(t) := \begin{cases} \text{sign}(x_0)\left(\sqrt{|x_0|} + \frac{t-t_0}{2}\right)^2 & : \text{für } t > t_0 - 2\sqrt{|x_0|} \\ 0 & : \text{für } t \leq t_0 - 2\sqrt{|x_0|}. \end{cases}$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Dies ist also eine entweder nach oben oder nach unten geöffnete Parabel, die zum Zeitpunkt $t_0 - 2\sqrt{|x_0|}$ die „ x -Achse“ berührt und dann nach links zu Null fortgesetzt wird. Ist jedoch $x_0 = 0$ und $f(x) := \sqrt{|x|}$, so kann diese Lösung beliebig weit nach rechts verschoben werden, ohne die Anfangsbedingung $x(t_0) = x_0 = 0$ zu verletzen, d.h.

$$x_\alpha(t) := \begin{cases} \left(\frac{t-\alpha}{2}\right)^2 & : \text{für } t \geq \alpha \\ 0 & : \text{für } t \leq \alpha, \end{cases}$$

für beliebiges $\alpha \geq t_0$, ist eine Lösungsschar des AWP's

$$x' = \sqrt{|x|}, \quad x(t_0) = 0$$

mit der Mächtigkeit von \mathbb{R} . Der tieferliegende Grund für dieses überraschende Phänomen liegt im Verhalten der Funktion f in 0. f ist in 0 zwar stetig, jedoch nicht (lokal-) Lipschitz-stetig. Die im folgenden Kapitel bewiesenen Sätze von Picard-Lindelöf und Gronwall werden uns zeigen, dass es zu einem AWP (1.3) eine eindeutige, und nicht weiter fortsetzbare Lösung gibt, falls f lokal Lipschitz-stetig ist.

2 Kurzzeit-Existenz, Eindeutigkeit und Maximalität von Lösungen

In diesem Kapitel werden wir die beiden klassischen Sätze von Peano und Picard-Lindelöf beweisen, die die Existenz einer Lösung eines Anfangswertproblems (1.3) für stetige (bzw. lokal Lipschitz-stetige) Vektorfelder f garantieren, und anschliessend ein hinreichendes Kriterium für deren Eindeutigkeit herleiten. Wir beginnen mit

Proposition 2.0.1. *Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen und $(t_0, y_0) \in \Omega$ fest gewählt. Eine differenzierbare Funktion $y : I \rightarrow \mathbb{R}^n$, mit $t_0 \in I \subset \mathbb{R}$, ist genau dann eine Lösung des AWP's*

$$y' = f(\cdot, y), \quad y(t_0) = y_0, \quad (2.1)$$

wenn $(t, y(t)) \in \Omega$ für jedes $t \in I$ und

$$y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(s, y(s)) ds \quad \forall t \in I \quad (2.2)$$

gilt.

Proof. Gilt (2.2), so folgen aus der vorausgesetzten Differenzierbarkeit von y und der Stetigkeit von f sowohl die stetige Differenzierbarkeit von y als auch $y'(t) = f(t, y(t))$, für jedes $t \in I$, aus dem (zweiten) Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung. Ausserdem erhalten wir aus (2.2) sofort $y(t_0) = y_0$ und somit insgesamt (2.1).

Ist umgekehrt y eine Lösung des AWP's (2.1), so folgt aus $y'(t) = f(t, y(t))$ zunächst die stetige Differenzierbarkeit von y und auch

$$y(t) = y(t_0) + \int_{t_0}^t y'(s) ds = y_0 + \int_{t_0}^t f(s, y(s)) ds$$

für jedes $t \in I$ aus dem (ersten) Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung, also (2.2). \square

Theorem 2.0.1. *[Satz von Peano] Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig und $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen. Dann hat für jedes Paar $(t_0, y_0) \in \Omega$ das AWP (2.1) eine Lösung $z : I \rightarrow \mathbb{R}^n$ auf einem offenen Intervall I , welches t_0 enthält.*

Proof. : Wir wählen zu einem fixierten Paar $(t_0, y_0) \in \Omega$ ein $\rho > 0$, welches $\overline{B_{2\rho}(t_0, y_0)} \subset \Omega$ erfüllt und setzen $M := \sup_{B_{2\rho}(t_0, y_0)} |f|$, welches anhand der Stetigkeit von f endlich ist. Desweiteren wählen wir $\epsilon > 0$ mit $\epsilon(M+1) < \rho$. Insbesondere folgt hieraus: $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon] \times B_\rho(y_0) \subset B_{2\rho}(t_0, y_0) \subset \Omega$. Die grundlegende Idee des Beweises besteht nun darin, eine

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Lösung von (2.1) zunächst auf $[t_0, t_0 + \epsilon]$ als gleichmässigen Limes einer bestimmten Folge stückweise linearer Funktionen y_m zu erhalten, welche in y_0 zum Zeitpunkt t_0 starten und in einer diskreten Folge von Zeitpunkten $t_j := t_0 + hj$, für $h := \epsilon/m$ und $j = 1, \dots, m$, in Richtung von f linear fortgesetzt werden. Präzise heisst dies: Wir unterteilen zu jedem $m \in \mathbb{N}$ das Intervall $[t_0, t_0 + \epsilon]$ in die m Intervalle $[t_{j-1}, t_j]$, mit $t_j := t_0 + jh$, für $h := \epsilon/m$ und $j = 0, 1, \dots, m$, setzen $y_m(t_0) := y_0$ und

$$y_m(t) := y_m(t_{j-1}) + (t - t_{j-1}) f(t_{j-1}, y_m(t_{j-1})), \quad \text{für } t \in (t_{j-1}, t_j] \quad (2.3)$$

und $j = 1, \dots, m$. Zum Nachweis der Wohldefiniertheit von y_m müssen wir zeigen, dass $(t_{j-1}, y_m(t_{j-1})) \in \Omega$ für jedes $j = 1, \dots, m$ gilt, was bereits aus

$$y_m(t_{j-1}) \in B_\rho(y_0) \quad \text{für } j = 1, \dots, m \quad (2.4)$$

folgt, was wir nun per Induktion zeigen. Für $j = 1$ gilt $y_m(t_{j-1}) = y_0 \in B_\rho(y_0)$ per Definition der y_m . Nun nehmen wir an, dass (2.4) für $j = 1, \dots, k$ und ein $k \leq m$ gelte. Hieraus folgt zunächst, dass $(t_{j-1}, y_m(t_{j-1})) \in [t_0, t_0 + \epsilon] \times B_\rho(y_0) \subset B_{2\rho}(t_0, y_0)$ und somit $|f(t_{j-1}, y_m(t_{j-1}))| \leq M$ gilt, woraus wir

$$|y_m(t) - y_m(t_{j-1})| \leq Mh \quad \text{für } t \in [t_{j-1}, t_j] \quad (2.5)$$

aus der Definition (2.3) der y_m herleiten. Insbesondere erhalten wir hieraus $|y_m(t_i) - y_m(t_{i-1})| \leq Mh$, für $i = 1, \dots, j$, und somit

$$|y_m(t_j) - y_0| \leq \sum_{i=1}^j |y_m(t_i) - y_m(t_{i-1})| \leq Mjh \leq M\epsilon < \rho \quad (2.6)$$

für jedes $j = 1, \dots, k$ erhalten. Also ist der Induktionsschritt von $j - 1$ auf j geglückt, und wir erhalten (2.4) per Induktion für jedes $j = 1, \dots, m$. Aus der Definition (2.3) der y_m folgt sofort:

$$y'_m(t) = f(t_{j-1}, y_m(t_{j-1})) \quad \forall t \in (t_{j-1}, t_j), \quad (2.7)$$

insbesondere also $|y'_m| < M$ auf jedem offenen Teilintervall (t_{j-1}, t_j) . Für ein Paar $t < s \in [t_{k-1}, t_k]$, für ein k , erhält man somit sofort aus dem Mittelwertsatz:

$$|y_m(t) - y_m(s)| \leq M(s - t).$$

Falls t und s in verschiedenen Teil-Intervallen von $[t_0, t_0 + \epsilon]$ liegen, also $t \in [t_{k-1}, t_k]$ und $s \in [t_{l-1}, t_l]$, für $k < l$, so können wir wieder aus dem Mittelwertsatz folgern:

$$\begin{aligned} & |y_m(t) - y_m(s)| \quad (2.8) \\ \leq & |y_m(t) - y_m(t_k)| + |y_m(t_k) - y_m(t_{k+1})| + \dots + |y_m(t_{l-2}) - y_m(t_{l-1})| + |y_m(t_{l-1}) - y_m(s)| \\ & \leq M((t_k - t) + (t_{k+1} - t_k) + \dots + (t_{l-1} - t_{l-2}) + (s - t_{l-1})) = M(s - t). \end{aligned}$$

Dies beweist insbesondere die gleichgradige Stetigkeit der Funktionenfolge $\{y_m\}$ auf $[t_0, t_0 + \epsilon]$. Desweiteren folgt aus (2.5) zusammen mit der Dreiecks-Ungleichung:

$$|(t, y_m(t)) - (t_{j-1}, y_m(t_{j-1}))| < (M + 1)h, \quad (2.9)$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

für jedes $t \in [t_{j-1}, t_j]$ und jedes $j = 1, \dots, m$. Zusammen mit (2.6) und $(M+1)\epsilon < \rho$ folgt somit

$$|(t, y_m(t)) - (t_0, y_0)| < (M+1)h + \sqrt{\epsilon^2 + M^2\epsilon^2} < \rho + \sqrt{(M^2+1)\epsilon^2} < 2\rho,$$

also $(t, y_m(t)) \in B_{2\rho}(t_0, y_0)$ für jedes $t \in [t_0, t_0 + \epsilon]$ und jedes m . Wenden wir auf (2.9) f an und beachten wir noch (2.7), so liefert die gleichmässige Stetigkeit von f auf $\overline{B_{2\rho}(t_0, y_0)}$, dass es zu jedem $\delta > 0$ ein hinreichend kleines $h_\delta > 0$ bzw. ein hinreichend grosses $m_\delta \in \mathbb{N}$ gibt, sodass

$$|f(t, y_m(t)) - y'_m(t)| < \delta \quad \forall t \in (t_{j-1}, t_j), \quad (2.10)$$

für $h < h_\delta$ bzw. für jedes $m > m_\delta$, und für jedes $j = 1, \dots, m$, gilt. Da jedes y_m auf jedem abgeschlossenen Intervall $[t_{j-1}, t_j]$ linear, also insbesondere die Ableitung y'_m der Einschränkung (!) von y_m auf jedes abgeschlossene Intervall $[t_{j-1}, t_j]$ konstant und insbesondere stetig auf ganz $[t_{j-1}, t_j]$ ist, dürfen wir auf jedem Intervall $[t_{j-1}, t_j]$ den ersten Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung auf y_m anwenden und erhalten durch Summation der resultierenden Gleichungen:

$$y_m(t) - y_0 = y_m(t) - y_m(t_0) = \int_{t_0}^t y'_m(s) ds$$

für jedes $t \in [t_0, t_0 + \epsilon]$. Somit folgt zusammen mit (2.10) für jedes $t \in [t_0, t_0 + \epsilon]$:

$$\begin{aligned} |y_m(t) - y_0 - \int_{t_0}^t f(s, y_m(s)) ds| &= \left| \int_{t_0}^t y'_m(s) - f(s, y_m(s)) ds \right| \\ &\leq \int_{t_0}^t |y'_m(s) - f(s, y_m(s))| ds < \delta\epsilon, \end{aligned} \quad (2.11)$$

falls $m > m_\delta$ ist. Wir bewiesen bereits sowohl die Beschränktheit als auch die gleichgradige Stetigkeit der Funktionenfolge $\{y_m\}$ auf $[t_0, t_0 + \epsilon]$, sodass uns der Satz von Arzela-Ascoli die Existenz einer Teilfolge $\{y_{m_k}\}$ und einer auf $[t_0, t_0 + \epsilon]$ stetigen Funktion y mit $\sup_{[t_0, t_0 + \epsilon]} |y_{m_k} - y| \rightarrow 0$ für $k \rightarrow \infty$ garantiert. Da f auf $\overline{B_{2\rho}(t_0, y_0)}$ gleichmässig stetig ist und $(t, y_{m_k}(t)) \in B_{2\rho}(t_0, y_0)$ für jedes $t \in [t_0, t_0 + \epsilon]$ gilt, folgt hieraus zunächst $\sup_{[t_0, t_0 + \epsilon]} |f(\cdot, y_{m_k}) - f(\cdot, y)| \rightarrow 0$ und somit anhand von (2.11) im Limes für $\delta \searrow 0$ und $m_k \rightarrow \infty$:

$$y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(s, y(s)) ds \quad \forall t \in [t_0, t_0 + \epsilon].$$

Anhand von Proposition 2.0.1 bedeutet diese Gleichung gerade, dass die Funktion y eine Lösung des AWP's (2.1) auf $[t_0, t_0 + \epsilon]$ ist.

Unterteilt man das Intervall $[t_0 - \epsilon, t_0]$ ebenfalls in Teil-Intervalle $[t_{j+1}, t_j]$, mit $t_j := t_0 - jh$, für $h := \epsilon/m$ und $j = 0, 1, \dots, m$, und setzt $\tilde{y}_m(t_0) := y_0$ und

$$\tilde{y}_m(t) := \tilde{y}_m(t_j) + (t - t_j) f(t_j, \tilde{y}_m(t_j)), \quad \text{für } t \in [t_{j+1}, t_j] \quad (2.12)$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

und $j = 0, 1, \dots, m-1$, so erhält man genau wie oben eine Teilfolge $\{\tilde{y}_{m_k}\}$, die gleichmässig gegen eine Lösung \tilde{y} des AWP's (2.1) auf $[t_0 - \epsilon, t_0]$ konvergiert. Wegen

$$\lim_{t \nearrow t_0} \tilde{y}'(t) = \lim_{t \nearrow t_0} f(t, \tilde{y}(t)) = f(t_0, \tilde{y}(t_0)) = f(t_0, y_0) = \lim_{t \searrow t_0} f(t, y(t)) = \lim_{t \searrow t_0} y'(t)$$

erhält man somit durch

$$z(t) := \begin{cases} y(t) & : \text{für } t \in [t_0, t_0 + \epsilon] \\ \tilde{y}(t) & : \text{für } t \in [t_0 - \epsilon, t_0] \end{cases}$$

eine auf ganz $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ stetig differenzierbare Lösung des AWP's (2.1), wie behauptet. \square

Theorem 2.0.2. [Lemma von Gronwall, erste Version] Es sei $y : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ differenzierbar und $\kappa : [a, b] \rightarrow [0, \infty)$ stetig mit

$$\langle y'(t), y(t) \rangle \leq \kappa(t) |y(t)|^2 \quad \text{für } t \in [a, b],$$

was z.B. im Falle

$$|y'(t)| \leq \kappa(t) |y(t)| \quad \text{für } t \in [a, b]$$

erfüllt ist. Dann folgt:

$$|y(t)| \leq |y(a)| \exp\left(\int_a^t \kappa(s) ds\right) \quad \text{für alle } t \in [a, b].$$

Proof. Wir definieren die Funktion

$$\phi(t) := |y(t)|^2 \exp\left(-2 \int_a^t \kappa(s) ds\right)$$

und erhalten aus der Produktregel und dem Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung sofort:

$$\phi'(t) = (2 \langle y'(t), y(t) \rangle - 2\kappa(t) |y(t)|^2) \exp\left(-2 \int_a^t \kappa(s) ds\right) \leq 0.$$

Somit ist ϕ monoton nicht-wachsend, insbesondere gilt also $\phi(t) \leq \phi(a)$ für jedes $t \in [a, b]$, woraus sofort die Behauptung folgt. \square

Theorem 2.0.3. [Lemma von Gronwall, zweite Version] Es sei $z : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ eine stetige Lösung der Integralungleichung

$$z(t) \leq K + L \int_a^t z(s) ds \quad \text{für } t \in [a, b] \tag{2.13}$$

für Konstanten $K, L \geq 0$. Dann folgt:

$$z(t) \leq K \exp(L(t - a)) \quad \text{für alle } t \in [a, b].$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Proof. Wir wählen ein $\epsilon > 0$ beliebig klein und definieren die Funktion

$$\phi(t) := (K + \epsilon) \exp(L(t - a)) \quad \text{für alle } t \in [a, b].$$

Dann gilt $\phi' = L\phi$ auf $[a, b]$ und ausserdem $\phi(a) = K + \epsilon$, sodass der Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung

$$\phi(t) = K + \epsilon + L \int_a^t \phi(s) ds$$

liefert. Nun zeigen wir, dass

$$z(t) < \phi(t) \quad \text{für alle } t \in [a, b] \tag{2.14}$$

gilt. Angenommen, diese Behauptung wäre falsch, so existierte wegen $z(a) \leq K < K + \epsilon = \phi(a)$ nach (2.13) und wegen der Stetigkeit von z und ϕ ein $t_1 \in (a, b]$ mit

$$z(t) < \phi(t) \quad \text{für alle } t \in [a, t_1) \quad \text{jedoch} \quad z(t_1) = \phi(t_1).$$

Zusammen mit (2.13) folgte hieraus

$$z(t_1) \leq K + L \int_a^{t_1} z(s) ds < K + \epsilon + L \int_a^{t_1} \phi(s) ds = \phi(t_1),$$

was im Widerspruch zu $z(t_1) = \phi(t_1)$ steht. Somit gilt die Behauptung (2.14), für jedes $\epsilon > 0$, sodass wir in der Tat

$$z(t) \leq K \exp(L(t - a)) \quad \text{für alle } t \in [a, b]$$

anhand der Definition von ϕ und bei $\epsilon \searrow 0$ erhalten. □

Theorem 2.0.4. [Eindeutigkeits-Satz] *Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen, und f erfülle*

$$\langle y_1 - y_2, f(t, y_1) - f(t, y_2) \rangle \leq L |y_1 - y_2|^2 \tag{2.15}$$

für ein $L \in [0, \infty)$ und für beliebige Paare $(t, y_1), (t, y_2) \in \Omega$, was insbesondere gilt, falls f Lipschitz-stetig mit Lipschitz-Konstante L in y ist, also falls

$$|f(t, y_1) - f(t, y_2)| \leq L |y_1 - y_2| \tag{2.16}$$

für beliebige Paare $(t, y_1), (t, y_2) \in \Omega$ gilt. Bezeichne z die Lösung des AWP's (2.1) auf einem Intervall $I = [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ um t_0 aus Theorem 2.0.1, so gilt für jede Lösung y von (2.1) auf einem offenen Intervall $J := (t_0 - \rho, t_0 + \rho) \subset I$: $y \equiv z$ auf $[t_0, t_0 + \rho)$. Unter der stärkeren Lipschitz-Bedingung (2.16) an f folgt $y \equiv z$ auf ganz J .

Proof. Wir definieren zu zwei beliebigen Lösungen y_1, y_2 von (2.1) auf einem offenen Intervall $J := (t_0 - \rho, t_0 + \rho) \subset I$ die Funktion $\Delta := |y_1 - y_2|^2$ auf J und erhalten aus der Voraussetzung (2.15) an f :

$$\begin{aligned} \Delta'(t) &= 2 \langle y_1(t) - y_2(t), y_1'(t) - y_2'(t) \rangle = 2 \langle y_1(t) - y_2(t), f(t, y_1) - f(t, y_2) \rangle \\ &\leq 2L |y_1(t) - y_2(t)|^2 = 2L\Delta(t) \end{aligned}$$

und somit $\Delta'(t)\Delta(t) \leq 2L\Delta^2(t)$, für jedes $t \in J$. Aus Theorem 2.0.2, also aus der ersten Version des Lemmas von Gronwall, folgt somit wegen $t_0 \in J$ und $\Delta(t_0) = 0$:

$$0 \leq \Delta(t) \leq \Delta(t_0) \exp(2L(t - t_0)) \equiv 0 \quad \text{für alle } t \in [t_0, t_0 + \rho),$$

also $\Delta \equiv 0$ und somit $y_1 \equiv y_2 \equiv z$ auf $[t_0, t_0 + \rho)$.

Nun erfülle f die stärkere Lipschitz-Bedingung (2.16). Ist y eine beliebige Lösung von (2.1) auf einem Intervall $J := (t_0 - \rho, t_0 + \rho) \subset I$, so löst die Funktion $\tilde{y}(t) := y(2t_0 - t)$ wegen

$$\tilde{y}'(t) = -y'(2t_0 - t) = -f(2t_0 - t, y(2t_0 - t)) = -f(2t_0 - t, \tilde{y}(t))$$

und wegen $\tilde{y}(t_0) = y(t_0) = y_0$ das AWP (2.1) zur Funktion $\tilde{f}(t, y) := -f(2t_0 - t, y)$, welche ebenfalls (2.16) erfüllt. Sind nun y_1, y_2 zwei beliebige Lösungen von (2.1) auf J , so sind \tilde{y}_1, \tilde{y}_2 zwei Lösungen von (2.1) auf J zur Funktion \tilde{f} , die (2.16) erfüllt. Somit folgt für \tilde{y}_1, \tilde{y}_2 aus dem soeben Bewiesenen: $\tilde{y}_1 \equiv \tilde{y}_2$ auf $[t_0, t_0 + \rho)$, d.h. $y_1(2t_0 - t) = y_2(2t_0 - t)$ für alle $t \in [t_0, t_0 + \rho)$, und somit $y_1(t) = y_2(t) = z(t)$ für alle $t \in (t_0 - \rho, t_0]$. Insgesamt folgt also $y_1 \equiv y_2 \equiv z$ auf ganz J unter der Bedingung (2.16) an f . \square

Bemerkung 2.0.1. *Man bemerke hierbei, dass man für nur stetiges f im Allgemeinen keine Eindeutigkeit der Lösung des AWP's (2.1) auf einem beliebig kleinen Intervall um t_0 erwarten darf, wie das siebte Beispiel aus Kapitel 1 bereits zeigte.*

Theorem 2.0.5 (Existenz- und Eindeutigkeitssatz von Picard-Lindelöf). *Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen, und ausserdem lokal Lipschitz-stetig in y , d.h. zu jedem Punkt $(t_0, y_0) \in \Omega$ existiert eine Umgebung $B_\rho(t_0, y_0) \subset \Omega$ und eine Konstante $L_\rho \in [0, \infty)$, sodass*

$$|f(t, y_1) - f(t, y_2)| \leq L_\rho |y_1 - y_2| \quad (2.17)$$

für beliebige Paare $(t, y_1), (t, y_2) \in B_\rho(t_0, y_0)$ gelte. Dann hat das AWP (2.1) auf einem hinreichend kleinen Intervall $I = [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ um t_0 eine eindeutige Lösung z .

Proof. Wir betrachten einen beliebigen Punkt $(t_0, y_0) \in \Omega$ und wählen $\rho > 0$ hinreichend klein, sodass (2.17) auf $B_\rho(t_0, y_0)$ und $\overline{B_\rho(t_0, y_0)} \subset \Omega$ gilt, und setzen desweiteren

$$M := \sup_{(t,y) \in B_\rho(t_0,y_0)} |f(t, y)| < \infty.$$

Anschliessend wählen wir ein hinreichend kleines $\epsilon > 0$, welches

$$[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon] \times \overline{B_{M\epsilon}(y_0)} \subset B_\rho(t_0, y_0)$$

und $L_\rho \epsilon < 1$ erfüllt. Nun betrachten wir die Funktionenmenge

$$\mathcal{F} := \{y : [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon] \rightarrow \overline{B_{M\epsilon}(y_0)} \mid y \text{ ist stetig und } y(t_0) = y_0\},$$

statten diese mit der Supremumsnorm $\|y\| := \sup_{t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]} |y(t)|$ aus und werden nun zeigen, dass durch

$$\Phi(y)(t) := y_0 + \int_{t_0}^t f(s, y(s)) ds$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

eine „Kontraktion“ $\Phi : \mathcal{F} \rightarrow \mathcal{F}$, d.h. eine stetige Selbstabbildung von \mathcal{F} mit

$$\|\Phi(y_1) - \Phi(y_2)\| \leq q \|y_1 - y_2\| \quad \text{für alle } y_1, y_2 \in \mathcal{F} \quad (2.18)$$

und für ein $q \in [0, 1)$ geliefert wird. Zunächst folgt für jedes $y \in \mathcal{F}$ per Definition von Φ sofort die Stetigkeit der Funktion $\Phi(y)(t)$ und ebenso $\Phi(y)(t_0) = y_0$ und

$$|\Phi(y)(t) - y_0| = \left| \int_{t_0}^t f(s, y(s)) ds \right| \leq M |t - t_0| \leq M\epsilon \quad \forall t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon],$$

sodass wir also bereits $\Phi(y) \in \mathcal{F}$ für jedes $y \in \mathcal{F}$ nachgewiesen haben. Nun rechnen wir weiter mittels der lokalen Lipschitz-Bedingung (2.17):

$$\begin{aligned} |\Phi(y_1)(t) - \Phi(y_2)(t)| &= \left| \int_{t_0}^t f(s, y_1(s)) - f(s, y_2(s)) ds \right| \\ &\leq |t - t_0| \sup_{s \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]} |f(s, y_1(s)) - f(s, y_2(s))| \\ &\leq L_\rho \epsilon \sup_{s \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]} |y_1(s) - y_2(s)| = L_\rho \epsilon \|y_1 - y_2\|. \end{aligned}$$

Wenn wir hierin auf der linken Seite das Supremum über alle $t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ bilden, so erhalten wir mit $q := L_\rho \epsilon < 1$ insgesamt also die Behauptung in (2.18). Eine Funktion $z \in \mathcal{F}$ ist nach Proposition 2.0.1 genau dann eine Lösung des AWP's (2.1) auf $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$, wenn sie

$$z(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(s, z(s)) ds = \Phi(z)(t) \quad \forall t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$$

erfüllt, d.h. genau dann wenn z ein Fixpunkt von Φ ist. Tatsächlich liefert die Kontraktionseigenschaft (2.18) von Φ die Existenz solch eines Fixpunktes in \mathcal{F} , wie wir nun direkt nachweisen werden. Dazu konstruieren wir rekursiv eine Folge von Funktionen $\{y_k\} \subset \mathcal{F}$ durch $y_0(t) \equiv y_0$, $y_1 := \Phi(y_0)$, \dots , $y_{k+1} := \Phi(y_k)$, \dots und rechnen mittels k -facher Anwendung von (2.18) auf Φ :

$$\|y_{k+1} - y_k\| = \|\Phi(y_k) - \Phi(y_{k-1})\| \leq q \|y_k - y_{k-1}\| \leq q^k \|y_1 - y_0\|$$

und somit für beliebiges $l \geq k$:

$$\|y_l - y_k\| \leq \sum_{i=k+1}^l \|y_i - y_{i-1}\| \leq \sum_{i=k+1}^{\infty} q^{i-1} \|y_1 - y_0\| = \frac{q^k}{1-q} \|y_1 - y_0\| \quad (2.19)$$

da $q < 1$ ist. Ebenso folgt wegen $q < 1$ aus dieser Abschätzung, dass $\{y_k\}$ eine Cauchy-Folge in \mathcal{F} bezüglich $\|\cdot\|$ ist, und wir werden sofort sehen, dass diese in der Tat bzgl. $\|\cdot\|$ gegen ein $z \in \mathcal{F}$ konvergiert. Zunächst folgt aus (2.19) anhand der Vollständigkeit des \mathbb{R}^n die Existenz eines punktweisen Limes

$$z(t) := \lim_{k \rightarrow \infty} y_k(t) \in \overline{B_{M\epsilon}(y_0)}$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

in jedem $t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$. Desweiteren sehen wir:

$$|z(t) - y_k(t)| = \lim_{l \rightarrow \infty} |y_l(t) - y_k(t)| \leq \limsup_{l \rightarrow \infty} \|y_l - y_k\| \leq \frac{q^k}{1-q} \|y_1 - y_0\|,$$

für jedes $t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$. Also konvergiert die Folge $\{y_k\}$ bzgl. $\|\cdot\|$, d.h. gleichmässig gegen z , woraus die Stetigkeit von z auf $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ und damit auch $z \in \mathcal{F}$ folgt. Aus (2.18) ergibt sich somit auch

$$\|\Phi(z) - \Phi(y_k)\| \leq q \|z - y_k\| \rightarrow 0,$$

also die gleichmässige Konvergenz der Funktionenfolge $\{\Phi(y_k)\}$ gegen die Funktion $\Phi(z)$. Insgesamt erhalten wir also:

$$\Phi(z) \longleftarrow \Phi(y_k) = y_{k+1} \longrightarrow z \quad \text{bzgl. } \|\cdot\|$$

und somit wie gewünscht $z = \Phi(z)$.

Nun zeigen wir noch die Eindeutigkeit dieser Lösung z auf $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$. Zunächst beweisen wir hierfür, dass jede Lösung des AWP's (2.1) auf $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ in der Funktionenmenge \mathcal{F} liegen muss. Angenommen, dies gälte nicht, dann existierte eine Lösung y^* auf $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$, für welche

$$0 < T := \inf\{|t - t_0| \mid t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon] \text{ und } y^*(t) \notin \overline{B_{M\epsilon}(y_0)}\} < \epsilon$$

gälte. Anhand der Stetigkeit von y^* folgte hieraus entweder

$$y^*(t) \in \overline{B_{M\epsilon}(y_0)} \quad \text{für alle } t \in [t_0, t_0 + T] \quad \text{und } y^*(t_0 + T) \in \partial B_{M\epsilon}(y_0) \quad (2.20)$$

oder

$$y^*(t) \in \overline{B_{M\epsilon}(y_0)} \quad \text{für alle } t \in [t_0 - T, t_0] \quad \text{und } y^*(t_0 - T) \in \partial B_{M\epsilon}(y_0). \quad (2.21)$$

Wir nehmen der Einfachheit halber den ersten Fall an und nennen $t^* := t_0 + T$. Desweiteren setzen wir zu Beginn des Beweises $M := \sup_{(t,y) \in B_\rho(t_0, y_0)} |f(t, y)|$ und wählen $\epsilon > 0$ derart klein, dass $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon] \times \overline{B_{M\epsilon}(y_0)} \subset B_\rho(t_0, y_0)$ gilt. Dies liefert zusammen mit (2.20) und $y^*(t_0) = y_0$ anhand des Hauptsatzes der Differential- und Integralrechnung:

$$\begin{aligned} M\epsilon = |y^*(t^*) - y_0| &= |y^*(t^*) - y^*(t_0)| = \left| \int_{t_0}^{t^*} (y^*)'(s) ds \right| = \left| \int_{t_0}^{t^*} f(s, y^*(s)) ds \right| \\ &\leq \int_{t_0}^{t^*} |f(s, y^*(s))| ds \leq MT < M\epsilon, \end{aligned}$$

also $M\epsilon < M\epsilon$, was offenbar ein Widerspruch ist. Insbesondere beweist dies also $\text{graph}(y) \subset B_\rho(t_0, y_0)$ für jede Lösung y von (2.1) auf $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$. Nun wählen wir $\rho > 0$ zu Beginn des Beweises so klein, dass f die Lipschitz-Bedingung (2.17) auf $B_\rho(t_0, y_0)$ erfüllt. Somit folgt aus Satz 2.0.4, hier angewandt auf $\Omega := B_\rho(t_0, y_0)$, dass eine beliebige Lösung y von (2.1) auf $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ mit dem oben konstruierten Fixpunkt z von $\Phi : \mathcal{F} \rightarrow \mathcal{F}$ übereinstimmen muss. \square

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Definition 2.0.2. Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen. Eine Lösung $y : I \rightarrow \mathbb{R}^n$ der Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ heisst rechtsmaximal, falls es keine (!) Lösung $z : J \rightarrow \mathbb{R}^n$ dieser Differentialgleichung auf einem Intervall J mit $I \subset J$ gibt, sodass $y(t) = z(t)$ für alle $t \in I$ gilt und es ein $\bar{t} \in J$ mit $\sup I < \bar{t}$ gibt. Analog heisse eine Lösung $y : I \rightarrow \mathbb{R}^n$ der Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ linksmaximal, falls es keine (!) Lösung $z : J \rightarrow \mathbb{R}^n$ dieser Differentialgleichung auf einem Intervall J mit $I \subset J$ gibt, sodass $y(t) = z(t)$ für alle $t \in I$ gilt und es ein $\bar{t} \in J$ mit $\bar{t} < \inf I$ gibt. Wir nennen eine Lösung maximal, falls sie sowohl rechts- als auch linksmaximal ist.

Theorem 2.0.6. Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen. Für eine rechtsmaximale Lösung y der Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ ist das Definitionsintervall rechtsoffen, und das Paar $(t, y(t))$ verlässt für $t \nearrow \sup I$ jedes Kompaktum K von Ω , d.h. präzise: Zu jedem Kompaktum $K \subset \Omega$ existiert ein $t_+ \in I$ mit

$$(t, y(t)) \notin K \quad \text{für alle} \quad t \geq t_+. \quad (2.22)$$

Weiter kann jede Lösung von $y' = f(\cdot, y)$ zu einer (rechts-)maximalen Lösung fortgesetzt werden.

Proof. Wir nehmen zunächst an, es existierte eine rechtsmaximale Lösung y von $y' = f(\cdot, y)$ und dass $b := \sup I \in I \subset \mathbb{R}$ gälte. Dann gilt $(b, y(b)) \in \Omega$, und nach dem Existenzsatz von Peano existiert eine Lösung $z : [b, b + \epsilon] \rightarrow \mathbb{R}^n$ des AWP's $z' = f(\cdot, z)$, $z(b) = y(b)$. Setzen wir y durch $y(t) := z(t)$ für $t \in [b, b + \epsilon]$ fort, so gilt $y'(t) = f(t, y(t))$ für $t \in I \cup [b, b + \epsilon] \setminus \{b\}$ und ausserdem:

$$\lim_{t \nearrow b} y(t) = y(b) = z(b) = \lim_{t \searrow b} z(t)$$

also dass die Fortsetzung y in $t = b$ stetig ist und weiterhin:

$$\lim_{t \nearrow b} y'(t) = \lim_{t \nearrow b} f(t, y(t)) = f(b, y(b)) = f(b, z(b)) = \lim_{t \searrow b} f(t, z(t)) = \lim_{t \searrow b} z'(t),$$

woraus sich ergibt, dass die links- und rechtsseitigen Ableitungen der Fortsetzung y in $t = b$ existieren, übereinstimmen und mit $f(b, y(b)) = f(b, z(b))$ zusammenfallen. Insgesamt folgt hieraus, dass die Fortsetzung y auf ganz $I \cup [b, b + \epsilon]$ stetig differenzierbar ist und der Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ auf $I \cup [b, b + \epsilon]$ genügt, was der Rechtsmaximalität der ursprünglichen Lösung y widerspricht. Also muss die obige Annahme „ $\sup I \in I \subset \mathbb{R}$ “ falsch und somit das Existenz-Intervall I von y rechtsoffen sein.

Nun betrachten wir ein Kompaktum $K \subset \Omega$ und nehmen die Existenz einer Folge $t_m \nearrow \sup I$ mit $(t_m, y(t_m)) \in K$ für alle m an. Anhand der Kompaktheit von K können wir nach Übergang zu einer Teilfolge

$$(t_m, y(t_m)) \rightarrow (t_0, y_0)$$

für ein Paar $(t_0, y_0) \in K$ bei $m \rightarrow \infty$ annehmen. Insbesondere folgt hieraus: $t_0 = \sup I \in \mathbb{R}$. Wir wählen nun ein $\rho > 0$ so klein, dass $[t_0 - \rho, t_0 + \rho] \times \overline{B_{2\rho}(y_0)} \subset \Omega$ gilt und setzen

$$M := \sup_{[t_0 - \rho, t_0 + \rho] \times \overline{B_{2\rho}(y_0)}} |f| < \infty.$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Nach Definition von t_0 und y_0 gilt $y(t_m) \in B_\rho(y_0)$ und $0 \leq t_0 - t_m < \frac{\rho}{M+1}$ für alle hinreichend grossen m . Wir zeigen nun, dass

$$y(t) \in B_{2\rho}(y_0) \quad \text{für alle} \quad t \in [t_m, t_0), \quad (2.23)$$

für ein derart gross gewähltes, festes m gilt. Angenommen, dies sei falsch. Dann setzen wir

$$\bar{t} := \inf\{t \in [t_m, t_0) \mid y(t) \notin B_{2\rho}(y_0)\}$$

und erhalten aus $y(t_m) \in B_\rho(y_0)$ und wegen der Stetigkeit von y :

$$t_m < \bar{t} < t_0, \quad y(t) \in B_{2\rho}(y_0) \quad \forall t \in [t_m, \bar{t}) \quad \text{und} \quad y(\bar{t}) \in \partial B_{2\rho}(y_0).$$

Hieraus erhalten wir

$$|y'(t)| = |f(t, y(t))| \leq M \quad \forall t \in [t_m, \bar{t})$$

und somit per Integration über $[t_m, \bar{t})$ zusammen mit $0 \leq t_0 - t_m < \frac{\rho}{M+1}$ und $y(t_m) \in B_\rho(y_0)$:

$$\rho \leq |y(\bar{t}) - y(t_m)| \leq M |\bar{t} - t_m| < \rho,$$

was unmöglich ist, und (2.23) ist damit bewiesen. Hiermit erhalten wir also nun sogar

$$|y'(t)| = |f(t, y(t))| \leq M \quad \forall t \in [t_m, t_0)$$

und somit per Integration über $[t_m, t]$ für beliebiges $t \in [t_m, t_0)$ wie soeben:

$$|y(t) - y(t_m)| \leq M |t - t_m|.$$

Dies zeigt uns:

$$\limsup_{t \nearrow t_0} |y(t) - y_0| \leq \limsup_{t \nearrow t_0} |y(t) - y(t_m)| + |y(t_m) - y_0| \leq M |t_0 - t_m| + |y(t_m) - y_0|.$$

Lassen wir nun m gegen ∞ streben, so ergibt sich hieraus wegen $(t_m, y(t_m)) \rightarrow (t_0, y_0)$:

$$\lim_{t \nearrow t_0} y(t) = y_0. \quad (2.24)$$

Definieren wir nun $y(t_0) := y_0$, so haben wir die ursprüngliche rechtsmaximale Lösung y wegen (2.24) stetig auf $I \cup \{t_0\}$ fortgesetzt, und ausserdem gilt:

$$\lim_{t \nearrow t_0} y'(t) = \lim_{t \nearrow t_0} f(t, y(t)) = f(t_0, y_0) = f(t_0, y(t_0)).$$

Hieraus folgt insbesondere, dass y in t_0 differenzierbar ist, da wir nun

$$y'(t_0) = \lim_{h \nearrow 0} \frac{y(t_0 + h) - y(t_0)}{h} = \lim_{t \nearrow t_0} y'(t) = f(t_0, y(t_0))$$

schliessen können. Somit ist y eine Lösung von $y' = f(\cdot, y)$ auf $I \cup \{t_0\}$ im Widerspruch zur Rechtsmaximalität der Lösung y auf I . Also muss die Behauptung (2.22) korrekt sein.

Schliesslich ist zu zeigen, dass jede Lösung y von $y' = f(\cdot, y)$ zu einer rechtsmaximalen Lösung dieser Differentialgleichung fortgesetzt werden kann. Betrachten wir hierzu eine nicht rechtsmaximale Lösung y , so muss $b := \sup I < \infty$ gelten, und es muss eine Lösung z auf einem Intervall J mit $I \subset J$ und $\bar{t} > t$ für alle $t \in I$ und ein $\bar{t} \in J$ existieren. Wäre J rechtsabgeschlossen, so folgte aus dem bereits Bewiesenen, dass z nicht rechtsmaximal wäre und somit zu einer Lösung \tilde{z} auf ein rechtsoffenes Intervall \tilde{J} echt nach rechts fortgesetzt werden könnte. Daher dürfen wir a priori J als rechtsoffen annehmen und somit die Existenz einer Zahl $q \in \mathbb{Q} \cap J$ mit $q > \bar{t} \geq \sup I$. Nun wählen wir eine Aufzählung der rationalen Zahlen \mathbb{Q} , d.h. eine bijektive Abbildung $\mathbb{N} \rightarrow \mathbb{Q}$, die jeder natürlichen Zahl m genau eine rationale Zahl q_m zuordnet. Wir setzen nun

$$m_1 := \min\{m \in \mathbb{N} \mid q_m > b, y \text{ kann als Lösung auf } I \cup [b, q_m) \text{ fortgesetzt werden}\}$$

und wählen eine Fortsetzung y_{m_1} von y auf das Intervall $I \cup [b, q_{m_1})$. Wir nehmen nun an, dass y nicht (!) zu einer rechtsmaximalen Lösung fortgesetzt werden kann. Somit könnte insbesondere die Fortsetzung y_{m_1} nicht rechtsmaximal sein. Ersetzen wir also y durch y_{m_1} , so erhalten wir wie oben einen Index $m_2 > m_1$ durch

$$m_2 := \min\{m \in \mathbb{N} \mid q_m > q_{m_1} > b, y_{m_1} \text{ kann als Lösung auf } I \cup [b, q_m) \text{ fortgesetzt werden}\}. \quad (2.25)$$

Da wir weiterhin annehmen, dass y nicht zu einer rechtsmaximalen Lösung fortgesetzt werden kann, kann auch deren Fortsetzung y_{m_2} nicht rechtsmaximal sein. Fortsetzung dieses Verfahrens liefert somit eine Folge von Indizes

$$m_1 < m_2 < \dots < m_k < \dots, \quad \text{rationale Zahlen } q_{m_1} < q_{m_2} < \dots < q_{m_k} < \dots$$

mit $b < q_{m_1}$ und dazu Funktionen $y_{m_k} : I \cup [b, q_{m_k}) \rightarrow \mathbb{R}^n$, welche die Gleichung $y' = f(\cdot, y)$ auf $I \cup [b, q_{m_k})$ lösen und sich jeweils gegenseitig fortsetzen. Definieren wir nun also $\bar{b} := \sup_{k \in \mathbb{N}} q_{m_k}$, so können wir eine Funktion z auf dem Intervall $J := I \cup [b, \bar{b})$ durch die Vorschrift $z(t) := y_{m_k}(t)$ für $t \in I \cup [b, q_{m_k})$, $\forall k \in \mathbb{N}$, wohldefinieren, welche die Gleichung $y' = f(\cdot, y)$ auf ganz J löst und alle Lösungen y_{m_k} simultan fortsetzt. Angenommen, diese Lösung z wäre nicht rechtsmaximal, so könnte z wiederum auf ein Intervall $J \cup [\bar{b}, q^*)$ für ein $q^* = q_{m^*} \in \mathbb{Q}$ mit $q^* > \bar{b}$ zu einer Lösung \tilde{z} echt fortgesetzt werden. Da $m_k \geq k$ für jedes k gilt, existiert ein k^* mit $m_{k^*} > m^*$. Da nun \tilde{z} insbesondere $y_{m_{k^*-1}}$ als Lösung von $y' = f(\cdot, y)$ auf das Intervall $J \cup [\bar{b}, q_{m^*}) = I \cup [b, q_{m^*})$ echt fortsetzt, folgt aus der Definition des folgenden „minimalen“ Index m_{k^*} – wie oben in (2.25) für die Definition von $m_2 > m_1$ – dass doch $m_{k^*} \leq m^*$ gelten müsste, was im Widerspruch zu $m_{k^*} > m^*$ steht. Somit ist die oben konstruierte Funktion z eine rechtsmaximale Lösung von $y' = f(\cdot, y)$. \square

Wir sahen bereits in Beispiel 6, dass die Längen der Intervalle von maximalen Lösungen der nicht-linearen Differentialgleichung

$$y' = f(\cdot, y) := 1 + y^2$$

exakt π betragen. Insbesondere kann keine maximale Lösung dieser Gleichung auf ganz \mathbb{R} existieren! Der folgende Satz zeigt uns, dass dieses Phänomen nicht eintreten kann, falls f in y ein höchstens lineares Wachstum hat.

Theorem 2.0.7. *Es sei $f : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig und von höchstens linearem Wachstum in y auf kompakten Zeit-Intervallen $[-R, R]$, d.h. zu jedem $R > 0$ existiere eine (von f abhängige) Konstante $M_R < \infty$, sodass*

$$|f(t, y)| \leq M_R(1 + |y|) \quad \text{für alle } (t, y) \in [-R, R] \times \mathbb{R}^n \quad (2.26)$$

gelte. Dann sind alle maximalen Lösungen $y : I \rightarrow \mathbb{R}^n$ von $y' = f(\cdot, y)$ „global“, d.h. $I = \mathbb{R}$.

Proof. Wir betrachten eine maximale Lösung $y : I \rightarrow \mathbb{R}^n$, $I \neq \emptyset$, nehmen im ersten Fall: $b := \sup I < \infty$ an und wählen ein $t_0 \in (\inf I, b)$. Wir wählen ein $R > \max\{|t_0|, |b|\}$, betrachten die Funktion $\Delta := 1 + |y|^2$ auf I und rechnen mit $2ab \leq a^2 + b^2$ und (2.26):

$$\begin{aligned} \Delta'(t) &= 2\langle y(t), y'(t) \rangle \leq 2M_R |y(t)| (1 + |y(t)|) \\ &\leq M_R(2 + 3|y(t)|^2) \leq 3M_R \Delta(t) \quad \text{für alle } t \in [t_0, b). \end{aligned} \quad (2.27)$$

Also folgt $\Delta'(t)\Delta(t) \leq 3M_R \Delta^2(t)$ für alle $t \in [t_0, b)$, und das Lemma von Gronwall, Theorem 2.0.2, liefert:

$$1 + |y(t)|^2 = \Delta(t) \leq \Delta(t_0) e^{3M_R(b-t_0)} =: \Gamma < \infty \quad \text{für alle } t \in [t_0, b). \quad (2.28)$$

Betrachten wir also die kompakte Teilmenge $K := [t_0, b] \times \overline{B_\Gamma(0)}$ von $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, so besagt (2.28), dass das Paar $(t, y(t))$ das Kompaktum K für kein $t \in [t_0, b)$ verlässt, also dass die maximale Lösung y die in Theorem 2.0.6 bewiesene Eigenschaft (2.22) nicht besitzt, was unmöglich ist. Dies beweist $\sup I = \infty$.

Im zweiten Fall nehmen wir $b := \inf I > -\infty$ an, wählen ein $t_0 \in (b, \sup I)$ und betrachten anstatt y die Funktion $\tilde{y}(t) := y(2t_0 - t)$ für $t \in [t_0, 2t_0 - b)$ und sehen wie zum Ende des Beweises von Theorem 2.0.4, dass diese

$$\tilde{y}'(t) = -y'(2t_0 - t) = -f(2t_0 - t, \tilde{y}(t)) = \tilde{f}(t, \tilde{y}(t)) \quad \text{für alle } t \in [t_0, 2t_0 - b)$$

mit $\tilde{f}(t, y) := -f(2t_0 - t, y)$ erfüllt. Man bemerke, dass die Rechtsmaximalität von y zur Linksmaximalität von \tilde{y} und die Linksmaximalität von y zur Rechtsmaximalität von \tilde{y} äquivalent ist. Für $t \in [-R, R]$ ist $|2t_0 - t| < 3R$, wegen $|t_0| < R$, und somit erhalten wir aus (2.26) für $\tilde{f}(t, y) = -f(2t_0 - t, y)$:

$$|\tilde{f}(t, y)| = |f(2t_0 - t, y)| \leq M_{3R}(1 + |y|) \quad \text{für alle } (t, y) \in [-R, R] \times \mathbb{R}^n.$$

Somit erhalten wir wie oben, dass das Paar $(t, \tilde{y}(t)) \in \tilde{K} := [t_0, 2t_0 - b] \times \overline{B_{3R}}(0)$, hier für $\tilde{\Gamma} := (1 + |y(t_0)|^2)e^{3M_{3R}(t_0-b)} < \infty$, für alle $t \in [t_0, 2t_0 - b)$ gelten müsste, was wiederum Theorem 2.0.6 widerspricht, da y linksmaximal und somit \tilde{y} rechtsmaximal ist. Also schliessen wir ebenfalls: $\inf I = -\infty$. \square

Zum Abschluss dieses Kapitels leiten wir noch aus Theorem 2.0.2 eine erste Variante der „stetigen Abhängigkeit“ der eindeutigen Lösungen von AWP's (2.1) von deren Anfangswerten ab, bei Lipschitz-stetigem f :

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Theorem 2.0.8. [Erster Stetigkeits-Satz] Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig auf einer offenen Teilmenge $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ und Lipschitz-stetig in y , erfülle also

$$|f(t, y_1) - f(t, y_2)| \leq L |y_1 - y_2| \quad (2.29)$$

für ein $L \in [0, \infty)$ und für beliebige Paare $(t, y_1), (t, y_2) \in \Omega$. Seien nun $y_0^1, y_0^2 \in \Omega$ zwei festgewählte Anfangswerte und y_1, y_2 die beiden (eindeutigen) Lösungen aus Theorem 2.0.5 der entsprechenden AWP's

$$y' = f(\cdot, y), \quad y(t_0) = y_0^i, \quad i = 1, 2$$

auf einem hinreichend kleinen Intervall $[t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$, so gilt für deren gegenseitigen Abstand:

$$|y_1(t) - y_2(t)| \leq |y_0^1 - y_0^2| e^{L|t-t_0|} \quad (2.30)$$

für alle $t \in [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$.

Proof. Wie im Beweis von Theorem 2.0.4 definieren wir zu y_1, y_2 die Funktion $\Delta := |y_1 - y_2|^2$ auf $I := [t_0 - \epsilon, t_0 + \epsilon]$ und erhalten aus der Voraussetzung (2.29) an f :

$$\begin{aligned} \Delta'(t) &= 2 \langle y_1(t) - y_2(t), y_1'(t) - y_2'(t) \rangle = 2 \langle y_1(t) - y_2(t), f(t, y_1) - f(t, y_2) \rangle \\ &\leq 2L |y_1(t) - y_2(t)|^2 = 2L\Delta(t) \end{aligned}$$

und somit $\Delta'(t)\Delta(t) \leq 2L\Delta^2(t)$, für jedes $t \in I$. Aus Theorem 2.0.2, also aus der ersten Version des Lemmas von Gronwall, folgt somit

$$\Delta(t) \leq \Delta(t_0) \exp(2L(t - t_0)) \quad \text{für alle } t \in [t_0, t_0 + \epsilon],$$

was wegen $\Delta(t_0) = |y_0^1 - y_0^2|^2$ gerade die Abschätzung (2.30) für alle $t \in [t_0, t_0 + \epsilon]$ ist. Durch Betrachtung der Funktionen $\tilde{y}_i(t) := y_i(2t_0 - t)$, $i = 1, 2$, erhalten wir hieraus dann ähnlich wie zum Ende des Beweises von Theorem 2.0.4 auch die Abschätzung (2.30) (anhand der Voraussetzung (2.29) an f) für alle $t \in [t_0 - \epsilon, t_0]$. \square

3 Lineare Systeme

3.1 Grundlagen

In diesem Kapitel erarbeiten wir die grundlegenden Sätze über homogene, lineare Systeme von Differentialgleichungen erster Ordnung, d.h. über Systeme der Form

$$y'(t) = A(t) \cdot y(t) \quad \text{für} \quad t \in [a, b], \quad (3.1)$$

für eine stetige, matrix-wertige Funktion $A : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$. Wir werden diese u.a. anwenden, um homogene, lineare Differentialgleichungen n -ter Ordnung, also Differentialgleichungen der Form

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + a_{n-2}y^{(n-2)} + \dots + a_0y = 0 \quad \text{auf} \quad [a, b]$$

für stetige Funktionen $a_0, \dots, a_{n-1} : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ zu untersuchen, bzw. für nur konstante Koeffizienten(-funktionen) a_0, \dots, a_{n-1} explizit und vollständig zu lösen. Bis zum Ende der Vorlesung versehen wir den Raum $\text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ der quadratischen, reellen Matrizen mit der euklidischen Norm, setzen also

$$|A| := \left(\sum_{i,j=1}^n a_{ij}^2 \right)^{1/2} \quad (3.2)$$

für jedes $A = (a_{ij}) \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$.

Proposition 3.1.1. *Es sei $A : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$, für $-\infty < a < b < \infty$, eine stetige Funktion.*

- 1) *Dann existieren die maximalen Lösungen y von (3.1) auf ganz $[a, b]$, d.h. sind „global“, und bilden einen linearen n -dimensionalen Unterraum, „Lös(A)“, des Raumes $C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$ der auf $[a, b]$ stetig differenzierbaren Funktionen.*
- 2) *Zu fixiertem $t_0 \in [a, b]$ und einem Startvektor $\xi \in \mathbb{R}^n$ existiert genau eine maximale Lösung y_ξ des AWP's*

$$y'(t) = A(t) \cdot y(t), \quad y(t_0) = \xi \quad (3.3)$$

auf $[a, b]$. Die somit konstruierte Abbildung $y : \mathbb{R}^n \rightarrow C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$ liefert einen Isomorphismus des \mathbb{R}^n auf den Lösungsraum Lös(A) von (3.1).

Proof. Wir setzen A mittels des Satzes von Tietze auf ganz \mathbb{R} mit $\sup_{t \in \mathbb{R}} |A(t)| = \max_{t \in [a,b]} |A(t)|$ fort und sehen $|A(t) \cdot y| \leq (\max_{t \in [a,b]} |A(t)|) |y| \forall t \in \mathbb{R}$. Somit dürfen wir die Theoreme 2.0.1 und 2.0.7 auf das stetige Vektorfeld $f(t, y) := A(t) \cdot y$ anwenden und erhalten, dass das AWP (3.3) zu jedem Startwert $\xi \in \mathbb{R}^n$ eine Lösung besitzt, die ausserdem global ist, also auf ganz $[a, b]$ existent ist. Desweiteren ist die Nullfunktion eine Lösung von (3.1), und für je zwei globale Lösungen, y_1, y_2 , ist jede reelle Linearkombination $\alpha y_1 + \beta y_2$ wieder eine (globale) Lösung von (3.1). Somit bildet $\text{Lös}(A)$ einen linearen Unterraum von $C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$. Desweiteren erfüllt $f(t, y) := A(t) \cdot y$ mit $L := \max_{t \in [a,b]} |A(t)|$

$$|f(t, y_1) - f(t, y_2)| \leq L |y_1 - y_2| \tag{3.4}$$

für beliebige Paare $(t, y_1), (t, y_2)$ aus $[a, b] \times \mathbb{R}^n$, also gerade die Lipschitz-Bedingung (2.16) aus Satz 2.0.4. Somit ist also zu fixiertem $t_0 \in [a, b]$ und beliebig vorgegebenem Startvektor $\xi \in \mathbb{R}^n$ jede maximale Lösung y_ξ des AWP's (3.3) eindeutig, sodass die Abbildung $\xi \mapsto y_\xi$ wohldefiniert ist. Ausserdem sehen wir

$$y_{\alpha\xi + \beta\eta}(t_0) = \alpha \xi + \beta \eta = (\alpha y_\xi + \beta y_\eta)(t_0),$$

und wir erhalten anhand der Eindeutigkeit einer jeden maximalen Lösung, dass die Lösung $y_{\alpha\xi + \beta\eta}$ zum Startwert $\alpha\xi + \beta\eta$ mit der Linearkombination $\alpha y_\xi + \beta y_\eta$ der Lösungen y_ξ, y_η übereinstimmen muss, also

$$y_{\alpha\xi + \beta\eta} = \alpha y_\xi + \beta y_\eta$$

und somit die Linearität der Abbildung y . Ist nun z eine Lösung von (3.1), also $z \in \text{Lös}(A)$, so erhalten wir durch $y_{z(t_0)}$ eine Funktion aus $\text{Lös}(A)$, die wegen $y_{z(t_0)}(t_0) = z(t_0)$ und wieder wegen Satz 2.0.4 mit z auf ganz $[a, b]$ übereinstimmen muss. Also ist y surjektiv auf $\text{Lös}(A)$. Und gilt $y_\xi \equiv 0$ auf $[a, b]$, so folgt insbesondere: $\xi = y_\xi(t_0) = 0$, also dass die lineare Abbildung $\xi \mapsto y_\xi$ injektiv ist. y liefert somit einen kanonischen Isomorphismus des \mathbb{R}^n auf $\text{Lös}(A)$. \square

Definition 3.1.1. Eine stetig differenzierbare Abbildung $Y : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ heisse eine *Fundamentalmatrix* von (3.1), falls deren Spalten(-Funktionen) eine *Basis* von $\text{Lös}(A)$ bilden.

Proposition 3.1.2. Es sei $A : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$, für $-\infty < a < b < \infty$, eine stetige Funktion. Dann ist $Y : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ genau dann eine *Fundamentalmatrix* von (3.1), wenn Y die *Matrix-Differentialgleichung*

$$Y'(t) = A(t) \cdot Y(t), \quad \text{für alle } t \in [a, b] \tag{3.5}$$

löst und $Y(t_0)$ in einem beliebig fixierten Zeitpunkt $t_0 \in [a, b]$ invertierbar ist.

Proof. Es sind genau dann alle Spalten y_1, y_2, \dots, y_n von Y in $\text{Lös}(A)$ enthalten, wenn die Matrix(-Funktion) $Y = (y_1, \dots, y_n)$ die Differentialgleichung (3.5) auf $[a, b]$ löst. Wir wählen nun ein $t_0 \in [a, b]$ beliebig und bezeichnen wieder mit $y : \mathbb{R}^n \rightarrow C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$ die

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Isomorphie des \mathbb{R}^n auf $\text{Lös}(A)$ aus (3.3). Für die Spaltenfunktionen einer Lösung Y von (3.5) gilt:

$$y_i = y_{y_i(t_0)}. \quad (3.6)$$

Da die Zuordnung $\xi \mapsto y_\xi$ aus (3.3) ein Isomorphismus ist, bilden somit seine n Bilder $y_{y_1(t_0)}, y_{y_2(t_0)}, \dots, y_{y_n(t_0)}$ genau dann eine Basis von $\text{Lös}(A)$, falls die n Startvektoren $y_1(t_0), \dots, y_n(t_0)$ eine Basis des \mathbb{R}^n bilden. Wegen (3.6) und anhand Definition 3.1.1 bedeutet dies: $Y = (y_1, \dots, y_n)$ ist genau dann eine Fundamentalmatrix von (3.1), falls $Y(t_0) = (y_1, \dots, y_n)(t_0)$ invertierbar ist. \square

Proposition 3.1.3. *Es sei $A : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$, für $-\infty < a < b < \infty$, eine stetige Funktion. Dann erfüllt die Determinante einer Lösung $Y : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ von (3.5) die Differentialgleichung*

$$\det(Y)' = \text{Spur}(A) \det(Y) \quad \text{auf} \quad [a, b]. \quad (3.7)$$

Insbesondere folgt hieraus, dass die Determinante einer Fundamentalmatrix $Y : [a, b] \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ von (3.1) $\det(Y)(t) \neq 0$ und

$$\det(Y)(t) = \det(Y(t_0)) \exp\left(\int_{t_0}^t \text{Spur}(A)(s) ds\right) \quad \text{für alle} \quad t_0 \leq t \in [a, b] \quad (3.8)$$

erfüllt.

Proof. Wir betrachten anstatt Y deren Transponierte Y^T , deren Spalten also die Zeilen z_i von Y sind, und sehen anhand von (3.5), d.h. anhand von $(Y^T)'(t) = Y^T(t) \cdot A^T(t)$:

$$z_i'(t) = \sum_{j=1}^n a_{ij}(t) z_j(t), \quad \text{für alle} \quad t \in [a, b]. \quad (3.9)$$

Anhand der Linearität der Determinante in jeder ihrer Spalten berechnet man die folgende „Produkt-Ableitungsformel“

$$\frac{d}{dt} \det(\zeta_1, \zeta_2, \dots, \zeta_n)(t) = \sum_{i=1}^n \det(\zeta_1(t), \dots, \zeta_i'(t), \dots, \zeta_n(t)),$$

für n beliebige, stetig differenzierbare Funktionen $\zeta_i : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$. Somit erhalten wir

aus (3.9):

$$\begin{aligned}
 \det(Y)'(t) &= \det(Y^T)'(t) = \det((z_1, z_2, \dots, z_n))'(t) \\
 &= \sum_{i=1}^n \det((z_1, \dots, z_{i-1}, z'_i, z_{i+1}, \dots, z_n))(t) \\
 &= \sum_{i=1}^n \det((z_1, \dots, z_{i-1}, \sum_{j=1}^n a_{ij} z_j, z_{i+1}, \dots, z_n))(t) \\
 &= \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(t) \det((z_1, \dots, z_{i-1}, z_j, z_{i+1}, \dots, z_n))(t) \\
 &= \sum_{i=1}^n a_{ii}(t) \det((z_1, \dots, z_i, \dots, z_n))(t) \\
 &= \text{Spur}(A(t)) \det(Y^T)(t) = \text{Spur}(A(t)) \det(Y)(t).
 \end{aligned}$$

Somit folgt die letzte Behauptung (3.8) zu einer Fundamentalmatrix Y von (3.1) zusammen mit Proposition 3.1.2 und Beispiel 5 von Kapitel 1. \square

Als eine interessante Anwendung studieren wir nun homogene, lineare Differentialgleichungen n -ter Ordnung, d.h. Differentialgleichungen der Form

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + a_{n-2}y^{(n-2)} + \dots + a_0y = 0 \quad \text{auf} \quad [a, b], \quad (3.10)$$

für n -fach stetig differenzierbare Funktionen $y : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$, wobei wir hierbei annehmen, dass die Koeffizientenfunktionen $a_0, \dots, a_{n-1} : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ stetig seien. Man überlege sich zunächst, dass y genau dann eine Lösung der skalaren Gleichung (3.10) auf $[a, b]$ ist, wenn die \mathbb{R}^n -wertige C^1 -Funktion $z := (y, y', y'', \dots, y^{(n-1)})$ eine Lösung des Systems 1. Ordnung

$$z' = A \cdot z \quad \text{auf} \quad [a, b] \quad (3.11)$$

ist, wobei A die matrix-wertige Funktion

$$\begin{pmatrix}
 0 & 1 & 0 & \dots & 0 \\
 0 & 0 & 1 & \dots & 0 \\
 \vdots & 0 & 0 & \dots & \vdots \\
 0 & 0 & 0 & \dots & 1 \\
 -a_0 & -a_1 & \dots & -a_{n-2} & -a_{n-1}
 \end{pmatrix} \quad (3.12)$$

bezeichne. Somit muss der Lösungsraum „Lös(a_0, a_2, \dots, a_{n-1})“ von (3.10) isomorph zum linearen Lösungsraum Lös(A) des Gleichungssystems (3.11) 1. Ordnung sein, also anhand von Proposition 3.1.1 isomorph zum \mathbb{R}^n . Präziser erhalten wir aus dem zweiten Teil von Proposition 3.1.1, dass die Isomorphie des \mathbb{R}^n auf Lös(A) und somit auf Lös(a_0, a_2, \dots, a_{n-1}) durch die Zuordnung $z(t_0) = (y(t_0), \dots, y^{(n-1)}(t_0)) \mapsto z = (y, y', y'', \dots, y^{(n-1)})$ gegeben ist. D.h. zu fixiertem $t_0 \in [a, b]$ existiert zu jedem vorgegebenen Tupel $(y_0, y_0^1, \dots, y_0^{(n-1)}) \in \mathbb{R}^n$ genau eine Lösung y von (3.10), deren ersten $n-1$

Ableitungen zum Zeitpunkt t_0 gerade die vorgegebenen Werte $y(t_0) = y_0$, $y'(t_0) = y_0^1$, \dots , $y^{(n-1)}(t_0) = y_0^{(n-1)}$ hat.

Im Hinblick auf die Propositionen 3.1.2 und 3.1.3 legt dies die folgende Definition nahe:

Definition 3.1.2. n C^n -Funktionen $y_1, y_2, \dots, y_n : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ heissen ein „Fundamentalsystem“ von (3.10), falls sie eine Basis des n -dimensionalen Lösungsraums von (3.10) bilden.

Desweiteren definieren wir die „Wronski-Determinante“ W von n Lösungen y_1, y_2, \dots, y_n von (3.10) als Determinante der Matrix

$$\begin{pmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots \\ y_1^{(n-2)} & y_2^{(n-2)} & \dots & y_n^{(n-2)} \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{pmatrix} \quad (3.13)$$

Theorem 3.1.1. n C^n -Funktionen $y_1, y_2, \dots, y_n : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ bilden genau dann ein Fundamentalsystem von (3.10), wenn die Wronski-Determinante W von $\{y_1, y_2, \dots, y_n\}$ in einem beliebigen Zeitpunkt $t \in [a, b]$ nicht verschwindet. $W(t)$ lässt sich vermöge der Formel

$$W(t) = W(t_0) \exp\left(-\int_{t_0}^t a_{n-1}(s) ds\right) \quad \text{für alle } t_0 \leq t \in [a, b] \quad (3.14)$$

zu beliebig fixiertem $t_0 \in [a, b]$ berechnen. Ist insbesondere der Koeffizient a_{n-1} zu $y^{(n-1)}$ in (3.10) konstant, so gilt:

$$W(t) = W(t_0) \exp(-a_{n-1}(t - t_0)) \quad \text{für alle } t_0 \leq t \in [a, b].$$

Proof. Anhand der Äquivalenz von (3.10) und (3.11) löst die Matrix Y aus (3.13) zu n Lösungen y_1, y_2, \dots, y_n von (3.10) die Matrix-Differentialgleichung $Y' = A \cdot Y$, wobei die Matrix A in (3.12) durch die Koeffizienten a_0, a_1, \dots, a_{n-1} gegeben ist. n Funktionen y_1, y_2, \dots, y_n bilden genau dann ein Fundamentalsystem von (3.10), falls die Spalten der Matrix Y eine Basis des zu (3.10) äquivalenten Gleichungssystems (3.11) 1. Ordnung bilden, also falls – per Definition 3.1.1 – die Matrix Y eine Fundamentalmatrix des Systems 1. Ordnung (3.11) ist. Da $Y' = A \cdot Y$ gilt, ist dies nach Proposition 3.1.2 wiederum äquivalent zur Invertierbarkeit von $Y(t)$ in einem beliebigen Zeitpunkt $t \in [a, b]$, und dies ist wiederum äquivalent zu $W(t) \neq 0$ in einem beliebigen Zeitpunkt $t \in [a, b]$, wegen $W = \det Y$. Schliesslich erhalten wir aus $Y' = A \cdot Y$ zusammen mit $\text{Spur}(A) = -a_{n-1}$ anhand von Proposition 3.1.3 die letzte Behauptung:

$$\begin{aligned} W(t) &= \det Y(t) = \det Y(t_0) \exp\left(\int_{t_0}^t \text{Spur}(A)(s) ds\right) \\ &= W(t_0) \exp\left(-\int_{t_0}^t a_{n-1}(s) ds\right) \quad \text{für alle } t_0 \leq t \in [a, b]. \end{aligned}$$

□

3.2 Lineare Differentialgleichungen n -ter Ordnung mit konstanten Koeffizienten

In diesem Abschnitt geben wir den gesamten Lösungsraum einer linearen Differentialgleichung (3.10) n -ter Ordnung explizit für den Fall an, dass die Koeffizienten a_0, a_1, \dots, a_{n-1} konstante reelle Zahlen sind. Zunächst lässt sich (3.10) auch in der Form

$$P\left(\frac{d}{dt}\right)(y) = 0 \quad \text{auf} \quad [a, b]$$

für den „polynomialen“ Differentialoperator

$$P\left(\frac{d}{dt}\right) := \frac{d^n}{dt^n} + a_{n-1} \frac{d^{n-1}}{dt^{n-1}} + a_{n-2} \frac{d^{n-2}}{dt^{n-2}} + \dots + a_0 : C^n([a, b], \mathbb{C}) \longrightarrow C^0([a, b], \mathbb{C})$$

schreiben. Wendet man $P\left(\frac{d}{dt}\right)$ auf die Funktion $\exp(\lambda t)$, für ein $\lambda \in \mathbb{C}$ an, so erhält man wegen $\frac{d}{dt} \exp(\lambda t) = \lambda \exp(\lambda t)$:

$$P\left(\frac{d}{dt}\right)(\exp(\lambda t)) = P(\lambda) \exp(\lambda t) = (\lambda^n + a_{n-1} \lambda^{n-1} + a_{n-2} \lambda^{n-2} + \dots + a_0) \exp(\lambda t).$$

Hat also das Polynom P n verschiedene reelle Nullstellen $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$, so sind offenbar die n Funktionen $\exp(\lambda_i t)$ Lösungen von (3.10). Und in der Tat sind diese Funktionen auch linear unabhängig, bilden also ein Fundamentalsystem von (3.10), denn deren Wronski-Determinante W in $t = 0$ ist hier einfach die Determinante der Matrix

$$\begin{pmatrix} 1 & 1 & \dots & 1 \\ \lambda_1 & \lambda_2 & \dots & \lambda_n \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots \\ \lambda_1^{n-2} & \lambda_2^{n-2} & \dots & \lambda_n^{n-2} \\ \lambda_1^{n-1} & \lambda_2^{n-1} & \dots & \lambda_n^{n-1} \end{pmatrix} \quad (3.15)$$

also $W(0) = \prod_{j>i} (\lambda_j - \lambda_i) \neq 0$, woraus die obige Behauptung mit Theorem 3.1.1 folgt. In diesem simplen Fall hat das Polynom P die Aufspaltung $P(\lambda) = (\lambda - \lambda_1) \cdot (\lambda - \lambda_2) \cdot \dots \cdot (\lambda - \lambda_n)$ in (miteinander kommutierende) Linearfaktoren, und die analoge Aussage gilt für $P\left(\frac{d}{dt}\right)$, also

$$P\left(\frac{d}{dt}\right) = \left(\frac{d}{dt} - \lambda_1\right) \circ \left(\frac{d}{dt} - \lambda_2\right) \circ \left(\frac{d}{dt} - \lambda_n\right)$$

woran man ebenfalls sofort erkennt, dass $P\left(\frac{d}{dt}\right)(\exp(\lambda t)) = 0$ genau für $\lambda \in \{\lambda_1, \dots, \lambda_n\}$ folgt. Ist nun beispielsweise λ_1 eine Nullstelle von P 2. Ordnung und sind $\lambda_2, \dots, \lambda_{n-1}$ $n - 2$ Nullstellen 1. Ordnung, so hat P die Zerlegung

$$P(\lambda) = (\lambda - \lambda_1)^2 \cdot (\lambda - \lambda_2) \cdot \dots \cdot (\lambda - \lambda_{n-1}).$$

Es stellt sich somit die Frage, welche Funktion ausser $\exp(\lambda_1 t)$ vom Differentialoperator $\left(\frac{d}{dt} - \lambda_1\right)^2$ annulliert („zur konstanten Nullfunktion gemacht“) wird. In der Tat rechnen wir sofort für $t e^{\lambda_1 t}$ nach:

$$\left(\frac{d}{dt} - \lambda_1\right)^2 (t e^{\lambda_1 t}) = \left(\frac{d}{dt} - \lambda_1\right)(e^{\lambda_1 t}) = 0.$$

Somit wäre sicherlich $\{t \exp(\lambda_1 t), \exp(\lambda_1 t), \exp(\lambda_2 t), \dots, \exp(\lambda_{n-1} t)\}$ ein Fundamentalsystem von (3.10) in dem hier diskutierten 2. Spezialfall, falls wir die lineare Unabhängigkeit von $\{t \exp(\lambda_1 t), \exp(\lambda_1 t), \exp(\lambda_2 t), \dots, \exp(\lambda_{n-1} t)\}$ nachweisen können. Wir beweisen dies und behandeln den allgemeinen Fall nun in

Theorem 3.2.1. *Es habe das der homogenen, linearen Differentialgleichung n -ter Ordnung (3.10) zugeordnete Polynom $P(\lambda) = \lambda^n + a_{n-1} \lambda^{n-1} + a_{n-2} \lambda^{n-2} + \dots + a_0$ die (allgemeine) Aufspaltung*

$$P(\lambda) = \prod_{i=1}^k (\lambda - \lambda_i)^{r_i} \prod_{j=1}^l (\lambda - \mu_j)^{s_j} \prod_{j=1}^l (\lambda - \bar{\mu}_j)^{s_j} \quad (3.16)$$

wobei $\lambda_1, \dots, \lambda_k$ die (paarweise verschiedenen) reellen und $\{\mu_1, \bar{\mu}_1\}, \dots, \{\mu_l, \bar{\mu}_l\}$ die (paarweise verschiedenen) zueinander konjugierten, komplexen Nullstellen von P seien, also mit $\mu_j = \alpha_j + i\beta_j$ und $\beta_j > 0$. Für die Ordnungen der Nullstellen gilt $r_i, s_j \geq 1$ und ausserdem

$$\sum_{i=1}^k r_i + 2 \sum_{j=1}^l s_j = n.$$

Dann bilden die Funktionen

$$\begin{aligned} t^r e^{\lambda_i t}, \quad r = 0, \dots, r_i - 1, \quad i = 1, \dots, k, \\ t^s e^{\alpha_j t} \cos(\beta_j t), \quad t^s e^{\alpha_j t} \sin(\beta_j t), \quad s = 0, \dots, s_j - 1, \quad j = 1, \dots, l \end{aligned} \quad (3.17)$$

ein Fundamentalsystem der homogenen, linearen Differentialgleichung (3.10) n -ter Ordnung, d.h. bildet eine Basis des n -dimensionalen Lösungsraums von (3.10).

Proof. Wir betrachten für beliebige $r, m \in \mathbb{N}$ und beliebiges $\mu \in \mathbb{C}$ die Funktion $y(t) := t^r e^{\mu t}$ und das Polynom $q(\lambda) = (\lambda - \mu)^m$ und berechnen sukzessive:

$$\begin{aligned} q\left(\frac{d}{dt}\right)(y) &= \left(\frac{d}{dt} - \mu\right)^{m-1} (r t^{r-1} e^{\mu t}) = r(r-1) \left(\frac{d}{dt} - \mu\right)^{m-2} (t^{r-2} e^{\mu t}) = \dots \\ &= r(r-1) \dots (r-m+1) t^{r-m} e^{\mu t}, \end{aligned}$$

sodass gerade für $r < m$ $q\left(\frac{d}{dt}\right)(y) = 0$ folgt. Anhand der Aufspaltung (3.16) von P beweist dies, dass exakt die Funktionen

$$\begin{aligned} t^r e^{\lambda_i t}, \quad r = 0, \dots, r_i - 1, \quad i = 1, \dots, k \\ t^s e^{\mu_j t}, \quad t^s e^{\bar{\mu}_j t}, \quad s = 0, \dots, s_j - 1, \quad j = 1, \dots, l, \end{aligned}$$

vom Differentialoperator $P\left(\frac{d}{dt}\right)$ annulliert werden, was äquivalent zu der Aussage ist, dass die in (3.17) angegebenen (reellwertigen) Funktionen die Differentialgleichung (3.10) n -ter Ordnung allesamt lösen. Dies sind offenbar exakt n Funktionen, sodass nun nur noch deren lineare Unabhängigkeit nachgewiesen werden muss. Hierzu betrachten wir eine triviale Relation zwischen diesen, also reelle Zahlen $\sigma_{i,r}, \zeta_{j,s}, \eta_{j,s}$, für welche

$$\sum_{i=1}^k \sum_{r=0}^{r_i-1} \sigma_{i,r} t^r e^{\lambda_i t} + \sum_{j=1}^l \sum_{s=0}^{s_j-1} \zeta_{j,s} t^s e^{\alpha_j t} \cos(\beta_j t) + \sum_{j=1}^l \sum_{s=0}^{s_j-1} \eta_{j,s} t^s e^{\alpha_j t} \sin(\beta_j t) \equiv 0$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

für alle $t \in \mathbb{R}$ simultan gelte. Setzen wir $\tilde{\zeta}_{j,s} := \frac{\zeta_{j,s} - i\eta_{j,s}}{2}$ und $\tilde{\eta}_{j,s} := \frac{\zeta_{j,s} + i\eta_{j,s}}{2}$, so ist diese Relation äquivalent zur Relation

$$\sum_{i=1}^k \sum_{r=0}^{r_i-1} \sigma_{i,r} t^r e^{\lambda_i t} + \sum_{j=1}^l \sum_{s=0}^{s_j-1} \tilde{\zeta}_{j,s} t^s e^{\mu_j t} + \sum_{j=1}^l \sum_{s=0}^{s_j-1} \tilde{\eta}_{j,s} t^s e^{\bar{\mu}_j t} \equiv 0 \quad (3.18)$$

für alle $t \in \mathbb{R}$. Nun fixieren wir ein $i \in \{1, \dots, k\}$ und versuchen $\sigma_{i,r_i-1} = 0$ zu zeigen, indem wir die Polynome $p_i(\lambda) := P(\lambda) \cdot (\lambda - \lambda_i)^{-1}$ und $q_i(\lambda) := P(\lambda) \cdot (\lambda - \lambda_i)^{-r_i}$ betrachten. Wir sehen wie oben anhand der Linearfaktor-Zerlegung von P , dass exakt die Funktionen

$$t^r e^{\lambda_{i'} t}, \quad \text{für } r = 0, \dots, r_{i'} - 1, \quad \text{für } i' \neq i, \quad \text{und für } r < r_i - 1, \quad \text{falls } i' = i, \\ t^s e^{\mu_j t}, t^s e^{\bar{\mu}_j t}, \quad \text{für } s = 0, \dots, s_j - 1, \quad j = 1, \dots, l$$

von $p_i(\frac{d}{dt})$ annulliert werden und dass wegen $p_i(\lambda) = q_i(\lambda) \cdot (\lambda - \lambda_i)^{r_i-1}$ und $q_i(\lambda_i) \neq 0$

$$p_i\left(\frac{d}{dt}\right)(t^{r_i-1} e^{\lambda_i t}) = q_i\left(\frac{d}{dt}\right) \circ \left(\frac{d}{dt} - \lambda_i\right)^{r_i-1} (t^{r_i-1} e^{\lambda_i t}) \\ = (r_i - 1)! q_i\left(\frac{d}{dt}\right)(e^{\lambda_i t}) = (r_i - 1)! q_i(\lambda_i) e^{\lambda_i t} \neq 0$$

für alle $t \in \mathbb{R}$ gilt. Wenden wir ausserdem $p_i(\frac{d}{dt})$ auf die triviale Relation (3.18) an, so erhalten wir insgesamt:

$$0 = p_i\left(\frac{d}{dt}\right) \left(\sum_{i=1}^k \sum_{r=0}^{r_i-1} \sigma_{i,r} t^r e^{\lambda_i t} + \sum_{j=1}^l \sum_{s=0}^{s_j-1} \tilde{\zeta}_{j,s} t^s e^{\mu_j t} + \sum_{j=1}^l \sum_{s=0}^{s_j-1} \tilde{\eta}_{j,s} t^s e^{\bar{\mu}_j t} \right) \\ = 0 + \dots + 0 + \sigma_{i,r_i-1} (r_i - 1)! q_i(\lambda_i) e^{\lambda_i t} + 0 + \dots + 0,$$

also in der Tat $\sigma_{i,r_i-1} = 0$. Falls die Ordnung r_i der Nullstelle λ_i grösser als 1 sein sollte, so betrachten wir desweiteren $p_i(\lambda) := P(\lambda) \cdot (\lambda - \lambda_i)^{-2}$ und wieder $q_i(\lambda) := P(\lambda) \cdot (\lambda - \lambda_i)^{-r_i}$ und erhalten wie oben, indem man einfach $r_i - 1$ nun durch $r_i - 2$ ersetzt, dass wegen $p_i(\lambda) = q_i(\lambda) \cdot (\lambda - \lambda_i)^{r_i-2}$ und $q_i(\lambda_i) \neq 0$

$$p_i\left(\frac{d}{dt}\right)(t^{r_i-2} e^{\lambda_i t}) = q_i\left(\frac{d}{dt}\right) \circ \left(\frac{d}{dt} - \lambda_i\right)^{r_i-2} (t^{r_i-2} e^{\lambda_i t}) \\ = (r_i - 2)! q_i\left(\frac{d}{dt}\right)(e^{\lambda_i t}) = (r_i - 2)! q_i(\lambda_i) e^{\lambda_i t} \neq 0$$

für alle $t \in \mathbb{R}$ gilt. Somit folgt wieder durch Anwendung von $p_i(\frac{d}{dt})$ auf die triviale Relation (3.18), zusammen mit $\sigma_{i,r_i-1} = 0$:

$$0 = 0 + \dots + 0 + \sigma_{i,r_i-2} (r_i - 2)! q_i(\lambda_i) e^{\lambda_i t} + 0 + \dots + 0,$$

und daher $\sigma_{i,r_i-2} = 0$. Durch sukzessive Anwendung dieses Verfahrens erhalten wir somit, dass die Koeffizienten $\sigma_{i,r}$ für $r = 0, \dots, r_i - 1$ alle gleich Null sein müssen, und analog folgert man dies für die Koeffizienten $\tilde{\zeta}_{j,s}$ und $\tilde{\eta}_{j,s}$ und damit auch für alle $\zeta_{j,s}$ und $\eta_{j,s}$. Dies beweist die lineare Unabhängigkeit der in (3.17) angegebenen Lösungen von (3.10). \square

Beispiel: Eine klassische Anwendung dieses Satzes besteht in der vollständigen Lösung der Differentialgleichung 2. Ordnung des „harmonischen Oszillators“, d.h. der homogenen Differentialgleichung

$$\ddot{y}(t) + 2\rho\dot{y}(t) + \omega^2 y(t) = 0 \quad (3.19)$$

wobei ρ und ω positive, reelle Zahlen seien. In der Tat ist dies gerade die Bewegungsgleichung einer punktförmigen Masse m , die sich am Ende einer bis zur Länge $|y(t)|$ ausgelenkten Feder befindet und deren Gesamtkraft $m\ddot{y}(t)$ zum Zeitpunkt t die Summe aus der „Spannkraft“ $-ky(t)$ der bis zur Länge $|y(t)|$ gedehnten Feder und einer Reibungskraft $-r\dot{y}(t)$ ist, wenn wir $\omega := \sqrt{\frac{k}{m}}$ und $\rho := \frac{r}{2m}$ in (3.19) definieren. k und r sind in diesem Fall positive Konstanten, die durch das Material der Feder gegeben sind und experimentell bestimmt werden können. Das zu (3.19) korrespondierende Polynom lautet $P(\lambda) = \lambda^2 + 2\rho\lambda + \omega^2$ und besitzt die beiden (im allgemeinen komplexen) Nullstellen

$$\lambda_1 = -\rho + \sqrt{\rho^2 - \omega^2} \quad \text{und} \quad \lambda_2 = -\rho - \sqrt{\rho^2 - \omega^2}. \quad (3.20)$$

Nun sind die folgenden Fälle zu unterscheiden:

Fall 1: $\rho > \omega$: Genau in diesem Fall sind die beiden Nullstellen reell und verschieden, also $\lambda_2 < \lambda_1 \in \mathbb{R}$. Theorem 3.2.1 liefert somit in diesem Fall, dass die allgemeine Lösung von (3.19) durch

$$y(t) = c_1 e^{\lambda_1 t} + c_2 e^{\lambda_2 t}$$

auf ganz \mathbb{R} , für reelle Koeffizienten c_1, c_2 , gegeben ist. Da anhand der Formel (3.20) und wegen $\omega > 0$ ausserdem beide Nullstellen negativ sein müssen, also $\lambda_2 < \lambda_1 < 0$, klingen die Lösungen in diesem Fall recht schnell ab, oszillieren also offenbar gar nicht.

Fall 2: Es gilt exakt $\rho = \omega$. In diesem Fall liefert Formel (3.20): $\lambda_1 = \lambda_2 = -\rho < 0$, d.h. $P(\lambda) = (\lambda + \rho)^2$. In diesem Fall liefert Theorem 3.2.1, dass die allgemeine Lösung von (3.19) durch

$$y(t) = (c_1 + c_2 t) e^{-\rho t}$$

auf ganz \mathbb{R} , für reelle Koeffizienten c_1, c_2 , gegeben ist. Da $te^{-\rho t}$ für grosse t -Werte beinahe so klein wie $e^{-\rho t}$ ist, verhalten sich diese Lösungen ähnlich wie im ersten Fall, klingen also einfach exponentiell ab.

Fall 3: $\rho < \omega$: Genau in diesem Fall sind die beiden Nullstellen echt komplex und notwendigerweise zueinander konjugiert und verschieden, also $\lambda_1 \neq \lambda_2 = \bar{\lambda}_1 \in \mathbb{C}$ mit Realteil $\alpha := -\rho < 0$ und Imaginärteil $\beta := \sqrt{\omega^2 - \rho^2} > 0$ bzw. $-\beta < 0$. In diesem Fall liefert Theorem 3.2.1, dass die allgemeine Lösung von (3.19) durch

$$y(t) = e^{-\rho t} (c_1 \cos(\sqrt{\omega^2 - \rho^2} t) + c_2 \sin(\sqrt{\omega^2 - \rho^2} t))$$

auf ganz \mathbb{R} , für reelle Koeffizienten c_1, c_2 , gegeben ist. Genau in diesem Fall schwingen also die Lösungen von (3.19) in der Tat, und zwar mit der Frequenz $\frac{\sqrt{\omega^2 - \rho^2}}{2\pi}$, klingen jedoch während ihrer Oszillation anhand der positiven Reibungskonstanten r , also wegen $\rho = \frac{r}{2m} > 0$, ebenfalls exponentiell ab.

3.3 Homogene lineare Systeme 1. Ordnung mit konstanten Koeffizienten

In diesem Abschnitt geben wir die Lösung der Matrix-Differentialgleichung (3.5) für zeitunabhängige Koeffizienten-Matrizen A explizit an. Wir definieren hierfür zunächst den Begriff der Exponentialreihe einer quadratischen Matrix:

Definition 3.3.1. Sei $A \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ eine beliebige quadratische Matrix, so definieren wir deren „Exponentialreihe“ durch:

$$\exp(A) := \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{j=0}^n \frac{1}{j!} A^j, \quad (3.21)$$

wobei hier A^j als j -fache Multiplikation der Matrix A mit sich selbst zu verstehen sei.

Proposition 3.3.1. 1) Die Reihe $\sum_{j=0}^{\infty} \frac{1}{j!} A^j$ in (3.21) ist absolut konvergent für jedes $A \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$, sodass insbesondere $\exp(A)$ für jedes $A \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ existiert und ein Element von $\text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ ist.

2) Für zwei kommutierende Matrizen $A, B \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ gilt die „Funktionalgleichung“:

$$\exp(A + B) = \exp(A) \cdot \exp(B).$$

Insbesondere ist für beliebiges $A \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ deren Exponential $\exp(A)$ invertierbar mit $(\exp(A))^{-1} = \exp(-A)$.

3) Für beliebiges $A \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ ist die Funktion $t \mapsto \exp(tA)$ auf ganz \mathbb{R} beliebig häufig differenzierbar und besitzt die Ableitungen

$$\frac{d^n}{dt^n} \exp(tA) = A^n \exp(tA) \quad \text{für alle } t \in \mathbb{R}. \quad (3.22)$$

Proof. Zu 1): Aus der Dreiecksungleichung und aus $|A \cdot B| \leq |A| |B|$ erhalten wir zunächst

$$\left| \sum_{j=l}^n \frac{1}{j!} A^j \right| \leq \sum_{j=l}^n \frac{1}{j!} |A|^j$$

für beliebige Indizes $l \leq n \in \mathbb{N}$. Desweiteren gilt für ein beliebiges $R > 0$ mit $|A| \leq R$ und jedes $n \in \mathbb{N}$:

$$\sum_{j=0}^n \frac{1}{j!} |A|^j \leq \sum_{j=0}^{\infty} \frac{1}{j!} R^j = \exp(R).$$

Also bilden die Partialsummen $\{\sum_{j=0}^n \frac{1}{j!} |A|^j\}$ und $\{\sum_{j=0}^n \frac{1}{j!} A^j\}$ Cauchyfolgen in \mathbb{R} bzw. in $\text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ und sind somit konvergent, anhand der Vollständigkeit von $(\mathbb{R}, |\cdot|)$ bzw. $(\text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R}), |\cdot|)$ (ausgestattet mit der euklidischen Norm (3.2)).

Die Funktionalgleichung in (2) kann man anhand der vorausgesetzten Kommutativität $A \cdot B = B \cdot A$ wie die Funktionalgleichung $\exp(z + w) = \exp(z) \exp(w)$, für $w, z \in \mathbb{C}$,

mittels des Cauchy-Doppelreihensatzes und der Binomischen Formel beweisen.
 Zu 3.) Zunächst folgt aus Punkt (1) für die Partialsummen $P_n(t) := \sum_{j=0}^n \frac{1}{j!} (tA)^j$:

$$|P_n(t) - \exp(tA)| \leq \sum_{j=n+1}^{\infty} \frac{1}{j!} (|tA|)^j \leq \sum_{j=n+1}^{\infty} \frac{1}{j!} R^j$$

für jedes $R > |tA|$. Somit folgt aus der Konvergenz von $\exp(R)$, dass die Partialsummen P_n auf jedem kompakten Intervall von \mathbb{R} gegen die Grenzfunktion $t \mapsto \exp(tA)$ gleichmässig konvergieren, was insbesondere die Stetigkeit der Funktion $t \mapsto \exp(tA)$ auf ganz \mathbb{R} garantiert. Desweiteren erhalten wir aus der Funktionalgleichung:

$$\frac{1}{h}(\exp((t+h)A) - \exp(tA)) = \exp(tA) \frac{1}{h}(\exp(hA) - \mathbf{1}), \quad (3.23)$$

für beliebig fixiertes $t \in \mathbb{R}$ und jedes $h \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$. Desweiteren gilt:

$$\frac{1}{h}(\exp(hA) - \mathbf{1}) - A = A^2 h \sum_{j=0}^{\infty} b_j (hA)^j$$

mit $b_j = \frac{1}{(j+2)!}$. Somit erhalten wir die Abschätzung

$$\left| \frac{1}{h}(\exp(hA) - \mathbf{1}) - A \right| \leq |A|^2 |h| \sum_{j=0}^{\infty} b_j (|hA|)^j. \quad (3.24)$$

Da die Potenzreihe $\sum_{j=0}^{\infty} b_j z^j$ wegen $\limsup_{j \rightarrow \infty} \sqrt[j]{b_j} = \limsup_{j \rightarrow \infty} \sqrt[j]{1/j!} = 0$ auf jedem Kompaktum von \mathbb{C} gegen eine stetige Funktion $P(z)$ konvergiert, die insbesondere $\lim_{z \rightarrow 0} P(z) = b_0 = 1/2$ erfüllt, folgt somit aus (3.24):

$$\exists \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h}(\exp(hA) - \mathbf{1}) = A.$$

Zusammen mit (3.23) beweist dies, dass die Ableitung von $t \mapsto \exp(tA)$ in jedem $t \in \mathbb{R}$ existiert und durch $\exp(tA)A = A \exp(tA)$ gegeben ist. Schliesslich folgt (3.22) durch Iteration und insbesondere die unendlich häufige Differenzierbarkeit von $t \mapsto \exp(tA)$. \square

Korollar 3.3.1. *Seien A, Y_0 beliebige quadratische Matrizen. So hat das Matrizenwertige AWP*

$$Y'(t) = A \cdot Y(t), \quad Y(0) = Y_0 \quad (3.25)$$

die eindeutige Lösung $Y(t) = \exp(tA) Y_0$ auf ganz \mathbb{R} .

Proof. Nach Formel (3.22) ist $Y(t) = \exp(tA) \cdot Y_0$ eine auf ganz \mathbb{R} existente Lösung des AWP's (3.25). Da das „Vektorfeld“ $f : B \mapsto A \cdot B$

$$|f(B_1) - f(B_2)| \leq |A| |B_1 - B_2|$$

für alle $B \in \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ erfüllt, folgt aus Theorem 2.0.4, dass dies die einzige Lösung sein muss. \square

Bemerkung 3.3.1. Man kann die Eindeutigkeit der Lösung $Y(t) = \exp(tA) \cdot Y_0$ auch durch Differentiation der Hilfsfunktion $\phi(t) := \exp(-tA)Y(t)$ für eine beliebige Lösung Y von (3.25) einsehen, denn nach Formel (3.22) zusammen mit der Produktregel für Differentiation erhalten wir:

$$\phi'(t) = (-A \exp(-tA)Y + \exp(-tA)(AY)) = (-A + A) \exp(-tA)Y \equiv 0.$$

Somit folgt $\phi(t) \equiv \phi(0) = Y(0) = Y_0$ und daher mittels Punkt (2) von Proposition 3.3.1: $Y(t) = \exp(tA)\phi(t) = \exp(tA)Y_0$, für alle $t \in \mathbb{R}$.

Beispiel: Wir versuchen nun die durch (2×2) -Systeme

$$\begin{pmatrix} \dot{X}_1 \\ \dot{X}_2 \end{pmatrix} = A \cdot \begin{pmatrix} X_1 \\ X_2 \end{pmatrix} \quad (3.26)$$

für konstante, diagonalisierbare (2×2) -Matrizen

$$A = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{pmatrix}$$

bewirkten „Strömungsbilder“, d.h. die Verläufe aller Lösungskurven im \mathbb{R}^2 von (3.26), zumindest qualitativ zu erfassen und zu klassifizieren. Hierfür verwenden wir, dass eine Basis des Lösungsraums des Systems (3.26) durch die Spalten einer Fundamentalmatrix $Y : \mathbb{R} \rightarrow \text{Mat}_{2,2}(\mathbb{R})$ gegeben wird und ein solches Y nach Proposition 3.1.2 dadurch charakterisiert wird, dass Y die Matrix-Differentialgleichung

$$Y'(t) = A \cdot Y(t), \quad \text{für alle } t \in \mathbb{R} \quad (3.27)$$

löst und $Y(0)$ invertierbar ist. Wählen wir nun eine Startmatrix $Y(0)$ beliebig, so erhalten wir aus Korollar 3.3.1, dass $Y(t) = \exp(tA)Y(0)$ die eindeutige Lösung des zu (3.27) gehörenden AWP's (3.25) zu dieser Startmatrix $Y(0)$ liefert, also dass die beiden Spalten von $\exp(tA)Y(0)$ eine Basis des Lösungsraums des (2×2) -Systems (3.26) bilden. Da die explizite Berechnung von $\exp(tA)$ für eine beliebige (diagonalisierbare) (2×2) -Matrix A extrem aufwendig sein kann, nutzen wir nun die vorausgesetzte Diagonalisierbarkeit von A , also dass eine invertierbare Matrix B existiert, für die $BAB^{-1} = \text{diag}(\lambda_1, \lambda_2)$, mit zwei reellen Eigenwerten λ_1, λ_2 von A , gilt. Multiplikation von (3.27) mit B liefert nun

$$(B \cdot Y)'(t) = B \cdot A \cdot Y(t) = B \cdot A \cdot B^{-1} \cdot (B \cdot Y)(t) = \text{diag}(\lambda_1, \lambda_2)(B \cdot Y)(t), \quad (3.28)$$

sodass also die Matrix $\tilde{Y} := B \cdot Y$ die eindeutige Fundamentalmatrix des vereinfachten (2×2) -Systems

$$\dot{X} = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} \cdot X \quad (3.29)$$

liefert, die in $t = 0$ in der invertierbaren Matrix $\tilde{Y}(0) = B \cdot Y(0)$ startet, und somit nach Korollar 3.3.1 explizit durch

$$\tilde{Y}(t) = \exp(t \text{diag}(\lambda_1, \lambda_2)) \cdot (B \cdot Y(0)) = \begin{pmatrix} e^{\lambda_1 t} & 0 \\ 0 & e^{\lambda_2 t} \end{pmatrix} \cdot (B \cdot Y(0)) \quad \text{für alle } t \in \mathbb{R}$$

gegeben wird, falls $Y(t) = \exp(tA) Y(0)$ die obige Fundamentalmatrix des ursprünglichen (2×2) -Systems mit Startmatrix $Y(0)$ ist. Wählen wir nun

$$Y(0) := B^{-1} \cdot \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix}$$

so sind die Spalten von \tilde{Y} somit durch

$$\begin{pmatrix} e^{\lambda_1 t} \\ e^{\lambda_2 t} \end{pmatrix} \quad \text{und} \quad \begin{pmatrix} -e^{\lambda_1 t} \\ e^{\lambda_2 t} \end{pmatrix} \quad (3.30)$$

gegeben und bilden eine Basis des Lösungsraums $\text{Lös}(\text{diag}(\lambda_1, \lambda_2))$. Wegen $\tilde{Y} = B \cdot Y$ ist nun

$$Y(t) = B^{-1} \cdot \tilde{Y}(t) = B^{-1} \cdot \begin{pmatrix} e^{\lambda_1 t} & -e^{\lambda_1 t} \\ e^{\lambda_2 t} & e^{\lambda_2 t} \end{pmatrix} \quad (3.31)$$

die (eindeutige) Fundamentalmatrix des ursprünglichen (2×2) -Systems (3.27), deren erste Spalte Y_1 die Lösungskurve dieses Systems zum Startvektor $Y_1(0) = B^{-1} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$ und deren zweite Spalte Y_2 die Lösungskurve dieses Systems zum Startvektor $Y_2(0) = B^{-1} \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ ist. Hiermit können wir nun alle Lösungskurven von (3.27) bei konkreter Vorgabe von A explizit berechnen. Wir unterscheiden nun hierzu die folgenden Fälle:

Fall 1: $0 < \lambda_1 < \lambda_2$. In diesem Fall werden gemäss (3.30) beide Komponenten der beiden Startvektoren $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ exponentiell beschleunigt, die erste Komponente jedoch langsamer als die zweite Komponente, sodass die beiden entsprechenden Lösungskurven des vereinfachten Systems (3.29) für $t \rightarrow \infty$ parabelförmig in die Ferne entschwinden und für $t \rightarrow -\infty$ parabelförmig in den Ursprung fließen. Nur falls ein Startvektor auf der „ x -“ oder „ y -Achse“ liegt, so bewegt sich die in diesem startende Lösungskurve von (3.29) für $t \rightarrow \infty$ entlang der jeweiligen Achse, also linear, in unendliche Ferne.

Fall 2: $0 < \lambda_2 < \lambda_1$. In diesem Fall werden ebenfalls gemäss (3.30) beide Komponenten der beiden Startvektoren $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ exponentiell beschleunigt, die erste Komponente nun jedoch schneller als die zweite Komponente, sodass die beiden entsprechenden Lösungskurven des vereinfachten Systems (3.29) für $t \rightarrow \infty$ (nur qualitativ) ähnlich wie Graphen von Wurzelfunktionen $x \mapsto x^r$, mit $r \in (0, 1)$, in die Ferne entschwinden und für $t \rightarrow -\infty$ in den Ursprung fließen. Nur falls ein Startvektor exakt auf der „ x -“ oder „ y -Achse“ liegt, bewegt sich die in diesem startende Lösungskurve von (3.29) für $t \rightarrow \infty$ entlang der jeweiligen Achse, also linear, in unendliche Ferne.

Fall 3: $0 = \lambda_1, \lambda_2 > 0$. In diesem Fall wird gemäss (3.30) (wegen $e^0 = 1$) die erste Komponente der beiden Startvektoren $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ nicht bewegt, jedoch wird deren

zweite Komponente exponentiell beschleunigt. Somit strömen die beiden entsprechenden Lösungskurven von (3.29) für $t \rightarrow \infty$ parallel zur „ y -Achse“ nach oben und fallen senkrecht auf die „ x -Achse“ für $t \rightarrow -\infty$. Nur Startvektoren, die exakt auf der „ x -Achse“ liegen, werden durch die Wirkung des Beschleunigungsfeldes (3.30) nicht bewegt, bleiben also für alle $t \in (-\infty, \infty)$ einfach an ihrem Ort sitzen.

Fall 4: $0 = \lambda_2, \lambda_1 > 0$. In diesem Fall wird gemäss (3.30) (wegen $e^0 = 1$) nun die zweite Komponente der beiden Startvektoren $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ nicht bewegt, jedoch wird deren erste Komponente exponentiell beschleunigt. Somit strömen die beiden entsprechenden Lösungskurven von (3.29) für $t \rightarrow \infty$ parallel zur x -Achse nach rechts bzw. nach links und pirschen sich von rechts bzw. von links horizontal an die „ y -Achse“ heran, während $t \rightarrow -\infty$ strebt. Nur Startvektoren, die auf der „ y -Achse“ liegen, werden durch die Wirkung des Beschleunigungsfeldes (3.30) nicht bewegt, bleiben also für alle $t \in (-\infty, \infty)$ einfach an ihrem Ort sitzen.

Fall 5: $\lambda_1 < 0 < \lambda_2$. Dies ist der interessanteste Fall. Hier wird gemäss (3.30) der Betrag der ersten Komponente der beiden Startvektoren $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ exponentiell verringert, während deren zweite Komponente exponentiell beschleunigt wird, für wachsende t -Werte. Somit pirschen sich die beiden entsprechenden Lösungskurven von (3.29) für $t \rightarrow \infty$ von rechts bzw. von links an die y -Achse heran und gleiten für $t \rightarrow -\infty$ langsam von oben auf die x -Achse herab. Die in $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ startenden Lösungskurven entschwinden also für $t \rightarrow \infty$ entlang der y -Achse in unendlicher Ferne. Nur eine auf der x -Achse startende Lösungskurve wird von rechts oder von links in den Ursprung $(0, 0)$ hineingesogen.

Fall 6: $\lambda_1 = 0 = \lambda_2$. In diesem Fall werden beide Startvektoren $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$ gemäss (3.30) nicht bewegt, sodass also überhaupt kein Strömungsbild entsteht.

Die Fälle (7): $[0 > \lambda_1 > \lambda_2]$, (8): $[0 > \lambda_2 > \lambda_1]$, (9): $[0 = \lambda_1, \lambda_2 < 0]$, (10) $[0 = \lambda_2, \lambda_1 < 0]$ und (11) $[\lambda_2 < 0 < \lambda_1]$ ergeben exakt dieselben Lösungskurven wie die Fälle (1)-(5), werden nur in entgegengesetzter Richtung durchlaufen. Kehrt man also in den Fällen (7)-(11) die Zeit um, ersetzt also t durch $-t$, so ergeben sich exakt dieselben Strömungsbilder wie in den Fällen (1)-(5).

Ist nun eine diagonalisierbare (2×2) -Matrix A vorgelegt, so diagonalisiere man diese mittels Konjugation mit einer GL_2 -Matrix B , entscheide anhand der Eigenwerte von A welcher obige Fall vorliegt und wende dann wegen $\tilde{Y} = B \cdot Y$ auf das im adäquaten Fall beschriebene Strömungsbild die Matrix B^{-1} an, siehe Formel (3.31), um das Strömungsbild des durch A gegebenen Systems (3.26) zu erhalten. Man gewinnt also in der Tat auf diese Weise alle qualitativ unterschiedlichen Strömungsbilder zu (2×2) -Systemen (3.26) zu beliebig vorgelegten diagonalisierbaren (2×2) -Matrizen A .

4 Stetige und stetig differenzierbare Abhängigkeit von Lösungen von ihren Anfangswerten

Definition 4.0.2. Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen. Wir nennen eine Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ „eindeutig lösbar als Anfangswertproblem“, wenn zwei Lösungen $y_1, y_2 : I_i \rightarrow \mathbb{R}^n$, $i = 1, 2$, von $y' = f(\cdot, y)$ die in einem Punkt $t_0 \in I_1 \cap I_2$ übereinstimmen, bereits auf $I_1 \cap I_2$ übereinstimmen, also falls aus der Existenz eines $t_0 \in I_1 \cap I_2$ mit $y_1(t_0) = y_2(t_0)$ bereits $y_1 \equiv y_2$ auf $I_1 \cap I_2$ folgt. In diesem Fall existiert also für ein fixiertes Paar $(\tau, x) \in \Omega$ eine eindeutige, maximale Lösung $y_{\tau, x} : I_{(\tau, x)} \rightarrow \mathbb{R}^n$ des AWP's

$$y' = f(\cdot, y), \quad y(\tau) = x, \quad (4.1)$$

und wir definieren die sogenannte Lösungsfunktion $\phi \equiv \phi_f : \mathcal{D} := \{(t, \tau, x) \in I_{\tau, x} \times \Omega\} \rightarrow \mathbb{R}^n$ durch $\phi(\cdot, \tau, x) := y_{\tau, x}(\cdot)$. Wir setzen ausserdem $\phi'(t, \tau, x) := \frac{\partial \phi}{\partial t}(t, \tau, x)$.

Theorem 4.0.1. Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen, und die Differentialgleichung

$$y'(t) = f(t, y(t))$$

sei eindeutig als Anfangswertproblem lösbar. Dann ist die Lösungsfunktion ϕ und ihre partielle Zeit-Ableitung $\phi' \equiv \frac{\partial \phi}{\partial t}$ stetig und deren Definitionsbereich \mathcal{D} offen.

Proof. Wir fixieren ein Tripel $(t, \tau, x) \in \mathcal{D}$, d.h. $(\tau, x) \in \Omega$ und $t \in I_{\tau, x}$ und betrachten zu (t, τ, x) die maximale Lösung $y_{\tau, x} : I_{\tau, x} \rightarrow \mathbb{R}^n$ von (4.1). Nach Theorem 2.0.6 ist das Definitionsintervall $I_{\tau, x}$ der maximalen Lösung $y_{\tau, x}$ offen. Somit können wir zwei Zeitpunkte $a < b \in I_{\tau, x}$ mit $a < \tau$ und $t < b$ wählen. Anhand der Stetigkeit von $y_{\tau, x}$ ist die Menge

$$K := \{(s, y_{\tau, x}(s)) \mid s \in [a, b]\}$$

kompakt. Es existiert somit ein $\epsilon > 0$, sodass die Umgebung

$$U_{5\epsilon}(K) := \{(s, y) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \mid \text{dist}((s, y), K) < 5\epsilon\}$$

von K noch in Ω enthalten ist, und wir definieren die Funktion

$$\varphi(s, y) := \max\{0, \min\{1, 2 - (2\epsilon)^{-1}d((s, y), K)\}\}$$

von $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ nach \mathbb{R}_+ . φ ist stetig und erfüllt $\varphi \equiv 1$ auf $U_{2\epsilon}(K)$ und $\varphi \equiv 0$ auf $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \setminus U_{4\epsilon}(K)$. Nun definieren wir das Vektorfeld $g : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ durch $g := f \varphi$ auf $U_{5\epsilon}(K)$ und durch $g \equiv 0$ auf $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \setminus \overline{U_{4\epsilon}(K)}$ und sehen, dass g anhand der Stetigkeit von f

Gewöhnliche Differentialgleichungen

beschränkt ist, also dass $|g| \leq M$ auf $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ für ein $M > 0$ gilt, und auf $U_{2\epsilon}(K)$ mit f übereinstimmt. Wir betrachten nun eine Folge von Tripeln $\{(t_m, \tau_m, x_m)\} \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$, die gegen ein Tripel (t, τ, x) konvergiert. Nach Theorem 2.0.1 und Theorem 2.0.6 existieren maximale Lösungen z_m der AWP's

$$y' = g(\cdot, y), \quad y(\tau_m) = x_m,$$

deren Existenzintervall nach Theorem 2.0.7 anhand der Beschränktheit von g ganz \mathbb{R} sein muss. Wir wählen zwei beliebige Zahlen $c < d \in \mathbb{R}$ mit $t_m, t, \tau_m, \tau \in [c, d]$ und erhalten aus $|z'_m| = |g(\cdot, z_m)| \leq M$ zusammen mit dem Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung:

$$|z_m(s)| \leq |z_m(\tau_m)| + M |s - \tau_m| \leq |x_m| + M(d - c)$$

und genauso

$$|z_m(s) - z_m(s')| \leq \int_{s'}^s |g(r, z_m(r))| dr \leq M |s - s'| \quad \text{für beliebige } s, s' \in [c, d].$$

Wegen $x_m \rightarrow x$ folgt hieraus sowohl die gleichmässige Beschränktheit als auch die gleichgradige Stetigkeit der Folge $\{z_m\}$, sodass der Satz von Arzela und Ascoli die Existenz einer Teilfolge $\{z_{m_l}\}$ und einer auf $[c, d]$ stetigen Funktion z mit

$$\sup_{[c, d]} |z_{m_l} - z| \rightarrow 0, \tag{4.2}$$

für $l \rightarrow \infty$ garantiert. Anhand der gleichmässigen Stetigkeit von g auf ganz $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ folgt hieraus die ebenfalls gleichmässige Konvergenz

$$g(\cdot, z_{m_l}) \rightarrow g(\cdot, z) \quad \text{auf } [c, d] \tag{4.3}$$

für $l \rightarrow \infty$. Da wir das Intervall $[c, d]$ beliebig gross wählen dürfen, gelten die Konvergenzen in (4.2) und (4.3) somit auf jedem kompakten Intervall aus \mathbb{R} , sodass uns der Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung und der Konvergenzsatz von Lebesgue zusammen mit $(\tau_m, x_m) \rightarrow (\tau, x)$ liefern:

$$z(s) \leftarrow z_{m_l}(s) = x_{m_l} + \int_{\tau_{m_l}}^s g(r, z_{m_l}(r)) dr \longrightarrow x + \int_{\tau}^s g(r, z(r)) dr$$

also $z(s) = x + \int_{\tau}^s g(r, z(r)) dr$, für beliebige $s \in \mathbb{R}$, was mit Proposition 2.0.1 zu $[z'(s) = g(s, z(s))$ mit $z(\tau) = x]$ äquivalent ist. Nun zeigen wir, dass diese Funktion z in der Tat die eindeutige Lösung des AWP's (4.1) auf $[a, b]$ ist, also dass

$$z = y_{\tau, x} \quad \text{auf } [a, b] \tag{4.4}$$

gilt. Hierfür zeigen wir zuerst, dass

$$(s, z(s)) \in U_{\epsilon}(K) \tag{4.5}$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

für alle $s \in [a, b]$ gilt. Wegen $z(\tau) = x = y_{\tau,x}(\tau)$ erhalten wir zunächst, dass $(\tau, z(\tau)) = (\tau, x) \in K$ per Definition von K gilt, sodass (4.5) für $s = \tau$ gilt. Nun nehmen wir an, dass ein $s \in (\tau, b]$ existiert, für welches (4.5) nicht gilt. Wir setzen

$$s_0 := \inf\{s \in [\tau, b] \mid (s, z(s)) \notin U_\epsilon(K)\}$$

und sehen anhand der Stetigkeit von z und $(\tau, z(\tau)) \in K$:

$$\begin{aligned} \tau < s_0 \leq b, \quad (s, z(s)) \in U_\epsilon(K) \quad \text{für} \quad s \in [\tau, s_0) \\ \text{und} \quad \text{dist}((s_0, z(s_0)), K) = \epsilon. \end{aligned}$$

Wegen $f = g$ in $U_\epsilon(K)$ erhalten wir hieraus: $z'(s) = g(s, z(s)) = f(s, z(s))$ für $s \in [\tau, s_0)$, und z löst somit wegen $z(\tau) = x$ das AWP (4.1) zumindest auf dem Teilintervall $[\tau, s_0)$ von $[a, b]$. Da wir voraussetzen, dass die Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ eindeutig lösbar ist, so folgt hieraus bereits die Behauptung (4.4) auf $[\tau, s_0)$, also $z = y_{\tau,x}$ auf $[\tau, s_0)$. Somit erhalten wir aus der Stetigkeit von z und von $y_{\tau,x}$, dass $(s_0, z(s_0)) = (s_0, y_{\tau,x}(s_0))$ und somit $(s_0, z(s_0)) \in K$ per Definition von K gelten muss, was jedoch $\text{dist}((s_0, z(s_0)), K) = \epsilon > 0$ widerspricht. Also gilt (4.5) auf $[\tau, b]$. Analog erhält man (4.5) auf $[a, \tau]$, indem man die Existenz eines $s \in [a, \tau)$ annimmt, für welches (4.5) nicht gilt, betrachtet

$$\tilde{s}_0 := \sup\{s \in [a, \tau] \mid (s, z(s)) \notin U_\epsilon(K)\}$$

und gelangt wieder zum Widerspruch zwischen $\text{dist}((\tilde{s}_0, z(\tilde{s}_0)), K) = \epsilon > 0$ und $(\tilde{s}_0, z(\tilde{s}_0)) \in K$. Somit folgt (4.5) auf $[a, b]$, und wie oben erhalten wir aus Kombination hieraus mit $f = g$ in $U_\epsilon(K)$, dass $z'(s) = f(s, z(s))$ für $s \in [a, b]$ zusammen mit $z(\tau) = x$ gilt, was $z = y_{\tau,x}$ auf $[a, b]$, also Behauptung (4.4) zur Folge hat.

Desweiteren folgt aus der gleichmässigen Konvergenz der Funktionen z_{m_l} gegen z , dass

$$|z_{m_l}(s) - z(s)| < \epsilon \quad \text{für} \quad s \in [a, b]$$

und somit wegen (4.4) insbesondere $(s, z_{m_l}(s)) \in U_\epsilon(K)$ für alle $s \in [a, b]$, für hinreichend grosse l gilt. Somit erfüllen wegen $f = g$ auf $U_\epsilon(K)$ die Funktionen z_{m_l} die Differentialgleichungen $z'_{m_l}(t) = f(t, z_{m_l}(t))$, für $t \in [a, b]$. Wegen $t, \tau \in (a, b)$ und $(t_m, \tau_m) \rightarrow (t, \tau)$ folgt $t_{m_l}, \tau_{m_l} \in (a, b)$, und zusammen mit $z_m(\tau_m) = x_m$ erhalten wir anhand der eindeutigen Lösbarkeit der Gleichung $y' = f(\cdot, y)$, dass

$$z_{m_l}(s) = y_{\tau_{m_l}, x_{m_l}}(s) \quad \forall s \in [a, b]$$

für grosse l gilt, was insbesondere zeigt, dass das Intervall $[a, b]$ in den Existenz-Intervallen $I_{\tau_{m_l}, x_{m_l}}$ der maximalen Lösungen $y_{\tau_{m_l}, x_{m_l}}$ der Gleichung $y' = f(\cdot, y)$ zu den Anfangswerten „ $y(\tau_{m_l}) = x_{m_l}$ “ enthalten sein muss, falls l hinreichend gross ist. Insbesondere gilt also $t_{m_l} \in [a, b] \subset I_{\tau_{m_l}, x_{m_l}}$ und auch $(\tau_{m_l}, x_{m_l}) \in \Omega$, also

$$(t_{m_l}, \tau_{m_l}, x_{m_l}) \in \mathcal{D} \quad \text{für hinreichend grosse } l. \quad (4.6)$$

Desweiteren folgt aus der gleichmässigen Konvergenz der z_{m_l} gegen die Funktion $z = y_{\tau,x}$ auf $[a, b]$ zusammen mit $t_m \rightarrow t$ anhand der Definition der Lösungsfunktion ϕ :

$$\phi(t_{m_l}, \tau_{m_l}, x_{m_l}) = y_{\tau_{m_l}, x_{m_l}}(t_{m_l}) = z_{m_l}(t_{m_l}) \rightarrow z(t) = y_{\tau,x}(t) = \phi(t, \tau, x).$$

Da der ermittelte Limes $y_{\tau,x}(t)$ unabhängig von der oben ausgewählten Teilfolge $\{m_l\}$ aller Indizes m ist, folgt $\phi(t_m, \tau_m, x_m) \rightarrow \phi(t, \tau, x)$, also die behauptete Stetigkeit von ϕ auf \mathcal{D} . Wegen

$$\frac{\partial \phi}{\partial t}(t, \tau, x) = (y_{\tau,x})'(t) = f(t, y_{\tau,x}(t)) = f(t, \phi(t, \tau, x))$$

erhalten wir hieraus auch die Stetigkeit von $\frac{\partial \phi}{\partial t}$ auf \mathcal{D} . Schliesslich beweisen wir die Offenheit von \mathcal{D} . Angenommen, \mathcal{D} wäre nicht offen, so existierte ein Tripel $(t, \tau, x) \in \mathcal{D}$ und eine Folge $\{(t_m, \tau_m, x_m)\} \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ mit $(t_m, \tau_m, x_m) \rightarrow (t, \tau, x)$ und $(t_m, \tau_m, x_m) \notin \mathcal{D}$ für alle $m \in \mathbb{N}$. Oben bewiesen wir jedoch (siehe (4.6)), dass aus einer beliebigen, gegen ein fixiertes Tripel (t, τ, x) konvergenten Folge die Existenz einer Teilfolge $\{t_{m_l}, \tau_{m_l}, x_{m_l}\}$ mit $(t_{m_l}, \tau_{m_l}, x_{m_l}) \in \mathcal{D}$ für hinreichend grosse l folgt. Da dies ein Widerspruch ist, folgt die Behauptung. \square

Bemerkung 4.0.2. Wir werden Differentialgleichungen betrachten, deren Vektorfeld f von einem (vektorwertigen) „Parameter“ $\lambda \in \mathbb{R}^k$ abhängt. Es sei also $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig mit $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^k$ offen, und für jeden fixierten Parameter λ sei die Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y, \lambda)$ eindeutig als Anfangswertproblem lösbar. Somit erhalten wir eine wohldefinierte Lösungsfunktion ϕ_f , die jedem Tupel (t, τ, x, λ) den Ortsvektor $y_{\tau,x,\lambda}(t)$ der eindeutigen Lösung $y_{\tau,x,\lambda}$ des AWP's

$$y' = f(\cdot, y, \lambda), \quad y(\tau) = x \tag{4.7}$$

zum Zeitpunkt t zuordnet. Um die Resultate des soeben bewiesenen Theorems auf ϕ_f anwenden zu können, führen wir nun das stetige Vektorfeld $F : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^k$ durch $F(s, w) := (f(s, w), 0) \in \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^k$ mit $w := (y, \lambda)$ ein. Das AWP (4.7) mit Parameter λ ist somit zum eindeutig lösbaren AWP

$$w' = F(\cdot, w), \quad w(\tau) = (x, \lambda) \tag{4.8}$$

ohne Parameter äquivalent. Das Vektorfeld F besitzt anhand der Voraussetzung an f ebenfalls eine wohldefinierte Lösungsfunktion ϕ_F , die jedem Tupel $(t, \tau, x, \lambda) \in \mathcal{D}_F \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^k$ das Paar $\begin{pmatrix} y_{\tau,x,\lambda}(t) \\ \lambda \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^k$ zuordnet, wobei $y_{\tau,x,\lambda}$ die eindeutige Lösung des AWP's (4.7) mit fixiertem Parameter λ ist. Somit sehen wir, dass die Lösungsfunktion $\phi \equiv \phi_f$ zu f gerade durch die ersten n Komponenten von ϕ_F gegeben wird, also dass $(\phi(t, \tau, x, \lambda))_i = (\phi_F(t, \tau, x, \lambda))_i$ für $i = 1, \dots, n$ gilt, da in der Tat $\phi(t, \tau, x, \lambda) = y_{\tau,x,\lambda}(t)$ ist. Da nach Theorem 4.0.1 der Definitionsbereich \mathcal{D}_F von ϕ_F offen und ϕ_F zusammen mit ϕ'_F stetig ist, erhalten wir somit automatisch die Offenheit des Definitionsbereichs $\mathcal{D} \equiv \mathcal{D}_f$ von ϕ_f in $\mathbb{R} \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^k$ und die Stetigkeit der ursprünglichen Lösungsfunktion ϕ_f und von ϕ'_f auf ihrem Definitionsbereich \mathcal{D} .

Theorem 4.0.2. Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen, und die partielle Ableitung $\partial_x f : \Omega \rightarrow \text{Mat}_{n,n}(\mathbb{R})$ existiere und sei stetig. Weiter sei $y : I \times [-\epsilon, \epsilon] \rightarrow \mathbb{R}^n$ eine Schar von Funktionen, sodass für jedes $h \in [-\epsilon, \epsilon]$ die Funktion $t \mapsto y(t, h)$ eine

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Lösung der Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ ist, und für ein $\tau \in I$ existiere die partielle Ableitung $\partial_h y(\tau, 0)$. Dann existiert $\partial_h y(t, 0)$ für alle $t \in I$ und gehorcht dem linearen System von n Differentialgleichungen

$$\partial_t(\partial_h y)(t, 0) = \partial_x f(t, y(t, 0)) \cdot \partial_h y(t, 0) \quad \text{für alle } t \in I. \quad (4.9)$$

Proof. Wir fixieren zunächst ein Intervall $[a, b] \subset I$ beliebig und betrachten Zeitpunkte $t, \tau \in [a, b]$. Da wir voraussetzen, dass die partiellen Ableitungen von f nach x_i auf Ω existieren und stetig sind, ist f lokal Lipschitz-stetig in x , d.h. zu jedem Punkt $(t_0, x_0) \in \Omega$ existiert eine Umgebung $B_\rho(t_0, x_0) \subset \Omega$ und eine Konstante $L_\rho \in [0, \infty)$, sodass

$$|f(t, x_1) - f(t, x_2)| \leq L_\rho |x_1 - x_2| \quad (4.10)$$

für beliebige Paare $(t, x_1), (t, x_2) \in B_\rho(t_0, x_0)$ gilt. Somit folgt aus Theorem 2.0.4 oder auch Theorem 2.0.5, dass die Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ eindeutig als Anfangswertproblem lösbar ist. Somit existiert die Lösungsfunktion ϕ aus Definition 4.0.2 und erfüllt

$$\phi(t, \tau, y(\tau, h)) = y(t, h) \quad \forall t \in [a, b], \quad (4.11)$$

da $y(\cdot, h)$ die eindeutige Lösung der Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y)$ ist, die zum Zeitpunkt τ den Wert $y(\tau, h)$ annimmt, was andererseits gerade die Definition von $\phi(\cdot, \tau, y(\tau, h))$ ist. Aus der Existenz der partiellen Ableitung $\partial_h y(\tau, 0) =: z_0$ folgt insbesondere $y(\tau, h) \rightarrow y(\tau, 0)$ für $h \rightarrow 0$. Ist nun $\{h_k\}$ eine beliebige Nullfolge, so folgt zunächst aus (4.11), dass das Produkt $[a, b] \times \{\tau\} \times \{y(\tau, h_k)\}$ im Definitionsbereich \mathcal{D} von ϕ enthalten ist und anhand der Konvergenz $y(\tau, h) \rightarrow y(\tau, 0)$ sogar in einem Kompaktum von \mathcal{D} enthalten sein muss, also positiven Abstand von $\partial\mathcal{D}$ haben muss. Da die Lösungsfunktion ϕ nach Theorem 4.0.1 stetig ist, folgt deren gleichmässige Stetigkeit auf kompakten Teilmengen ihres Definitionsbereichs \mathcal{D} . Insgesamt folgt hieraus:

$$y(\cdot, h) = \phi(\cdot, \tau, y(\tau, h)) \rightarrow \phi(\cdot, \tau, y(\tau, 0)) = y(\cdot, 0)$$

gleichmässig auf $[a, b]$, für $h \rightarrow 0$. Wir definieren nun die Funktionen $z_h(t) := \frac{1}{h}(y(t, h) - y(t, 0))$ und sehen mittels Proposition 2.0.1 und dem verallgemeinerten Mittelwertsatz für jedes $h \neq 0$ mit hinreichend kleinem Betrag $|h| < \epsilon' < \epsilon$ und für jedes $t \in [a, b]$:

$$\begin{aligned} z_h(t) &= \frac{1}{h}(y(\tau, h) - y(\tau, 0)) + \int_\tau^t \frac{1}{h}(f(s, y(s, h)) - f(s, y(s, 0))) ds \\ &= \frac{1}{h}(y(\tau, h) - y(\tau, 0)) + \int_\tau^t \left(\int_0^1 \partial_x f(s, \sigma y(s, h) + (1 - \sigma)y(s, 0)) d\sigma \right) z_h(s) ds \\ &\equiv z_h(\tau) + \int_\tau^t A_h(s) \cdot z_h(s) ds, \end{aligned} \quad (4.12)$$

wobei $A_h(s)$ das Integral $\int_0^1 \dots d\sigma$ in der grossen Klammer bezeichne. Anhand der gleichmässigen Konvergenz $y(\cdot, h) \rightarrow y(\cdot, 0)$ auf $[a, b]$ und der gleichmässigen Stetigkeit von $\partial_x f$ auf kompakten Teilmengen von Ω erhalten wir, dass zu jedem $\delta > 0$

$$|A_h(s) - \partial_x f(s, y(s, 0))| \leq \int_0^1 |\partial_x f(s, \sigma y(s, h) + (1 - \sigma)y(s, 0)) - \partial_x f(s, y(s, 0))| d\sigma < \delta$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

für alle $s \in [a, b]$ gilt, falls $|h|$ hinreichend klein ist, d.h. dass A_h gegen $\partial_x f(\cdot, y(\cdot, 0))$ gleichmässig auf $[a, b]$ für $h \rightarrow 0$ konvergiert. Insbesondere existiert eine Konstante $M > 0$, für die $|A_h| \leq M$ auf $[a, b]$, für $|h|$ hinreichend klein, gilt, und somit folgt aus (4.12), also aus $z'_h(t) = A_h(t) \cdot z_h(t)$:

$$|z'_h(t)| \leq M |z_h(t)| \quad \text{für alle } t \in [a, b].$$

Nach dem Lemma von Gronwall, Theorem 2.0.2, folgt hieraus:

$$|z_h(t)| \leq |z_h(\tau)| \exp(M |t - \tau|) \quad \forall t \in [a, b].$$

Wegen $z_h(\tau) \rightarrow \partial_h y(\tau, 0) = z_0$, für $h \rightarrow 0$, folgt hieraus

$$|z_h(t)| \leq \Gamma \exp(M(b-a)) \quad \forall t \in [a, b],$$

für ein $\Gamma > |z_0|$, und zusammen mit $|z'_h(t)| \leq M |z_h(t)|$ schliesslich

$$|z'_h(t)| \leq M \Gamma \exp(M(b-a)) \quad \forall t \in [a, b],$$

also mittels des Hauptsatzes der Diff.- und Integralrechnung:

$$|z_h(t) - z_h(s)| \leq M \Gamma \exp(M(b-a)) |t - s| \quad \forall t, s \in [a, b].$$

Dies beweist, dass die Funktionen-Familie $\{z_h\}$ für kleine Werte von $|h|$ gleichgradig stetig und gleichmässig beschränkt auf $[a, b]$ ist, woraus mittels des Satzes von Arzela und Ascoli die Existenz einer Folge $\{z_{h_k}\}$, mit $h_k \rightarrow 0$, und einer auf $[a, b]$ stetigen Funktion z folgen, sodass $z_{h_k} \rightarrow z$ gleichmässig auf $[a, b]$ gilt. Aus (4.12) folgt hieraus zusammen mit $\frac{1}{h_k}(y(\tau, h_k) - y(\tau, 0)) \rightarrow \partial_h y(\tau, 0) = z_0$ und anhand der gleichmässigen Konvergenz der A_{h_k} gegen $\partial_x f(\cdot, y(\cdot, 0))$ auf $[a, b]$:

$$z(t) = z_0 + \int_{\tau}^t \partial_x f(s, y(s, 0)) \cdot z(s) ds, \quad \text{für alle } t \in [a, b],$$

was nach Proposition 2.0.1 dazu äquivalent ist, dass z das lineare AWP

$$z'(t) = \partial_x f(t, y(t, 0)) \cdot z(t), \quad z(\tau) = z_0 \tag{4.13}$$

auf $[a, b]$ löst. Da die Matrix $A(\cdot) := \partial_x f(\cdot, y(\cdot, 0))$ auf $[a, b]$ stetig ist, folgt aus Proposition 3.1.1, dass das AWP (4.13) auf $[a, b]$ keine weitere Lösung haben kann. Da die eindeutige Lösung dieses AWP's unabhängig von der obigen Auswahl der konvergenten Folge $\{z_{h_k}\}$ ist, folgt aus dem Teilfolgen-Prinzip die gleichmässige Konvergenz der gesamten Familie $z_h \rightarrow z$ auf $[a, b]$. Wegen $z_h(t) := \frac{1}{h}(y(t, h) - y(t, 0))$ impliziert dies, dass die partielle Ableitung $\partial_h y(\cdot, 0)$ auf ganz $[a, b]$ existiert und gerade die eindeutige Lösung z des AWP's (4.13) ist, also dass in der Tat $\partial_h y(\cdot, 0)$ dem linearen System (4.9) auf $[a, b]$ und somit auf ganz I gehorcht. \square

Theorem 4.0.3. *[Optimale Regularität der Lösungsfunktion, theoretische Version] Es sei $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig, $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m$ offen, bezeichne $(t, x, \mu) \mapsto f(t, x, \mu)$, und die partiellen Ableitungen $\partial_x f$ und $\partial_\mu f$ von f existieren und seien stetig. Dann besitzt die Lösungsfunktion ϕ der Differentialgleichung $y' = f(\cdot, y, \mu)$ mit Parameter μ zusammen mit ihrer Zeit-Ableitung ϕ' stetige partielle Ableitungen $\partial_x \phi$, $\partial_\mu \phi$, $\partial_\tau \phi$, $(\partial_x \phi)'$, $(\partial_\mu \phi)'$ und $(\partial_\tau \phi)'$ nach x , τ und μ , und diese erfüllen die Anfangswertprobleme*

$$\begin{aligned} (\partial_x \phi)'(t, \tau, x, \mu) &= \partial_x f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \partial_x \phi(t, \tau, x, \mu), \\ \partial_x \phi(\tau, \tau, x, \mu) &= \mathbf{1}_n, \end{aligned} \tag{4.14}$$

$$\begin{aligned} (\partial_\mu \phi)'(t, \tau, x, \mu) &= \partial_x f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \partial_\mu \phi(t, \tau, x, \mu) \\ &\quad + \partial_\mu f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu), \\ \partial_\mu \phi(\tau, \tau, x, \mu) &= 0 \end{aligned} \tag{4.15}$$

und

$$\begin{aligned} (\partial_\tau \phi)'(t, \tau, x, \mu) &= \partial_x f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \partial_\tau \phi(t, \tau, x, \mu) \\ \partial_\tau \phi(\tau, \tau, x, \mu) &= -f(\tau, x, \mu). \end{aligned} \tag{4.16}$$

Existieren die k -ten partiellen Ableitungen von f nach x und μ und sind stetig, so existieren die $(k-1)$ -ten partiellen Ableitungen von $\partial_x \phi$, $\partial_\mu \phi$, $\partial_\tau \phi$, $(\partial_x \phi)'$, $(\partial_\mu \phi)'$ und $(\partial_\tau \phi)'$ nach x , τ und μ und sind stetig.

Proof. Wie in Bemerkung 4.0.2 erklärt wurde, führen wir zur korrekten Behandlung der Abhängigkeit von f vom Parameter μ das Vektorfeld $F(s, x, \mu) := (f(s, x, \mu), 0) \in \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m$ ein, und betrachten anstatt des AWP's (4.7) mit Parameter μ das künstlich erweiterte AWP

$$\begin{pmatrix} y \\ \mu \end{pmatrix}' = F(\cdot, y, \mu), \quad \begin{pmatrix} y \\ \mu \end{pmatrix}(\tau) = \begin{pmatrix} x \\ \mu \end{pmatrix} \tag{4.17}$$

ohne Parameter. Da F nach Voraussetzung an f nach allen Komponenten des Paares (x, μ) stetig differenziert werden kann, erfüllt F eine lokale Lipschitz-Bedingung der Form (4.10) um jeden Punkt $(t, x, \mu) \in \Omega$ und besitzt somit eine wohldefinierte Lösungsfunktion ϕ_F . Wir fixieren nun ein Tripel $(\tau, x, \mu) \in \Omega$ beliebig, wählen ein Paar $a < b \in I_{\tau, x, \mu}$ mit $a < \tau < b$ und wählen ein $\epsilon > 0$, sodass

$$B_\epsilon([a, b] \times \{(\tau, x, \mu)\}) \subset \mathcal{D}$$

gilt, was anhand der Offenheit des Definitionsbereichs \mathcal{D} der Lösungsfunktion $\phi = \phi_f$ von f bzw. des Definitionsbereichs \mathcal{D}_F von ϕ_F und anhand der Kompaktheit von $[a, b]$ möglich ist. Ferner setzen wir für $i = 1, \dots, n+m$ und $|h| < \epsilon$:

$$y_i(t, h) := \phi_F(t, \tau, (x, \mu) + h e_i) \quad \text{für} \quad t \in [a, b].$$

Es sind $y_i(t, h)$ Lösungen der AWP's

$$y' = F(\cdot, y), \quad y(\tau) = \begin{pmatrix} x \\ \mu \end{pmatrix} + h e_i$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

$i = 1, \dots, n + m$. Wir untersuchen zunächst die Fälle für $i = 1, \dots, n$. Wegen $y_i(\tau, h) = \begin{pmatrix} x + h e_i \\ \mu \end{pmatrix}$ existieren die partiellen Ableitungen $\partial_h y_i(\tau, 0) = \begin{pmatrix} e_i \\ 0 \end{pmatrix}$. Somit folgt aus Theorem 4.0.2, dass die partiellen Ableitungen

$$z_i(t) := \partial_h y_i(t, 0) = \partial_{x_i} \phi_F(t, \tau, x, \mu)$$

in allen $t \in [a, b]$ existieren und die linearen AWP's

$$z_i'(t) = \partial_{(x,\mu)} F(t, y_i(t, 0)) \cdot z_i(t) = \partial_{(x,\mu)} F(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z_i(t), \quad z_i(\tau) = \begin{pmatrix} e_i \\ 0 \end{pmatrix} \quad (4.18)$$

auf $[a, b]$ lösen. Man beachte hierbei, dass wegen $F_i = f_i$, für $i = 1, \dots, n$, und $F_j = 0$, für $j = n + 1, \dots, n + m$, $\partial_{(x,\mu)} F$ die Form

$$\partial_{(x,\mu)} F(t, x, \mu) = \begin{pmatrix} \partial_x f & \partial_\mu f \\ 0 & 0 \end{pmatrix} (t, x, \mu)$$

hat. Da die Lösungsfunktion ϕ zu f nach Theorem 4.0.1 stetig ist und die partiellen Ableitungen $\partial_x f$ und $\partial_\mu f$ von f nach Voraussetzung existieren und stetig sind, erweist sich das in z lineare Vektorfeld

$$g(s, z, \tau, x, \mu) := \partial_{(x,\mu)} F(s, \phi(s, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z \quad (4.19)$$

$z \in \mathbb{R}^{n+m}$ nach \mathbb{R}^{n+m} mit Parameter (τ, x, μ) als stetig in all seinen Variablen. Somit folgt aus Proposition 3.1.1, dass erstens die Differentialgleichung $z' = g(\cdot, z, \tau, x, \mu)$ eindeutig lösbar ist und zweitens zu beliebigen Anfangswerten $z(\sigma) = z_0 \in \mathbb{R}^{m+n}$, mit $\sigma \in [a, b]$ beliebig, eine eindeutige, maximale Lösung auf ganz $[a, b]$ besitzt. Somit besitzt das Vektorfeld g eine wohldefinierte und stetige Lösungsfunktion ϕ_g in den Variablen $(t, \sigma, z, \tilde{\tau}, \tilde{x}, \tilde{\mu}) \in [a, b] \times [a, b] \times \mathbb{R}^{m+n} \times B_\epsilon(\tau, x, \mu) \subset [a, b] \times [a, b] \times \mathbb{R}^{m+n} \times \mathbb{R}^{m+n+1}$ und mit Werten $\phi_g(t, \sigma, z, \tilde{\tau}, \tilde{x}, \tilde{\mu})$ im \mathbb{R}^{n+m} , wie in Bemerkung 4.0.2 erklärt wurde. Die eindeutigen, maximalen Lösungen z_i der AWP's

$$z_i' = g(\cdot, z_i, \tau, x, \mu), \quad z_i(\tau) = \begin{pmatrix} e_i \\ 0 \end{pmatrix}$$

lassen sich mittels ϕ_g nun in der Form $z_i(t) = \phi_g(t, \tau, (e_i, 0), \tau, x, \mu)$ schreiben. Somit gilt per Definition der z_i 's:

$$\partial_{x_i} \phi_F(t, \tau, x, \mu) = \phi_g(t, \tau, (e_i, 0), \tau, x, \mu)$$

für $i = 1, \dots, n$ und für alle $t \in [a, b]$. Da die Lösungsfunktion ϕ_g nach Theorem 4.0.1 stetig ist, folgt hieraus die Stetigkeit der partiellen Ableitungen $\partial_{x_i} \phi_F$ auf $[a, b] \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$. Fassen wir ausserdem die AWP's (4.18), für $i = 1, \dots, n$, spaltenweise zusammen, so erhalten wir zusammen mit $(\phi_F)_{n+j} = \mu_j$, $j = 1, \dots, m$, dass die Jacobi-Matrix

Gewöhnliche Differentialgleichungen

$\partial_x \phi_F(t, \tau, x, \mu) = \begin{pmatrix} \partial_x \phi(t, \tau, x, \mu) \\ 0 \end{pmatrix}$ der partiellen Ableitungen von ϕ_F nach den Komponenten x_i des Startvektors x der Matrix-wertigen Differentialgleichung

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} (\partial_x \phi)'(t, \tau, x, \mu) \\ 0 \end{pmatrix} &= (\partial_x \phi_F)'(t, \tau, x, \mu) \\ &= \partial_{(x, \mu)} F(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \partial_x \phi_F(t, \tau, x, \mu) \\ &= \begin{pmatrix} \partial_x f & \partial_\mu f \\ 0 & 0 \end{pmatrix} (t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \begin{pmatrix} \partial_x \phi(t, \tau, x, \mu) \\ 0 \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

genügt, also dass

$$(\partial_x \phi)'(t, \tau, x, \mu) = \partial_x f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \partial_x \phi(t, \tau, x, \mu)$$

auf $[a, b]$ mit $\partial_x \phi(\tau, \tau, x, \mu) = \mathbf{1}_n$ gilt, wie in (4.14) behauptet wurde. Insbesondere beweist dies die Stetigkeit der Zeit-Ableitung $(\partial_x \phi)'$ von $\partial_x \phi$ auf $[a, b] \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$. Nun untersuchen wir die Fälle für $i = n + 1, \dots, n + m$. Wegen $y_{n+j}(\tau, h) = (x, \mu + h e_j)$, $j \in \{1, \dots, m\}$, existieren die partiellen Ableitungen $\partial_h y_{n+j}(\tau, 0) = (0, e_j)$. Somit folgt aus Theorem 4.0.2, dass die partiellen Ableitungen

$$z_j(t) := \partial_h y_{n+j}(t, 0) = \partial_{\mu_j} \phi_F(t, \tau, x, \mu)$$

in allen $t \in [a, b]$ existieren und die linearen AWP's

$$\begin{aligned} z_j'(t) &= \partial_{(x, \mu)} F(t, y_{n+j}(t, 0)) \cdot z_j(t) = \partial_{(x, \mu)} F(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z_j(t) \quad (4.20) \\ &= \begin{pmatrix} \partial_x f & \partial_\mu f \\ 0 & 0 \end{pmatrix} (t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z_j(t), \quad z_j(\tau) = (0, e_j) \end{aligned}$$

auf $[a, b]$ lösen. Wie oben verwenden wir nun, dass das Vektorfeld $g(s, z, \tau, x, \mu) := \partial_{(x, \mu)} F(s, \phi(s, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z$ aus (4.19) mit Parameter (τ, x, μ) linear in z und in allen Variablen stetig ist, sodass wegen Proposition 3.1.1 das Vektorfeld g eine wohldefinierte Lösungsfunktion ϕ_g auf $[a, b] \times [a, b] \times \mathbb{R}^{m+n} \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$ besitzt. Insbesondere die eindeutigen Lösungen z_j der AWP's

$$z_j' = g(\cdot, z_j, \tau, x, \mu), \quad z_j(\tau) = (0, e_j)$$

lassen sich mittels ϕ_g in der Form $z_j(t) = \phi_g(t, \tau, (0, e_j), \tau, x, \mu)$ schreiben. Somit gilt per Definition der z_j 's:

$$\partial_{\mu_j} \phi_F(t, \tau, x, \mu) = \phi_g(t, \tau, (0, e_j), \tau, x, \mu)$$

für $j = 1, \dots, m$ und für alle $t \in [a, b]$. Da die Lösungsfunktion ϕ_g nach Theorem 4.0.1 stetig ist, folgt hieraus die Stetigkeit der partiellen Ableitungen $\partial_{\mu_j} \phi_F$ auf $[a, b] \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$, also insbesondere die Stetigkeit der partiellen Ableitungen $\partial_{\mu_j} \phi$ auf $[a, b] \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$. Fassen wir nun wieder die AWP's (4.20), für $j = 1, \dots, m$, spaltenweise

Gewöhnliche Differentialgleichungen

zusammen, so erhalten wir zusammen mit $(\phi_F)_{n+j} = \mu_j$, $j = 1, \dots, m$, dass die Jacobi-Matrix $\partial_\mu \phi_F(t, \tau, x, \mu) = \begin{pmatrix} \partial_\mu \phi(t, \tau, x, \mu) \\ \mathbf{1}_m \end{pmatrix}$ der partiellen Ableitungen von ϕ_F nach den Komponenten μ_j des Parameters μ der Matrix-wertigen Differentialgleichung

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \partial_\mu \phi(t, \tau, x, \mu) \\ \mathbf{1}_m \end{pmatrix} &= (\partial_\mu \phi_F)'(t, \tau, x, \mu) \\ &= \begin{pmatrix} \partial_x f & \partial_\mu f \\ 0 & 0 \end{pmatrix} (t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \begin{pmatrix} \partial_\mu \phi(t, \tau, x, \mu) \\ \mathbf{1}_m \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

genügt, also dass

$$(\partial_\mu \phi)'(t, \tau, x, \mu) = \partial_x f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \partial_\mu \phi(t, \tau, x, \mu) + \partial_\mu f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu)$$

auf $[a, b]$ mit $\partial_\mu \phi(\tau, \tau, x, \mu) = 0$ gilt, wie in (4.14) behauptet wurde und woraus automatisch die Stetigkeit von $(\partial_\mu \phi)'$ auf $[a, b] \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$ folgt.

Zur Untersuchung der partiellen Ableitungen $\partial_\tau \phi$ und ihrer Zeit-Ableitung $(\partial_\tau \phi)'$ definieren wir die Funktionen

$$y(t, h) := \phi_F(t, \tau + h, x, \mu) = \begin{pmatrix} \phi(t, \tau + h, x, \mu) \\ \mu \end{pmatrix} \quad \text{für } t \in [a, b],$$

für $|h| < \epsilon$, die anhand der Stetigkeit von ϕ_F in t und h stetig sind. Da ϕ_F die Lösungsfunktion zu F ist, lösen die Funktionen $y(t, h)$ die Differentialgleichung $y' = F(\cdot, y)$ und erfüllen ausserdem per Definition von ϕ_F :

$$y(\tau + h, h) = \phi_F(\tau + h, \tau + h, x, \mu) = \begin{pmatrix} x \\ \mu \end{pmatrix} = \phi_F(\tau, \tau, x, \mu) = y(\tau, 0).$$

Kombinieren wir dies mit dem Hauptsatz der Differential- und Integralrechnung und beachten wir die Stetigkeit von F (bzw. von f) und von $(t, h) \mapsto y(t, h)$, so erhalten wir

$$\begin{aligned} \frac{1}{h}(y(\tau, h) - y(\tau, 0)) &= \frac{1}{h}(y(\tau, h) - y(\tau + h, h)) = -\frac{1}{h} \int_\tau^{\tau+h} y'(s, h) ds \\ &= -\frac{1}{h} \int_\tau^{\tau+h} F(s, y(s, h)) ds \rightarrow -F(\tau, y(\tau, 0)) = -F(\tau, x, \mu). \end{aligned}$$

Dies beweist die Existenz von $\partial_h y(\tau, 0) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h}(y(\tau, h) - y(\tau, 0))$ zusammen mit $\partial_h y(\tau, 0) = -F(\tau, x, \mu)$. Wenden wir also erneut Theorem 4.0.2 hier an, so erhalten wir, dass $\partial_h y(t, 0)$, also $\partial_\tau \phi_F(t, \tau, x, \mu)$, in allen $t \in [a, b]$ existiert und ausserdem das lineare AWP

$$z'(t) = \partial_{(x, \mu)} F(t, y(t, 0)) \cdot z(t) = \partial_{(x, \mu)} F(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z(t), \quad z(\tau) = -F(\tau, x, \mu) \tag{4.21}$$

auf $[a, b]$ löst, was wegen $\phi_F(t, \tau, x, \mu) = \begin{pmatrix} \phi(t, \tau, x, \mu) \\ \mu \end{pmatrix}$ und $F(t, x, \mu) = \begin{pmatrix} f(t, x, \mu) \\ 0 \end{pmatrix}$

$$(\partial_\tau \phi)'(t, \tau, x, \mu) = \partial_x f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \cdot \partial_\tau \phi(t, \tau, x, \mu) \quad \text{mit } \partial_\tau \phi(\tau, \tau, x, \mu) = -f(\tau, x, \mu) \tag{4.22}$$

impliziert, wie in (4.16) behauptet wurde. Wie oben können wir zum Vektorfeld $g(s, z, \tau, x, \mu) := \partial_{(x,\mu)} F(s, \phi(s, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z$ mit Parameter (τ, x, μ) aus (4.19) die auf $[a, b] \times [a, b] \times \mathbb{R}^{m+n} \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$ wohldefinierte und stetige Lösungsfunktion ϕ_g verwenden, um mittels dieser die eindeutige Lösung $t \mapsto \partial_\tau \phi_F(t, \tau, x, \mu)$ des AWP's (4.21) in der Form

$$\partial_\tau \phi_F(t, \tau, x, \mu) = \phi_g(t, \tau, -F(\tau, x, \mu), \tau, x, \mu)$$

zu schreiben. Da ϕ_g nach Theorem 4.0.1 stetig ist und auch F auf $B_\epsilon(\tau, x, \mu)$ stetig ist, folgt die Stetigkeit der partiellen Ableitung $\partial_\tau \phi_F$, also die Stetigkeit seiner ersten n Komponenten $\partial_\tau \phi$ auf $[a, b] \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$. Da $\partial_\tau \phi$ die Differentialgleichung (4.22) löst und $\partial_x f$ stetig ist, haben wir hiermit automatisch auch die Stetigkeit der Zeit-Ableitung $(\partial_\tau \phi)'$ auf $[a, b] \times B_\epsilon(\tau, x, \mu)$ nachgewiesen.

Nun beweisen wir die zweite Behauptung des Theorems per Induktion über k . Die Induktionsbehauptung lautet also:

„Ist f k -fach stetig differenzierbar nach x und μ , so existieren die $(k - 1)$ -ten partiellen Ableitungen von $\partial_x \phi$, $\partial_\tau \phi$, $\partial_\mu \phi$, $(\partial_x \phi)'$, $(\partial_\tau \phi)'$ und $(\partial_\mu \phi)'$ nach x , μ und τ in einem beliebig fixierten Punkt $(t, \tau, x, \mu) \in \mathcal{D}_f$ und sind in diesem Punkt stetig.“

Aus dem soeben Bewiesenen folgt, dass aus der stetigen Differenzierbarkeit von f nach x und μ , also für $k = 1$, die Stetigkeit von $\partial_x \phi$, $\partial_\tau \phi$, $\partial_\mu \phi$, $(\partial_x \phi)'$, $(\partial_\tau \phi)'$ und $(\partial_\mu \phi)'$ folgt, was für $k = 1$ gerade die Induktionsbehauptung ist. Es sei nun $k \geq 1$ beliebig gegeben und f als k -fach stetig differenzierbar nach x und μ vorausgesetzt. Nach Induktionshypothese existieren somit die $(k - 2)$ -ten partiellen Ableitungen von $\partial_x \phi$, $\partial_\tau \phi$, $\partial_\mu \phi$, $(\partial_x \phi)'$, $(\partial_\tau \phi)'$, $(\partial_\mu \phi)'$ nach x , μ und τ und sind im beliebig fixierten Punkt $(t, \tau, x, \mu) \in \mathcal{D}_f$ stetig. Für das in z lineare und in allen Variablen stetige Vektorfeld

$$g(s, z, \tau, x, \mu) := \partial_{(x,\mu)} F(s, \phi(s, \tau, x, \mu), \mu) \cdot z, \quad (4.23)$$

aus (4.19) wissen wir bereits, dass es eine wohldefinierte Lösungsfunktion ϕ_g in den Variablen $(t, \sigma, z, \tilde{\tau}, \tilde{x}, \tilde{\mu}) \in \mathcal{D}_g \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R} \times \mathbb{R}^{n+m} \times \mathbb{R}^{n+m+1}$ mit Werten $\phi_g(t, \sigma, z, \tilde{\tau}, \tilde{x}, \tilde{\mu})$ im \mathbb{R}^{n+m} besitzt, dessen ersten n Komponenten $\tilde{\phi}_g := (\phi_g^1, \dots, \phi_g^n)$

$$\partial_{x_i} \phi(t, \tau, x, \mu) = \tilde{\phi}_g(t, \tau, (e_i, 0), \tau, x, \mu), \quad i = 1, \dots, n \quad (4.24)$$

$$\partial_{\mu_j} \phi(t, \tau, x, \mu) = \tilde{\phi}_g(t, \tau, (0, e_j), \tau, x, \mu), \quad j = 1, \dots, m \quad (4.25)$$

$$\partial_\tau \phi(t, \tau, x, \mu) = \tilde{\phi}_g(t, \tau, -(f(\tau, x, \mu), 0), \tau, x, \mu) \quad (4.26)$$

erfüllen. Da wir soeben einsahen, dass ϕ nach x , μ und τ sogar $(k - 1)$ -fach stetig differenziert werden kann und $\partial_x f$ und $\partial_\mu f$ nach Induktionsvoraussetzung ebenfalls $(k - 1)$ -fach stetig nach x und μ differenziert werden können, erweist sich g anhand der Kettenregel als $(k - 1)$ -fach stetig differenzierbar nach z , τ , x und μ . Somit erfüllt g mit Parameter (τ, x, μ) (anstatt f mit Parameter μ) die Induktionsvoraussetzung für den Induktionsindex $k - 1$, sodass die Induktionshypothese für die Lösungsfunktion ϕ_g von g , hier also mit z anstatt x , σ anstatt τ und $(\tilde{\tau}, \tilde{x}, \tilde{\mu})$ anstatt μ , ergibt, dass die $(k - 2)$ -ten partiellen Ableitungen von $\partial_z \phi_g$, $\partial_\sigma \phi_g$, $\partial_{\tilde{x}} \phi_g$, $\partial_{\tilde{\tau}} \phi_g$, $\partial_{\tilde{\mu}} \phi_g$, $(\partial_z \phi_g)'$, $(\partial_\sigma \phi_g)'$, $(\partial_{\tilde{x}} \phi_g)'$, $(\partial_{\tilde{\tau}} \phi_g)'$ und $(\partial_{\tilde{\mu}} \phi_g)'$ nach z , σ , \tilde{x} , $\tilde{\tau}$ und $\tilde{\mu}$ in einem beliebig fixierten Punkt $(t, \sigma, z, \tilde{\tau}, \tilde{x}, \tilde{\mu})$ aus

dem Definitionsbereich \mathcal{D}_g von ϕ_g existieren und stetig sind. In Kombination mit (4.24)-(4.26) zeigt dies anhand der Kettenregel, dass die $(k-1)$ -ten partiellen Ableitungen von $\partial_x\phi$, $\partial_\mu\phi$ und $\partial_\tau\phi$ nach x , τ und μ auf \mathcal{D}_f existieren und stetig sind. Da deren Zeit-Ableitungen $(\partial_x\phi)'$, $(\partial_\mu\phi)'$ und $(\partial_\tau\phi)'$ die AWP's (4.14), (4.15) und (4.16) lösen und $\partial_x f$ und $\partial_\mu f$ nach Induktionsvoraussetzung $(k-1)$ -fach nach x und μ stetig partiell differenziert werden kann, folgt aus der soeben bewiesenen Existenz und Stetigkeit der $(k-1)$ -ten partiellen Ableitungen von $\partial_x\phi$, $\partial_\mu\phi$ und $\partial_\tau\phi$ nach x , μ und τ ebenfalls die Existenz und Stetigkeit der $(k-1)$ -ten partiellen Ableitungen von $(\partial_x\phi)'$, $(\partial_\mu\phi)'$ und $(\partial_\tau\phi)'$ nach x , τ und μ auf \mathcal{D}_f . \square

Theorem 4.0.4. *[Optimale Regularität der Lösungsfunktion, praktische Version] Es sei $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m$ offen und $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$, $(t, x, \mu) \mapsto f(t, x, \mu)$, ein Vektorfeld mit Parameter μ , welches in allen Variablen k -fach stetig differenzierbar sei, für ein $k > 0$. Dann ist dessen Lösungsfunktion ϕ , $(t, \tau, x, \mu) \mapsto \phi(t, \tau, x, \mu)$, wohldefiniert, und ϕ ist zusammen mit ihrer partiellen Zeit-Ableitung $\phi' = \partial_t\phi$ in allen Variablen k -fach stetig differenzierbar. Insbesondere existieren die doppelten partiellen Ableitungen $\partial_t\partial_{x_i}\phi$ auf \mathcal{D}_f , sind stetig und stimmen mit $\partial_{x_i}\partial_t\phi$ auf ganz \mathcal{D}_f überein.*

Proof. Wir führen Induktion über $k > 0$. Da die Differentialgleichung bereits für $k = 1$ eindeutig lösbar ist, erhalten wir aus Theorem 4.0.1, dass die Lösungsfunktion ϕ zu f für $k = 1$ wohldefiniert und zusammen mit ihrer partiellen Zeitableitung ϕ' stetig ist. Desweiteren folgt aus Theorem 4.0.3, dass die partiellen Ableitungen $\partial_x\phi$, $\partial_\mu\phi$ und $\partial_\tau\phi$ existieren und stetig sind. Damit ist also ϕ in all ihren Variablen stetig partiell differenzierbar. Wegen

$$\frac{\partial\phi}{\partial t}(t, \tau, x, \mu) = (y_{\tau, x, \mu})'(t) = f(t, y_{\tau, x, \mu}(t), \mu) = f(t, \phi(t, \tau, x, \mu), \mu) \quad (4.27)$$

erhalten wir hieraus auch die Stetigkeit aller partiellen Ableitungen von $\phi' \equiv \frac{\partial\phi}{\partial t}$. Nun sei ein $k > 1$ fest gewählt. Da f nach Induktionsvoraussetzung insbesondere $(k-1)$ -fach stetig differenzierbar ist, folgt per Induktionshypothese, dass ϕ $(k-1)$ -fach stetig differenzierbar in all ihren Variablen ist. Somit folgt, dass das Vektorfeld g aus (4.23) mit Parameter (τ, x, μ) $(k-1)$ -fach stetig differenzierbar in all seinen Variablen ist, also die Induktionsvoraussetzung für den Induktionsindex $k-1$ erfüllt. Wenden wir also die Induktionshypothese auf dieses g an, so erhalten wir, dass die Lösungsfunktion ϕ_g zu g wohldefiniert ist und zudem $(k-1)$ -fach nach all ihren Variablen $t, \sigma, z, \tilde{\tau}, \tilde{x}$ und $\tilde{\mu}$ stetig differenziert werden kann. Anhand der Darstellungen

$$\begin{aligned} \partial_{x_i}\phi(t, \tau, x, \mu) &= \tilde{\phi}_g(t, \tau, (e_i, 0), \tau, x, \mu), & i = 1, \dots, n \\ \partial_{\mu_j}\phi(t, \tau, x, \mu) &= \tilde{\phi}_g(t, \tau, (0, e_j), \tau, x, \mu), & j = 1, \dots, m \\ \partial_\tau\phi(t, \tau, x, \mu) &= \tilde{\phi}_g(t, \tau, -(f(\tau, x, \mu), 0), \tau, x, \mu) \end{aligned}$$

aus (4.24), (4.25) und (4.26) der partiellen Ableitungen von ϕ nach x_i , μ_j und τ mittels der ersten n Komponenten $\tilde{\phi}_g$ von ϕ_g folgt, dass $\partial_x\phi$, $\partial_\mu\phi$ und $\partial_\tau\phi$ nach all ihren Variablen t, τ, x und μ $(k-1)$ -fach stetig partiell differenziert werden können. Ausserdem

Gewöhnliche Differentialgleichungen

folgt anhand von (4.27) anhand der $(k - 1)$ -fachen stetigen Differenzierbarkeit von ϕ und der Induktionsvoraussetzung an f , dass auch $\partial_t \phi$ nach allen Variablen t, τ, x und μ $(k - 1)$ -fach stetig partiell differenziert werden kann. Insgesamt beweist dies also, dass ϕ k -fach stetig differenzierbar in all ihren Variablen ist. Kombinieren wir dies erneut mit (4.27) und mit der Induktionsvoraussetzung an f , so folgt hieraus, dass zudem $\partial_t \phi$ k -fach stetig differenzierbar in all ihren Variablen t, τ, x und μ ist. Also funktionierte der Induktionsschritt von $k - 1$ auf k , und das Theorem ist bewiesen, da die letzte Behauptung des Satzes nun direkt aus dem Satz von Schwarz folgt. \square

5 Phasenflüsse im \mathbb{R}^n und auf Untermannigfaltigkeiten des \mathbb{R}^n

5.1 Phasenflüsse auf dem \mathbb{R}^n

Definition 5.1.1. Es sei $\Omega \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ offen und $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$, $(t, x) \mapsto f(t, x)$, ein k -fach stetig differenzierbares Vektorfeld, für ein $k > 0$. Bezeichne ϕ_f die nach Theorem 4.0.4 k -fach stetig differenzierbare Lösungsfunktion zu f , die jedem Tripel $(t, \tau, x) \in \mathcal{D}$ den Ortsvektor $y_{\tau, x}(t)$ der eindeutigen, maximalen Lösung $y_{\tau, x} : I_{(\tau, x)} \rightarrow \mathbb{R}^n$ des AWP's

$$y'(t) = f(t, y), \quad y(\tau) = x \quad (5.1)$$

zuordnet, also durch $\phi_f(t, \tau, x) := y_{\tau, x}(t)$ definiert sei. Wir definieren nun den von f generierten „Phasenfluss“ Ψ durch $\Psi(t, x) := \phi_f(t, 0, x)$, für jedes Paar $(0, x) \in \Omega$ und jedes $t \in I_{(0, x)}$.

Definition 5.1.2. Wir nennen ein stetig differenzierbares Vektorfeld $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ vollständig, falls sein Phasenfluss $\Psi(t, x)$ für jedes fixierte Paar $(0, x) \in \Omega$ für alle $t \in \mathbb{R}$ existiert, d.h. falls das Existenzintervall $I_{0, x}$ der eindeutigen, maximalen Lösung $y_{0, x}$ von (5.1) (mit $\tau = 0$) ganz \mathbb{R} ist.

Ist beispielsweise $\Omega = \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ und ist $f : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ stetig differenzierbar und von höchstens linearem Wachstum in x (auf allen kompakten Zeit-Intervallen $[-R, R]$) im Sinne von (2.26), so folgt aus Theorem 2.0.7, dass f vollständig ist.

Theorem 5.1.1. [Lie's Diffeomorphismen-Gruppe] Es sei $\Omega = \mathbb{R} \times \tilde{\Omega}$, $\tilde{\Omega} \subset \mathbb{R}^n$ offen und $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein vollständiges Vektorfeld der Klasse C^k , für ein $k > 0$, welches von t unabhängig sei, also $f(t, x) = f(s, x)$ für alle $s, t \in \mathbb{R}$ und jedes $x \in \tilde{\Omega}$ erfülle. Dann ist der von f erzeugte Phasenfluss Ψ nach t und x k -fach stetig differenzierbar und erfüllt bzgl. der Zeit t die „Funktionalgleichung“

$$\Psi(t_1 + t_2, \cdot) = \Psi(t_2, \cdot) \circ \Psi(t_1, \cdot) \quad \forall t_1, t_2 \in \mathbb{R}. \quad (5.2)$$

Hieraus folgt insbesondere $\Psi(t_1, \cdot) \circ \Psi(t_2, \cdot) = \Psi(t_2, \cdot) \circ \Psi(t_1, \cdot) \quad \forall t_1, t_2 \in \mathbb{R}$ und dass $\Psi(t, \cdot) : \tilde{\Omega} \rightarrow \tilde{\Omega}$ ein orientierungserhaltender Diffeomorphismus der Klasse C^k mit $\Psi(t, \cdot)^{-1} = \Psi(-t, \cdot)$, für jedes $t \in \mathbb{R}$ ist. Ausserdem kann die Jacobi-Determinante von Ψ für jeden festen Punkt $x \in \tilde{\Omega}$ durch die Formel

$$\det(\partial_x \Psi)(t, x) = \exp\left(\int_0^t \operatorname{div}(f)(s, \Psi(s, x)) ds\right) > 0 \quad (5.3)$$

für alle Zeiten $t \in \mathbb{R}$ angegeben werden.

Proof. Wegen $\Psi(t, \cdot) = \phi(t, 0, \cdot)$ ist Ψ anhand der Voraussetzung an f und nach Theorem 4.0.4 k -fach stetig differenzierbar in jedem $t \in \mathbb{R}$ und jedem $x \in \tilde{\Omega}$. Wir fixieren nun einen Punkt $x \in \tilde{\Omega}$ und ausserdem zwei Zeiten $t_1, t_1 \in \mathbb{R}$ beliebig. Da wir f als vollständig voraussetzen, ist die Funktion $y_{0,x}$ aus (5.1) in allen Zeiten definiert und $y_{0,x}(t)$ in $\tilde{\Omega}$ enthalten. Wir können somit zunächst anstatt $y_{0,x} \equiv \Psi(\cdot, x)$ die Funktion $Y(t) := y_{0,x}(t + t_1)$ betrachten. Wegen $Y'(t) = (y_{0,x})'(t + t_1) = f(t + t_1, y_{0,x}(t + t_1)) = f(t, Y(t))$ und $Y(0) = y_{0,x}(t_1) = \Psi(t_1, x)$ ist Y die eindeutige Lösung des AWP's

$$y'(t) = f(t, y(t)), \quad y(0) = \Psi(t_1, x),$$

welche mittels der Lösungsfunktion ϕ zu f durch $Y(t) = \phi(t, 0, \Psi(t_1, x))$, für jedes $t \in \mathbb{R}$, angegeben werden kann. Vergleichen wir dies mit der Definition von Ψ in Definition 5.1.1, so bedeutet diese Übereinstimmung gerade: $Y(t) = \Psi(t, \Psi(t_1, x))$, sodass wir zusammen mit $y_{0,x}(t) = \Psi(t, x)$ und der Definition von Y sehen:

$$\Psi(t_1 + t_2, x) = y_{0,x}(t_1 + t_2) = Y(t_2) = \Psi(t_2, \Psi(t_1, x)) = \Psi(t_2, \cdot) \circ \Psi(t_1, \cdot)(x).$$

Hieraus folgt insbesondere $\Psi(t_1, \cdot) \circ \Psi(t_2, \cdot) = \Psi(t_2, \cdot) \circ \Psi(t_1, \cdot)$, und beachten wir auch noch $\Psi(0, x) = y_{0,x}(0) = x$, so beweist dies, dass

$$\text{Id}_{\tilde{\Omega}} = \Psi(t - t, \cdot) = \Psi(t, \cdot) \circ \Psi(-t, \cdot) = \Psi(-t, \cdot) \circ \Psi(t, \cdot)$$

gilt. Dies zeigt, dass $\Psi(t, \cdot)$ $\tilde{\Omega}$ auf $\tilde{\Omega}$ bijektiv und mit Inverser Abbildung $\Psi(-t, \cdot)$ abbildet. Da $\Psi(\pm t, \cdot)$ bereits als k -fach stetig differenzierbar auf $\tilde{\Omega}$ erkannt wurde, folgt dass $\Psi(t, \cdot)$ einen Diffeomorphismus der Klasse C^k von $\tilde{\Omega}$ auf $\tilde{\Omega}$ mit $\Psi(t, \cdot)^{-1} = \Psi(-t, \cdot)$, für jedes $t \in \mathbb{R}$, liefert. Schliesslich löst die Jacobi-Matrix $\partial_x \Psi \equiv \partial_x \phi(\cdot, 0, \cdot)$ von Ψ nach Formel (4.14) das lineare AWP

$$\begin{aligned} (\partial_x \Psi)'(t, x) &= \partial_x f(t, \Psi(t, x)) \cdot \partial_x \Psi(t, x), \\ \partial_x \Psi(0, x) &= \mathbf{1}_n, \end{aligned}$$

für alle $t \in \mathbb{R}$ und für beliebig fixiertes $x \in \tilde{\Omega}$, aus dem sich in Kombination mit Proposition 3.1.3 für die Jacobi-Determinante von Ψ die lineare Differentialgleichung

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}(\det(\partial_x \Psi))(t, x) &= \text{Spur}(\partial_x f(t, \Psi(t, x))) \det(\partial_x \Psi)(t, x) \\ &= \text{div}(f)(t, \Psi(t, x)) \det(\partial_x \Psi)(t, x) \end{aligned} \tag{5.4}$$

mit Startwert $\det(\partial_x \Psi)(0, x) = 1$, für beliebig fixiertes $x \in \tilde{\Omega}$ ergibt. Somit erhalten wir in der Tat die in (5.3) angegebene Formel für $\det(\partial_x \Psi)(\cdot, x)$ anhand des Beispiels 5 aus Kapitel 1, welche insbesondere $\det(\partial_x \Psi)(t, \cdot) > 0$ auf $\tilde{\Omega}$ für alle Zeiten t und somit die Erhaltung der Orientierung der Diffeomorphismen $\Psi(t, \cdot)$ impliziert. \square

Theorem 5.1.2. [Satz von Liouville] *Es sei $\Omega = \mathbb{R} \times \tilde{\Omega}$, $\tilde{\Omega} \subset \mathbb{R}^n$ offen und $f : \tilde{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein vollständiges Vektorfeld, welches von t unabhängig sei. Desweiteren sei $B \subset \tilde{\Omega}$ eine beliebige kompakte Teilmenge, und es bezeichne $V_B(t) := \mathcal{L}^n(\Psi(t, B))$ das n -dimensionale*

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Lebesgue-Mass von $\Psi(t, B)$, also das „klassische Volumen“ derjenigen Teilmenge von $\tilde{\Omega}$, in die sich die Menge B nach Verstreichen der Zeit t vermöge des Flusses Ψ deformiert hat. Dann gilt Liouville's Volumen-Formel:

$$\frac{d}{dt}V_B(t) = \int_{\Psi(t, B)} \operatorname{div}(f)(y) d\mathcal{L}^n(y), \quad \forall t \in \mathbb{R}. \quad (5.5)$$

Proof. Aus Theorem 5.1.1 und Formel (5.4) wissen wir, dass die Jacobi-Determinante $\det(\partial_x \Psi)(t, x)$ in jedem Paar $(t, x) \in \Omega$ stetig ist, stetig nach t differenziert werden kann, positiv ist und ausserdem der Differentialgleichung

$$\frac{d}{dt}(\det(\partial_x \Psi))(t, x) = \operatorname{div}(f)(\Psi(t, x)) \det(\partial_x \Psi)(t, x)$$

genügt. Hieraus folgt erstens, dass auch das von t abhängige Integral $t \mapsto \int_B \det(\partial_x \Psi)(t, x) d\mathcal{L}^n(x)$ stetig nach t differenziert werden kann, und zwar vermöge der Formel:

$$\frac{d}{dt} \int_B \det(\partial_x \Psi)(t, x) d\mathcal{L}^n(x) = \int_B \operatorname{div}(f)(\Psi(t, x)) \det(\partial_x \Psi)(t, x) d\mathcal{L}^n(x).$$

Da ausserdem $\Psi(t, \cdot)$ einen Diffeomorphismus von $\tilde{\Omega}$ auf $\tilde{\Omega}$ liefert, erhalten wir mittels doppelter Anwendung des Transformationssatzes der Lebesgue'schen Mass-Theorie:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}V_B(t) &= \frac{d}{dt}\mathcal{L}^n(\Psi(t, B)) = \frac{d}{dt} \int_B \det(\partial_x \Psi)(t, x) d\mathcal{L}^n(x) \\ &= \int_B \operatorname{div}(f)(\Psi(t, x)) \det(\partial_x \Psi)(t, x) d\mathcal{L}^n(x) = \int_{\Psi(t, B)} \operatorname{div}(f)(y) d\mathcal{L}^n(y), \end{aligned}$$

$\forall t \in \mathbb{R}$, wie in (5.5) behauptet wurde. □

Korollar 5.1.1. *Es sei $\Omega = \mathbb{R} \times \tilde{\Omega}$, $\tilde{\Omega} \subset \mathbb{R}^n$ offen und $f : \tilde{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein von der Zeit t unabhängiges und vollständiges Vektorfeld, welches ausserdem eine konstante Divergenz $\operatorname{div}(f) \equiv c \in \mathbb{R}$ habe. Ist nun $B \subset \tilde{\Omega}$ eine beliebige kompakte Teilmenge, so lässt sich das Volumen $V_B(t) := \mathcal{L}^n(\Psi(t, B))$ des nach Verstreichen der Zeit t durch den von f erzeugten Fluss Ψ deformierten Körpers $\Psi(t, B)$ durch die Formel*

$$V_B(t) = \mathcal{L}^n(B) e^{ct} \quad (5.6)$$

$\forall t \in \mathbb{R}$ berechnen.

Proof. Aus Formel (5.5) folgt anhand der vorausgesetzten Konstanz $\operatorname{div}(f) \equiv c$ sofort, dass die Volumen-Funktion V_B das AWP

$$\frac{d}{dt}V_B(t) = c \mathcal{L}^n(\Psi(t, B)) = c V_B(t), \quad V_B(0) = \mathcal{L}^n(B)$$

erfüllt. In Kombination mit Beispiel 5 aus Kapitel 1 folgt hieraus Formel (5.6). □

Bemerkung 5.1.1. 1) Falls das Kompaktum $B \subset \tilde{\Omega}$ aus Theorem 5.1.2 der Abschluss einer offenen, beschränkten Teilmenge des \mathbb{R}^n ist und dessen Rand ∂B eine kompakte $(n-1)$ -dimensionale Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n der Klasse C^1 im Sinne von Definition 5.2.1 des folgenden Kapitels ist, so sind dessen diffeomorphe Bilder $\Psi(t, \partial B)$ $(n-1)$ -dimensionale Untermannigfaltigkeiten des \mathbb{R}^n der Klasse C^1 , die gerade $\Psi(t, B)$ beranden, für jedes $t \in \mathbb{R}$. Es gilt also $\partial\Psi(t, B) = \Psi(t, \partial B)$, und man kann Liouville's Formel (5.5) aus Theorem 5.1.2 mit dem Gauss'schen Integralsatz kombinieren und erhält:

$$\frac{d}{dt}V_B(t) = \int_{\Psi(t, \partial B)} \langle f, \nu_{\Psi(t, \partial B)} \rangle d\mathcal{A},$$

wenn $\nu_{\Psi(t, B)}$ das ins Äussere von $\Psi(t, \partial B)$ weisende Einheitsnormalenfeld an $\partial\Psi(t, B) = \Psi(t, \partial B)$ bezeichnet. Diese Formel bestätigt die Anschauung, dass $\langle f, \nu_{\Psi(t, \partial B)} \rangle(y)$ in einem Punkt $y \in \Psi(t, \partial B)$ denjenigen Anteil von f misst, der in die Menge $\Psi(t, B)$ hineinweist bzw. aus $\Psi(t, B)$ hinausweist, sodass das Integral von $\langle f, \nu_{\Psi(t, \partial B)} \rangle$ über die gesamte Oberfläche $\partial\Psi(t, B)$ von $\Psi(t, B)$ die Geschwindigkeit der Zu- bzw. Abnahme des Volumens von $\Psi(t, B)$, also gerade $\frac{d}{dt}V_B(t)$, im Verlaufe der Zeit t misst.

2) Insbesondere zeigt Formel (5.6), dass jedes vollständige, „divergenz-freie“ Vektorfeld $f : \tilde{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}^n$ einen „volumentreuen“ Phasenfluss Ψ generiert. D.h. falls

$$\operatorname{div}(f)(x) := (\partial_{x^1} f_1 + \dots + \partial_{x^n} f_n)(x) = 0$$

in jedem Punkt $x \in \tilde{\Omega}$ erfüllt ist, so folgt aus Formel (5.6):

$$\mathcal{L}^n(\Psi(t, B)) \equiv \mathcal{L}^n(B),$$

$\forall t \in \mathbb{R}$, also dass das n -dimensionale, klassische Volumen einer beliebigen kompakten Teilmenge B von $\tilde{\Omega}$ unter dem Einfluss des von f erzeugten Flusses Ψ invariant bleibt. Dies entspricht der „physikalischen Deutung“ der Divergenz eines Vektorfeldes f , nämlich die Quellen und Senken von f in einer Umgebung eines Punktes $x \in \tilde{\Omega}$ zu messen, welche bereits der Gauss'sche Integralsatz

$$\int_{B_r(x)} \operatorname{div}(f) d\mathcal{L}^n = \int_{\partial B_r(x)} \langle f, \nu_{\partial B_r(x)} \rangle d\mathcal{A}$$

anhand der geometrischen Bedeutung von $\langle f, \nu_{\partial B_r(x)} \rangle$ nahelegt.

Beispiele:

1.) Sei $f(x) := c \in \mathbb{R}^n$ ein konstantes Vektorfeld auf ganz \mathbb{R}^n . Der von f erzeugte Fluss ist in diesem Fall explizit durch $\Psi(t, x) = x + ct$ auf $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ gegeben. Ein beliebiges Kompaktum B des \mathbb{R}^n wird durch Ψ also in Richtung von c verschoben, d.h. es gilt $\Psi(t, B) = B + tc$, und die Translationsinvarianz des Lebesgue-Masses \mathcal{L}^n liefert hier sofort:

$$V_B(t) = V_B(0) = \mathcal{L}^n(B)$$

für jedes $t \in \mathbb{R}$. Dies steht in Einklang mit Formel (5.6), da hier $c = \operatorname{div}(f) \equiv 0$ gilt.

2.) Sei $f(x) := \lambda x$, für $x \in \mathbb{R}^n$ und ein $\lambda \in \mathbb{R}$. f erzeugt nach Korollar 3.3.1 den Fluss $\Psi(t, x) = e^{\lambda t} x$, also eine Streckung oder Stauchung des \mathbb{R}^n um den Faktor $e^{\lambda t}$. Somit liefert die elementare Formel $\mathcal{L}^n(sB) = s^n \mathcal{L}^n(B)$, für jedes $s \in \mathbb{R}_+$, in diesem einfachen Fall sofort:

$$V_B(t) = \mathcal{L}^n(e^{\lambda t} B) = e^{n\lambda t} \mathcal{L}^n(B).$$

Da hier $\operatorname{div}(f) = n\lambda$ gilt, stimmt diese elementar gewonnene Formel mit Formel (5.6) für $c = n\lambda$ wieder überein.

3.) Ist $f(x) := A \cdot x$, für eine beliebige reelle $(n \times n)$ -Matrix A und $x \in \mathbb{R}^n$, so können wir den Fluss Ψ mittels Korollar 3.3.1 im Allgemeinen nicht mehr explizit berechnen, sodass eine elementare Berechnung von $V_B(t)$ sicherlich nicht mehr möglich ist. Wegen $\operatorname{div}(f) \equiv \operatorname{Spur}(A)$ gibt uns jedoch (5.6) die exakte Auskunft:

$$V_B(t) = e^{\operatorname{Spur}(A)t} \mathcal{L}^n(B), \quad (5.7)$$

für alle $t \in \mathbb{R}$.

4.) Speziell für die Matrix (2×2) -Matrix $A = \begin{pmatrix} 0 & \omega \\ -\omega & 0 \end{pmatrix}$ wissen wir aus Aufgabe 20:

$$\exp\left(t \begin{pmatrix} 0 & \omega \\ -\omega & 0 \end{pmatrix}\right) = \begin{pmatrix} \cos(\omega t) & \sin(\omega t) \\ -\sin(\omega t) & \cos(\omega t) \end{pmatrix}$$

sodass der von $f(x) := A \cdot x$ erzeugte Fluss $\Psi(t, x)$ jeden Punkt $x \in \mathbb{R}^2$ um den Winkel $t\omega$ im Uhrzeigersinn dreht. Da \mathcal{L}^2 invariant gegenüber Drehungen ist, erhalten wir hier sofort:

$$V_B(t) \equiv \mathcal{L}^2(B)$$

für jedes Kompaktum $B \subset \mathbb{R}^2$, was wegen $\operatorname{Spur}(A) = 0$ mit Formel (5.7) bzw. Formel (5.6) wieder übereinstimmt.

5.2 Untermannigfaltigkeiten des \mathbb{R}^n , Tangentialvektorfelder und Phasenflüsse auf Mannigfaltigkeiten

Definition 5.2.1. 1) Eine nicht-leere Menge $M \subset \mathbb{R}^n$ heiße eine m -dimensionale Untermannigfaltigkeit der Klasse C^l , $l > 0$, falls es zu jedem Punkt $y_0 \in M$ eine Umgebung V im \mathbb{R}^n , eine offene Menge $U \subset \mathbb{R}^m$ und eine C^l -Abbildung $P : U \xrightarrow{\cong} M \cap V$ gibt, die U homöomorph auf $M \cap V$ abbildet und außerdem

$$\operatorname{Rang}(DP(x)) = m \quad \text{fur alle } x \in U$$

erfüllt. Solch eine Abbildung P heißt eine „lokale Parametrisierung“ oder „lokale Karte“ von M um y_0 , und $M \cap V$ heißt eine „Kartenumgebung“ von y_0 .

2) Wir definieren den Tangentialraum $T_{y_0}M$ von M an den Punkt y_0 durch

$$T_{y_0}M := \text{Bild}(DP(x_0)) = \text{Span}\{\partial_{x^1}P(x_0), \partial_{x^2}P(x_0), \dots, \partial_{x^m}P(x_0)\},$$

wobei $x_0 \in U$ der eindeutige Punkt mit $P(x_0) = y_0$ sei, und wir definieren den Normalraum $T_{y_0}^\perp M$ als dessen orthogonales Komplement im \mathbb{R}^n , also

$$T_{y_0}^\perp M := \{v \in \mathbb{R}^n \mid \langle v, \tau \rangle = 0 \quad \forall \tau \in T_{y_0}M\}.$$

In den meisten Anwendungen aus Physik und Geometrie tauchen Untermannigfaltigkeiten als Nullstellenmengen von C^l -Funktionen $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^{n-m}$ auf, für die 0 ein „regulärer Wert“ (im Bild von f) ist, also sodass

$$\text{Rang}(Df(y)) = n - m \quad \text{für alle } y \in [f = 0] = f^{-1}(0) \quad (5.8)$$

gilt. In diesem Fall lässt sich mittels des Umkehrsatzes eine hinreichend kleine Umgebung $V = B_\epsilon^m(x_0) \times B_\epsilon^{n-m}(z_0)$ im $\mathbb{R}^n = \mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^{n-m}$ eines jeden Punktes $y_0 = (x_0, z_0) \in M$ durch die Inverse der bijektiven Abbildung $y = (x, z) \mapsto (x, f(x, z)) =: F(x, z)$ lokal parametrisieren, die insbesondere $V \cap M$ praktischerweise als Graph über einer m -dimensionalen Ebene parametrisiert, wie der folgende „Satz über implizite Funktionen“ zeigt:

Theorem 5.2.1. *Sei $\tilde{\Omega} \subset \mathbb{R}^n$ eine offene Teilmenge und $f : \tilde{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}^{n-m}$ eine C^l -Abbildung, für die 0 ein „regulärer Wert“ (im Bild von f) ist, also sodass (5.8) für f gilt. Für einen fixierten Punkt $y_0 \in [f = 0]$ existiert somit eine Permutation der Koordinaten des \mathbb{R}^n , sodass gerade*

$$\det(\partial_{(y^{m+1}, \dots, y^n)} f(y_0)) \neq 0 \quad (5.9)$$

gilt. Nach Ausführung dieser Permutation schreiben wir $\mathbb{R}^n = \mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^{n-m}$ und $y = (x, z)$ und zeigen: Es existiert eine Umgebung $V = B_\epsilon^m(x_0) \times B_\epsilon^{n-m}(z_0)$ um den Punkt $y_0 = (x_0, z_0)$, sodass die Abbildung $F(x, z) := (x, f(x, z))$ einen C^l -Diffeomorphismus von V auf eine Umgebung $B_\epsilon^m(x_0) \times W$ von $(x_0, 0)$ liefert, und deren inverse C^l -Abbildung $P : B_\epsilon^m(x_0) \times W \rightarrow V$ hat die Graphen-Form $P(x, c) = (x, P^{m+1}(x, c), \dots, P^n(x, c))$ und bildet für jedes $c \in W$ das m -dimensionale „Blatt“ $B_\epsilon^m(x_0) \times \{c\}$ homöomorph auf die Untermannigfaltigkeit $V \cap [f = c]$ ab. Insbesondere liefert die Abbildung $x \mapsto P(x, 0) =: (x, g(x))$ eine lokale C^l -Parametrisierung von $V \cap [f = 0]$ in „Graphen-Form“ über dem m -dimensionalen Ball $B_\epsilon^m(x_0)$, es gilt

$$T_{(x, g(x))}[f = 0] = \text{Span}(\{\partial_{x^1}P(x, 0), \partial_{x^2}P(x, 0), \dots, \partial_{x^m}P(x, 0)\}) \quad (5.10)$$

und ganz $[f = 0]$ ist eine m -dimensionale Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n im Sinne von Definition 5.2.1.

Proof. Wir fixieren einen Punkt $y_0 \in [f = 0]$ und wissen per Voraussetzung an f , dass es $n - m$ linear unabhängige partielle Ableitungen von f in y_0 gibt. Somit können wir eine Permutation der Koordinaten y^1, y^2, \dots, y^n des \mathbb{R}^n durchführen, sodass gerade (5.9) in y_0 gilt. Wir zerlegen demnach $\mathbb{R}^n = \mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^{n-m}$, schreiben $y = (x, z)$ und wissen nach (5.9),

dass $\partial_z f(x_0, z_0)$ invertierbar ist. Die Jacobi-Matrix der Abbildung $F(x, z) := (x, f(x, z))$ hat die günstige Block-Gestalt

$$\partial_{(x,z)} F(x, z) = \begin{pmatrix} \mathbf{1}_m & 0 \\ \partial_x f(x, z) & \partial_z f(x, z) \end{pmatrix}$$

und muss somit anhand der Invertierbarkeit von $\partial_z f(x_0, z_0)$, wiederum im Punkt $y_0 = (x_0, z_0)$ invertierbar sein. Der Umkehrsatz garantiert somit die Existenz einer Umgebung $V = B_\epsilon^m(x_0) \times B_\epsilon^{n-m}(z_0)$ von $y_0 = (x_0, z_0)$ im \mathbb{R}^n , sodass F diese Umgebung V bijektiv, und somit C^l -diffeomorph, auf eine offene Umgebung von $F(x_0, z_0) = (x_0, f(x_0, z_0)) = (x_0, 0)$ im \mathbb{R}^n abbildet. Anhand der Graphen-Gestalt von F und der Wahl von V muss diese Umgebung die Form $B_\epsilon^m(x_0) \times W$, für eine offene Umgebung W von 0 im \mathbb{R}^{n-m} , haben. Desweiteren sehen wir per Definition von F :

$$(x, c) = F \circ P(x, c) = (P^1(x, c), \dots, P^m(x, c), f(P(x, c))) \quad \forall (x, c) \in B_\epsilon^m(x_0) \times W,$$

woraus insbesondere $P^1(x, c) = x^1, \dots, P^m(x, c) = x^m$, also die Graphen-Form $P(x, c) = (x, P^{m+1}(x, c), \dots, P^n(x, c))$ folgt. Es gilt für $y = (x, z) \in V$ genau dann $f(y) = c$ für ein $c \in W$, wenn $F(x, z) = (x, f(x, z)) = (x, c)$ gilt, was zu $P(x, c) = (x, z) = y$ äquivalent ist. Somit liefert für jedes fixierte $c \in W$ die Einschränkung $P(\cdot, c)$ der bijektiven Abbildung $P : B_\epsilon^m(x_0) \times W \rightarrow V$ auf das m -dimensionale „Blatt“ $B_\epsilon^m(x_0) \times \{c\}$ einen Homöomorphismus von $B_\epsilon^m(x_0) \times \{c\}$ auf die Menge $V \cap [f = c]$. Und da die m partiellen Ableitungen $\partial_{x^1} P(\cdot, c), \partial_{x^2} P(\cdot, c), \dots, \partial_{x^m} P(\cdot, c)$ von $P(\cdot, c)$ anhand der Graphen-Form von P linear unabhängig sind, gilt insbesondere

$$\text{Rang}(\partial_x P(x, c)) = m \quad \text{für alle } (x, c) \in B_\epsilon^m(x_0) \times W,$$

sodass die Einschränkung $P(\cdot, c)$ eine Parametrisierung von $V \cap [f = c]$ im Sinne von Definition 5.2.1, für jedes fixierte $c \in W$, liefert. Insbesondere beweist dies, dass $V \cap [f = c]$ und insbesondere ganz $[f = 0]$ m -dimensionale Untermannigfaltigkeiten des \mathbb{R}^n im Sinne von Definition 5.2.1 sein müssen, dass die Abbildung $x \mapsto P(x, 0) =: (x, g(x))$, mit $g(x) := (P^{m+1}(x, 0), \dots, P^n(x, 0))$, eine lokale Parametrisierung von $[f = 0]$ um den fixierten Punkt $y_0 \in [f = 0]$ liefert, die hier sogar $V \cap [f = 0]$ als Graphen der C^l -Abbildung $g : B_\epsilon^m(x_0) \rightarrow B_\epsilon^{n-m}(z_0)$ über dem m -dimensionalen Ball $B_\epsilon^m(x_0)$ darstellt und schliesslich dass die m partiellen Ableitungen $\partial_{x^1} P(x, 0), \partial_{x^2} P(x, 0), \dots, \partial_{x^m} P(x, 0)$ den m -dimensionalen Tangentialraum $T_{(x, g(x))}[f = 0]$ aufspannen, wie in (5.10) behauptet wurde. □

Bemerkung 5.2.1. *Der obige Satz zeigt also, dass sich jede hinreichend kleine Umgebung V einer sogenannten „gleichungs-definierten“ Untermannigfaltigkeit $M = [f = 0]$ des \mathbb{R}^n der Dimension m mittels des C^l -Diffeomorphismus F in eine durch $c \in W$ parametrisierte - also $(n - m)$ -dimensionale - Familie m -dimensionaler Bälle $B_\epsilon^m(x_0) \times \{c\}$ homöomorph abbilden, also „abplätten“, lässt, sodass umgekehrt jeder Durchschnitt $V \cap [f = c]$ eine „gleichungs-definierte“ Untermannigfaltigkeit der Dimension m sein muss, die sich mittels der zu F inversen Abbildung $P(\cdot, c)$ als Graph über dem „platten“ Ball $B_\epsilon^m(x_0)$ parametrisieren lässt.*

Beispiel:

Beispielsweise ist der Rand

$$M_{a_1, \dots, a_n} := \left\{ y \in \mathbb{R}^n \mid \frac{y_1^2}{a_1^2} + \frac{y_2^2}{a_2^2} + \dots + \frac{y_n^2}{a_n^2} = 1 \right\}$$

des Voll-Ellipsoids

$$E_{a_1, \dots, a_n} := \left\{ y \in \mathbb{R}^n \mid \frac{y_1^2}{a_1^2} + \frac{y_2^2}{a_2^2} + \dots + \frac{y_n^2}{a_n^2} \leq 1 \right\}$$

mit den Achsenlängen $a_1, a_2, \dots, a_n > 0$ eine $(n-1)$ -dimensionale Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n . Offenbar ist diese von der Klasse C^∞ und „gleichungs-definierbar“, denn sie ist die Nullstellenmenge der C^∞ -Funktion

$$f(y_1, y_2, \dots, y_n) := \frac{y_1^2}{a_1^2} + \frac{y_2^2}{a_2^2} + \dots + \frac{y_n^2}{a_n^2} - 1,$$

deren Gradient

$$\nabla f(y_1, y_2, \dots, y_n) = 2 \left(\frac{y_1}{a_1^2}, \frac{y_2}{a_2^2}, \dots, \frac{y_n}{a_n^2} \right)$$

auf $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$, insbesondere also auf $M_{a_1, \dots, a_n} = [f = 0]$, ungleich Null ist.

Insbesondere für $a_1 = a_2 = \dots = a_n = a > 0$ erhalten wir hieraus, dass der Rand \mathbb{S}_a^{n-1} des offenen Balles $B_a^n(0)$ vom Radius $a > 0$ eine $(n-1)$ -dimensionale, „gleichungs-definierte“ Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n von der Klasse C^∞ ist.

Definition 5.2.2. *Es sei M eine m -dimensionale Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n der Klasse C^l . Wir nennen eine Abbildung $G : M \rightarrow \mathbb{R}^s$ „von der Klasse C^k “, für ein $k \in \{0, 1, \dots, l\}$, falls für eine beliebige lokale Parametrisierung $P : U \xrightarrow{\cong} M \cap V$ von M , mit $U \subset \mathbb{R}^m$ offen, die Verkettung $G \circ P : U \rightarrow \mathbb{R}^s$ von der Klasse C^k (im klassischen Sinn) ist.*

Definition 5.2.3. *Es sei M eine m -dimensionale Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n von der Klasse C^l . Wir nennen eine Abbildung $\Upsilon : M \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein „Tangentialvektorfeld“ an M von der Klasse C^k , für ein $k \in \{0, 1, \dots, l\}$, falls $\Upsilon(y) \in T_y M$ für jedes $y \in M$ gilt und Υ eine Abbildung der Klasse C^k im Sinne von Definition 5.2.2 ist.*

Wir verwenden nun Theorem 5.2.1 insbesondere zur Fortsetzung von Tangentialvektorfeldern von einer beliebig fixierten, kompakten „gleichungs-definierten“ Untermannigfaltigkeit $M = [f = 0]$ auf eine hinreichend dünne offene Umgebung $B_\delta(M)$ von M im \mathbb{R}^n .

Lemma 5.2.1. *Es sei $M = [f = 0]$ eine m -dimensionale, kompakte, gleichungs-definierte Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n von der Klasse C^l und $\Upsilon : M \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein Tangentialvektorfeld an M von der Klasse C^k , $0 \leq k \leq l$. Dann existiert ein $\delta > 0$, sodass Υ eine Fortsetzung $\tilde{\Upsilon} : B_\delta(M) \rightarrow \mathbb{R}^n$ der Klasse C^k auf die δ -Umgebung*

$$B_\delta(M) := \{y \in \mathbb{R}^n \mid \text{dist}(y, M) < \delta\}$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

von M besitzt. Es ist also $\tilde{\Upsilon}$ ein C^k -Vektorfeld auf $B_\delta(M)$ im klassischen Sinne mit $\tilde{\Upsilon} = \Upsilon$ auf M . Ausserdem existiert eine Konstante $C(\Upsilon) \in \mathbb{R}$ mit

$$\sup_{y \in B_\delta(M)} |\tilde{\Upsilon}(y)| \leq C(\Upsilon).$$

Proof. Nach Theorem 5.2.1 existiert zu jedem Punkt $y_0 \in M$ eine Umgebung V im \mathbb{R}^n , ein offener „Zylinder“ U in $\mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^{n-m} = \mathbb{R}^n$ und ein C^l -Diffeomorphismus $P : U \rightarrow V$, dessen Einschränkung auf $U \cap \mathbb{R}^m$ eine lokale Parametrisierung von $M \cap V$ liefert. Da M kompakt ist, können wir eine endliche Familie dieser „Karten“ auswählen, die ganz M überdecken. Es existieren also endlich viele Karten $P_i : U_i \rightarrow V_i$, $i = 1, \dots, N$, mit $M \subset \bigcup_{i=1}^N V_i$. Da M kompakt ist, das Komplement der Vereinigung der offenen Mengen V_i abgeschlossen im \mathbb{R}^n ist und M durch $\bigcup_{i=1}^N V_i$ überdeckt wird, existiert ein $\delta > 0$, sodass auch noch der kompakte Abschluss der δ -Umgebung $B_\delta(M)$ in der Vereinigung $\bigcup_{i=1}^N V_i$ enthalten ist. Zu dieser Familie $\{V_i\}$ und $B_\delta(M)$ existieren eine Familie von C^k -Funktionen $\eta_i : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, 1]$ mit kompaktem Träger $\overline{\{y \in \mathbb{R}^n \mid \eta_i(y) \neq 0\}}$ in V_i und mit der „Partitions-Eigenschaft“

$$\sum_{i=1}^N \eta_i(y) = 1 \quad \forall y \in \overline{B_\delta(M)}. \quad (5.11)$$

Wir fixieren nun eine dieser Umgebungen V_i und führen eine (eventuell notwendige) Permutation der Koordinaten des \mathbb{R}^n aus, sodass nach Theorem 5.2.1 V_i die Form $V_i = B_\epsilon^m(x_0) \times B_\epsilon^{n-m}(z_0)$ um einen Punkt $y_0 = (x_0, z_0) \in M$ hat und sodass die lokale Parametrisierung P_i ein C^l -Diffeomorphismus der offenen Teilmenge $B_\epsilon^m(x_0) \times W_i$ des \mathbb{R}^n auf die gesamte Umgebung V_i von y_0 ist, welche in Graphen-Form $P_i(x, c) = (x, P_i^{m+1}(x, c), \dots, P_i^n(x, c))$ gegeben ist. Insbesondere liefert P_i also eine lokale Parametrisierung von $M \cap V_i$ in Graphenform $P_i(x, 0) = (x, g_i(x))$, für $x \in B_\epsilon^m(x_0)$. Zu jedem $y \in B_\delta(M) \cap V_i$ existiert nun genau ein Paar $(x, c) \in B_\epsilon^m(x_0) \times W_i$ mit $P_i(x, c) = y$, und wir definieren zunächst die lokale Fortsetzung Υ_i von Υ in einen Punkt $y \in B_\delta(M) \cap V_i$ durch

$$\Upsilon_i(y) := \Upsilon(P_i(x, 0)) = \Upsilon(x, g_i(x)).$$

Per dieser Definition ist Υ_i von der Klasse C^k im klassischen Sinne auf $B_\delta(M) \cap V_i$, da Υ als C^k -Vektorfeld an M im Sinne von Definition 5.2.3 vorausgesetzt wurde. Wir definieren nun die gesamte Fortsetzung $\tilde{\Upsilon}$ von Υ in einen beliebigen Punkt $y \in B_\delta(M)$ durch die „Konvex-Kombination“

$$\tilde{\Upsilon}(y) := \sum_{i=1}^N \eta_i(y) \Upsilon_i(y).$$

Anhand der C^k -Regularität der η_i und Υ_i ist $\tilde{\Upsilon} : B_\delta(M) \rightarrow \mathbb{R}^n$ ebenfalls von der Klasse C^k . Ist ausserdem $y \in M$ beliebig gewählt, so ergibt die Definition von Υ_j : $\Upsilon_j(y) = \Upsilon(y)$ für jedes j mit $y \in V_j$. Somit folgt aus (5.11) und aus $\eta_i \equiv 0$ auf $\mathbb{R}^n \setminus V_i$, für jedes i :

$$\tilde{\Upsilon}(y) = \sum_{i=1}^N \eta_i(y) \Upsilon_i(y) = \left(\sum_{i=1}^N \eta_i(y) \right) \Upsilon(y) = \Upsilon(y),$$

für jedes $y \in M$, sodass $\tilde{\Upsilon}$ in der Tat eine C^k -Fortsetzung von Υ auf $B_\delta(M)$ ist. Desweiteren existiert anhand der Kompaktheit von M eine Konstante $C(\Upsilon) \in \mathbb{R}$ mit $\sup_{y \in M} |\Upsilon(y)| \leq C(\Upsilon)$. Somit erhalten wir wiederum aus der Definition von $\tilde{\Upsilon}$ und der Υ_i anhand der Eigenschaften der Partitions-Familie $\{\eta_i\}$:

$$|\tilde{\Upsilon}(y)| \leq \sum_{i=1}^N \eta_i(y) |\Upsilon_i(y)| \leq \left(\sum_{i=1}^N \eta_i(y) \right) C(\Upsilon) = C(\Upsilon)$$

für jedes $y \in B_\delta(M)$, was die letzte Behauptung des Lemmas beweist. □

Nun sei $U \subset \mathbb{R}^m$ eine offene Menge und $P : U \xrightarrow{\cong} M \cap V$ eine lokale C^l -Parametrisierung von M um einen festen Punkt $y_0 \in M$. Per Definition 5.2.1 gilt

$$\text{Rang}(DP(x)) = m \quad \text{für alle } x \in U,$$

sodass $DP(x)$ den \mathbb{R}^m isomorph auf sein Bild im \mathbb{R}^n , also auf den Tangentialraum $T_y M$ an M im Punkt $y = P(x)$ abbildet. Ist also $v : U \rightarrow \mathbb{R}^m$ ein Vektorfeld auf U der Klasse C^k , für $1 \leq k \leq l$, so ist $\Upsilon(y) := DP(x) \cdot v(x)$ ein Tangentialvektorfeld an $M \cap V$ der Klasse C^{k-1} . Ist P von der speziellen Graphenform $P(x) := (x, g(x))$, für eine C^l -Funktion $g : B_\epsilon^m(x_0) \rightarrow \mathbb{R}^{n-m}$, wie sie in Theorem 5.2.1 konstruiert wird, so gilt genauer

$$\Upsilon(x, g(x)) = (v(x), Dg(x) \cdot v(x)), \quad \forall x \in B_\epsilon^m(x_0). \quad (5.12)$$

Ist umgekehrt $\Upsilon : M \cap V \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein C^k -Tangentialvektorfeld an $M \cap V$, so ist dessen Projektion $v(x) := (\Upsilon^1(x, g(x)), \dots, \Upsilon^m(x, g(x)))$ auf den \mathbb{R}^m das eindeutig bestimmte Vektorfeld auf $B_\epsilon^m(x_0)$, welches (5.12) erfüllt, da für $P(x) := (x, g(x))$

$$DP(x) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 1 & 0 & \dots & 0 \\ \vdots & 0 & 0 & \dots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 1 \\ \partial_{x^1} g(x) & \partial_{x^2} g(x) & \dots & \partial_{x^{m-1}} g(x) & \partial_{x^m} g(x) \end{pmatrix}$$

gilt und diese Matrix in jedem $x \in B_\epsilon^m(x_0)$ einen Isomorphismus des \mathbb{R}^m auf $T_{(x, g(x))} M$ liefert, sodass die ersten m Komponenten von Υ im Punkt $(x, g(x))$, also die Projektion $v(x)$ von $\Upsilon(x, g(x))$ auf den \mathbb{R}^m , bereits $\Upsilon(x, g(x))$ vermöge (5.12) festlegen. Insbesondere ist in diesem Fall auch v von der Klasse C^k .

Lemma 5.2.2. *Es sei $M = [f = 0]$ eine m -dimensionale, kompakte, gleichungsdefinierte Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n von der Klasse C^l , $y_0 \in M$ ein beliebiger Punkt mit Karten-Umgebung $M \cap V$, $\Upsilon : M \cap V \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein Tangentialvektorfeld an $M \cap V$ von der Klasse C^k , für $1 \leq k \leq l$, und $\tilde{\Upsilon} : B_\delta(M) \cap V \rightarrow \mathbb{R}^n$ die in Lemma 5.2.1 konstruierte Fortsetzung von Υ zu einem C^k -Vektorfeld auf $B_\delta(M) \cap V$. Dann gilt für die eindeutige Kurzzeit-Lösung y des AWP's*

$$y' = \tilde{\Upsilon}(y), \quad y(0) = y_0, \quad (5.13)$$

dass $y(t) \in M, \forall t \in (-\rho, \rho)$.

Proof. Mittels einer lokalen Parametrisierung $P(x) := (x, g(x))$ von einem Ball $B_\epsilon^m(x_0)$ auf die Umgebung $M \cap V$ von $y_0 = (x_0, z_0)$ liefert das vorgegebene Tangentialvektorfeld $\Upsilon : M \cap V \rightarrow \mathbb{R}^n$ das eindeutig bestimmte C^k -Vektorfeld $v(x) := (\Upsilon^1(x, g(x)), \dots, \Upsilon^m(x, g(x)))$ auf $B_\epsilon^m(x_0)$, welches (5.12), also

$$\Upsilon(P(x)) = DP(x) \cdot v(x)$$

$\forall x \in B_\epsilon^m(x_0)$ erfüllt. Das AWP

$$x' = v(x), \quad x(0) = x_0$$

besitzt eine eindeutige Kurzzeit-Lösung $x(t)$ auf einem Intervall $(-\rho, \rho)$. Dessen Komposition $y(t) := P(x(t))$ mit P erfüllt nun anhand der Kettenregel

$$\begin{aligned} y'(t) &= DP(x(t)) \cdot x'(t) = DP(x(t)) \cdot v(x(t)) = \Upsilon(P(x(t))) \\ &= \tilde{\Upsilon}(P(x(t))) = \tilde{\Upsilon}(y(t)) \end{aligned}$$

auf $(-\rho, \rho)$ und ausserdem $y(0) = P(x(0)) = (x_0, g(x_0)) = y_0$. Da das AWP (5.13) eine eindeutige Kurzzeit-Lösung hat, muss diese durch die soeben ermittelte Lösung $y(t) = P(x(t))$ auf $(-\rho, \rho)$ gegeben sein, und da diese Funktion insbesondere nach $M \cap V$ abbildet, folgt die Behauptung des Lemmas. \square

Theorem 5.2.2. *Es sei M eine m -dimensionale, kompakte, gleichungs-definierte Untermannigfaltigkeit des \mathbb{R}^n von der Klasse C^l und $\Upsilon : M \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein Tangentialvektorfeld an M von der Klasse C^k , für $1 \leq k \leq l$. Dann erzeugt Υ einen Fluss $\Psi : \mathbb{R} \times M \rightarrow M$, der die „Funktionalgleichung“*

$$\Psi(t_1 + t_2, \cdot) = \Psi(t_2, \cdot) \circ \Psi(t_1, \cdot) \quad \forall t_1, t_2 \in \mathbb{R}$$

erfüllt, aus der insbesondere folgt, dass $\Psi(t, \cdot) : M \rightarrow M$ ein Diffeomorphismus der Klasse C^k für jedes $t \in \mathbb{R}$ ist.

Proof. Nach Lemma 5.2.1 kann Υ zu einem C^k -Vektorfeld $\tilde{\Upsilon} : B_\delta(M) \rightarrow \mathbb{R}^n$ fortgesetzt werden. Nun wählen wir eine C^∞ -Funktion $\eta : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, 1]$ mit $\eta = 1$ auf $\overline{B_{\delta/2}(M)}$ und $\eta = 0$ auf $\mathbb{R}^n \setminus B_{3\delta/4}(M)$ und schneiden mittels dieser $\tilde{\Upsilon}$ ab, d.h. definieren das Vektorfeld $\Lambda : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ durch

$$\Lambda(y) := \begin{cases} \eta(y) \tilde{\Upsilon}(y) & : y \in B_\delta(M) \\ 0 & : y \in \mathbb{R}^n \setminus B_\delta(M). \end{cases}$$

Λ stimmt mit $\tilde{\Upsilon}$ auf $B_{\delta/2}(M)$ überein, ist wieder von der Klasse C^k und zudem beschränkt auf dem gesamten \mathbb{R}^n . Aus Theorem 2.0.7 folgt somit, dass Λ vollständig ist, also dass Λ einen globalen Fluss $\Psi : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ mit allen in Theorem 5.1.1 angegebenen Eigenschaften erzeugt. Nun fixieren wir einen Punkt $y \in M$ beliebig und zeigen, dass $\Psi(t, y) \in M$ für jedes $t \in \mathbb{R}$ gilt. Hierzu definieren wir

$$\mathcal{T} := \{t \in \mathbb{R} \mid \Psi(t, y) \in M\}.$$

\mathcal{T} ist nicht-leer, da $\Psi(0, y) = y \in M$ gilt. Desweiteren ist \mathcal{T} eine abgeschlossene Teilmenge von \mathbb{R} . Denn ist $\{t_j\}$ eine beliebige Folge aus \mathcal{T} mit $t_j \rightarrow t^* \in \mathbb{R}$, so folgt aus $\Psi(t_j, y) \in M$ zusammen mit der Stetigkeit von $\Psi(\cdot, y) \equiv y_{0,y}$ auf \mathbb{R} und der Abgeschlossenheit von $M \subset \mathbb{R}^n$, dass auch $\Psi(t^*, y) \in M$ und somit $t^* \in \mathcal{T}$ gelten muss. Sei schliesslich $t^* \in \mathcal{T}$ beliebig fixiert. Aus Theorem 5.1.1 wissen wir, dass $\Psi(t + t^*, y) = \Psi(t, \Psi(t^*, y))$, also $\Psi(t + t^*, y) = y_{0,y_0}(t)$ mit $y_0 := \Psi(t^*, y)$, für alle $t \in \mathbb{R}$ gilt. Wenden wir Lemma 5.2.2 auf $y_0 = \Psi(t^*, y) \in M$ an und beachten wir die Übereinstimmung von Λ mit $\tilde{\Upsilon}$ auf $B_{\delta/2}(M)$, so erhalten wir: $\Psi(t + t^*, y) = y_{0,y_0}(t) \in M$ für alle $t \in (-\rho, \rho)$, für ein hinreichend kleines $\rho > 0$. Per Definition von \mathcal{T} bedeutet dies: $(t^* - \rho, t^* + \rho) \subset \mathcal{T}$. Insgesamt haben wir also bewiesen, dass \mathcal{T} eine nicht-leere, abgeschlossene und offene Teilmenge von \mathbb{R} ist und somit $\mathcal{T} = \mathbb{R}$ gelten muss. Also bildet $\Psi(t, \cdot)$ für jedes $t \in \mathbb{R}$ die gesamte Mannigfaltigkeit M nach M ab, und da Λ mit $\tilde{\Upsilon}$ auf $B_{\delta/2}(M)$ übereinstimmt, wurde die Einschränkung $\Psi : \mathbb{R} \times M \rightarrow M$ des gesamten, von Λ generierten Flusses $\Psi : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ de facto von $\tilde{\Upsilon}$ und damit von Υ erzeugt. Der gesamte von Λ erzeugte Fluss $\Psi : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ erfüllt insbesondere die Funktionalgleichung (5.2), sodass wir diese nun automatisch für die Einschränkung $\Psi : \mathbb{R} \times M \rightarrow M$ des gesamten Flusses auf M erhalten. Zusammen mit $\Psi(0, \cdot) = \text{id}_M$ zeigt dies wie im Beweis von Theorem 5.1.1, dass für jedes $t \in \mathbb{R}$ $\Psi(t, \cdot)$ eine bijektive C^k -Abbildung von M auf M mit C^k -Inversen $\Psi(-t, \cdot)$, also insbesondere ein C^k -Diffeomorphismus von M auf M ist. \square

5.3 Anwendungen auf Variationsprobleme bei holonomen Nebenbedingungen

In diesem letzten Abschnitt sei $M := [f = 0]$ eine fixierte kompakte, m -dimensionale, gleichungs-definierte Untermannigfaltigkeit eines \mathbb{R}^n der Klasse C^2 und $a < b \in \mathbb{R}$. Desweiteren definieren wir die Klasse

$$\mathcal{C}_{P,Q} := \{u \in C^1([a, b], \mathbb{R}^n) \mid f(u(x)) = 0, u'(x) \neq 0 \forall x \in [a, b], u \text{ injektiv, } u(a) = P, u(b) = Q\}$$

aller regulärer C^1 -Jordan-Kurven auf M , die zwei fixierte, verschiedene Punkte $P, Q \in M$ miteinander verbinden. Ausserdem sei $F \in C^1([a, b] \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n, \mathbb{R})$ eine beliebige C^1 -Funktion in den Variablen $(x, y, p) \in [a, b] \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n$ und

$$\mathcal{F}(u) := \int_a^b F(x, u(x), u'(x)) dx$$

das zur „Lagrange-Funktion“ F korrespondierende „Variations-Funktional“ auf $C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$. In diesem Abschnitt bezeichne ausnahmsweise das Symbol $'$ die Ableitung nach $x \in [a, b]$. Wir wollen in diesem Abschnitt eine Antwort auf die folgende klassische Fragestellung geben: Welche Integral- oder Differential-Gleichung muss eine Kurve $u \in \mathcal{C}_{P,Q}$ lösen, falls sie ein lokaler Minimierer von \mathcal{F} innerhalb der „Nebenbedingungs-Klasse“ $\mathcal{C}_{P,Q}$ ist, also falls

$$\mathcal{F}(u) \leq \mathcal{F}(v) \quad \forall v \in \mathcal{C}_{P,Q} \quad \text{mit} \quad \|u - v\|_{C^1([a,b])} < \epsilon_0 \quad (5.14)$$

für ein beliebig kleines $\epsilon_0 > 0$ gilt ?

Wir definieren zunächst:

Definition 5.3.1. Wir definieren die erste Variation von \mathcal{F} in $u \in C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$ in Richtung einer Störung $\varphi \in C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$ durch

$$\delta\mathcal{F}(u, \varphi) := \frac{d}{dt}\mathcal{F}(u+t\varphi) \Big|_{t=0} = \int_a^b \partial_y F(x, u(x), u'(x)) \cdot \varphi(x) + \partial_p F(x, u(x), u'(x)) \cdot \varphi'(x) dx.$$

Definition 5.3.2. Sei $u \in C_{P,Q}$, so nennen wir eine Störung $\varphi \in C^1([a, b], \mathbb{R}^n)$ ein „tangentes Vektorfeld entlang u “, falls sie $\varphi(x) \in T_{u(x)}M$ in jedem $x \in [a, b]$ erfüllt.

Bemerkung 5.3.1. 1) Im folgenden Theorem verwenden wir den Funktionenraum

$$C_c^1((a, b), \mathbb{R}^n) := \{u \in C^1([a, b], \mathbb{R}^n) \mid \overline{\{x \in [a, b] \mid u(x) \neq 0\}} \subset (a, b)\}$$

aller C^1 -Funktionen auf $[a, b]$, deren Träger $\overline{\{x \in [a, b] \mid u(x) \neq 0\}}$ im offenen Intervall (a, b) enthalten ist, d.h. die bereits vor den Intervallgrenzen a und b identisch zu verschwinden beginnen.

2) Desweiteren definieren wir hier zur Vorbereitung des Beweises von Theorem 5.3.2, d.h. zur Formulierung von Whitney's Fortsetzungssatz, für eine beliebige abgeschlossene Teilmenge $A \subset \mathbb{R}^m$ und für zwei beliebige Funktionen $g : A \rightarrow \mathbb{R}$ und $d : A \rightarrow \mathbb{R}^m$ den Quotienten

$$Q(y, x) := \frac{g(y) - g(x) - d(x) \cdot (y - x)}{|x - y|},$$

und für alle Kompakta $K \subset A$:

$$\rho_{K,g,d}(\delta) := \sup\{|Q(y, x)| \mid x, y \in K \text{ mit } 0 < |x - y| \leq \delta\}.$$

Nun können wir Whitney's berühmten „ C^1 -Fortsetzungssatz“ formulieren:

Theorem 5.3.1. [Whitney's C^1 -Fortsetzungssatz] Es seien $A \subset \mathbb{R}^m$ eine beliebige abgeschlossene Teilmenge und $g : A \rightarrow \mathbb{R}$ und $d : A \rightarrow \mathbb{R}^m$ stetige Funktionen, für die

$$\rho_{K,g,d}(\delta) \rightarrow 0 \quad \text{für } \delta \rightarrow 0$$

für jedes Kompaktum $K \subset A$ gelte. Dann lässt sich eine Funktion $\bar{g} \in C^1(\mathbb{R}^m, \mathbb{R})$ mit

$$[\bar{g} = g \quad \text{und} \quad \nabla \bar{g} = d] \text{ auf } A,$$

also eine C^1 -Fortsetzung \bar{g} von g (zu vorgegebenem Gradienten d auf A) auf den gesamten \mathbb{R}^m explizit konstruieren.

Theorem 5.3.2. [Notwendige Bedingung zur lokalen Minimierung von \mathcal{F} bei holonomen Nebenbedingungen] Sei $u \in \mathcal{C}_{P,Q}$ ein lokaler Minimierer von \mathcal{F} innerhalb der „Nebenbedingungs-Klasse“ $\mathcal{C}_{P,Q}$, u erfülle also die lokale Minimierungs-Bedingung (5.14) für ein beliebig kleines $\epsilon_0 > 0$. Dann gilt

$$\delta\mathcal{F}(u, \varphi) = 0$$

für jedes entlang u tangentielle Vektorfeld $\varphi \in C_c^1((a, b), \mathbb{R}^n)$.

Proof. Wir wählen ein entlang u tangentielles Vektorfeld $\varphi \in C_c^1((a, b), \mathbb{R}^n)$ beliebig. Schritt I) Wir konstruieren im ersten Schritt mittels Whitney's Fortsetzungssatzes und mittels der Technik der Partition der Eins ein tangentielles Vektorfeld Υ an M der Klasse C^1 , welches φ von $\text{Spur}(u)$ auf ganz M fortsetzt, d.h. welches

$$\Upsilon(u(x)) = \varphi(x) \quad \forall x \in [a, b] \tag{5.15}$$

erfüllt und ein an ganz M tangentielles C^1 -Vektorfeld im Sinne von Definition 5.2.3 ist: Da u eine reguläre Jordan-Kurve, also eine Parametrisierung für die gesamte 1-dimensionale Untermannigfaltigkeit $\text{Spur}(u) \subset M$ ist, existiert genau ein an M tangentielles C^1 -Vektorfeld $\tilde{\varphi} : \text{Spur}(u) \rightarrow \mathbb{R}^n$ mit

$$\tilde{\varphi} \circ u = \varphi \quad \text{auf} \quad [a, b]. \tag{5.16}$$

Wie im Beweis von Lemma 5.2.1 können wir anhand der Kompaktheit von $\text{Spur}(u)$ eine endliche Familie von lokalen „Karten“ $P_i : U_i \rightarrow V_i$, $i = 1, \dots, N$, von M auswählen, die $\text{Spur}(u)$ und ausserdem sogar eine (im \mathbb{R}^n) offene δ -Umgebung $B_\delta(\text{Spur}(u))$, für ein hinreichend kleines $\delta > 0$, überdecken. Zu dieser Familie $\{V_i\}$ und zu $B_\delta(\text{Spur}(u))$ wählen wir eine Familie von C^1 -Funktionen $\eta_i : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, 1]$ mit kompaktem Träger $\{\overline{y \in \mathbb{R}^n \mid \eta_i(y) \neq 0}\}$ in V_i und mit der „Partitions-Eigenschaft“

$$\sum_{i=1}^N \eta_i(y) = 1 \quad \forall y \in \overline{B_\delta(\text{Spur}(u))}. \tag{5.17}$$

Wir fixieren nun eine dieser Umgebungen V_i und führen eine (eventuell notwendige) Permutation der Koordinaten des \mathbb{R}^n aus, sodass nach Theorem 5.2.1 V_i die Form $V_i = B_\epsilon^m(\tilde{x}_0) \times B_\epsilon^{n-m}(z_0)$ um einen Punkt $y_0 = (\tilde{x}_0, z_0) \in \text{Spur}(u)$ hat und sodass die lokale Parametrisierung P_i ein C^2 -Diffeomorphismus der offenen Teilmenge $B_\epsilon^m(\tilde{x}_0) \times W_i$ des \mathbb{R}^n auf die gesamte Umgebung V_i von y_0 ist, welche in Graphen-Form $P_i(\tilde{x}, c) = (\tilde{x}, P_i^{m+1}(\tilde{x}, c), \dots, P_i^n(\tilde{x}, c))$ gegeben ist. Insbesondere liefert P_i also eine lokale Parametrisierung von $M \cap V_i$ in Graphenform $P_i(\tilde{x}, 0) = (\tilde{x}, g_i(\tilde{x}))$, für $\tilde{x} \in B_\epsilon^m(\tilde{x}_0)$. Wir erhalten somit zunächst eine reguläre C^1 -Jordan-Kurve u_i in $B_\epsilon^m(\tilde{x}_0)$, die von der Karte $P_i(\cdot, 0)$ auf $\text{Spur}(u) \cap V_i$ abgebildet wird. Da $\partial_{\tilde{x}} P_i(\tilde{x}, 0) : \mathbb{R}^m \rightarrow T_{(\tilde{x}, g_i(\tilde{x}))} M$ ein Isomorphismus ist, existiert zu jedem Punkt $\tilde{x} \in \text{Spur}(u_i)$, also zu jedem $y = (\tilde{x}, g_i(\tilde{x})) \in \text{Spur}(u) \cap V_i$, genau ein Vektor $v_i(\tilde{x}) \in \mathbb{R}^m$ mit

$$\partial_{\tilde{x}} P_i(\tilde{x}, 0) \cdot v_i(\tilde{x}) = \tilde{\varphi}(\tilde{x}, g_i(\tilde{x})). \tag{5.18}$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Weil $\partial_{\tilde{x}}P_i(\cdot, 0)$ und φ stetig differenzierbar sind, erfüllen die m Komponenten von $v_i : \text{Spur}(u_i) \rightarrow \mathbb{R}^m$ die Voraussetzungen des obigen C^1 -Fortsetzungssatzes von Whitney (hier mit $A := \overline{\text{Spur}(u_i)}$), sodass sich ein C^1 -Vektorfeld $\bar{v}_i : B_\epsilon^m(\tilde{x}_0) \rightarrow \mathbb{R}^m$ mit

$$\bar{v}_i = v_i \quad \text{auf } \text{Spur}(u_i) \quad (5.19)$$

konstruieren lässt. Wir definieren nun zunächst in einem beliebigen Punkt $y = (\tilde{x}, g_i(\tilde{x})) \in B_\delta(\text{Spur}(u)) \cap M \cap V_i$ das an M tangentielle C^1 -Vektorfeld Υ_i durch

$$\Upsilon_i(y) := \partial_{\tilde{x}}P_i(\tilde{x}, 0) \cdot \bar{v}_i(\tilde{x}) \quad (5.20)$$

und anschliessend die gesamte C^1 -Fortsetzung Υ von $\tilde{\varphi}$ in einen beliebigen Punkt $y \in B_\delta(\text{Spur}(u)) \cap M$ durch die „Konvex-Kombination“

$$\Upsilon(y) := \sum_{i=1}^N \eta_i(y) \Upsilon_i(y).$$

Anhand der C^1 -Regularität der η_i und Υ_i ist $\Upsilon : B_\delta(\text{Spur}(u)) \cap M \rightarrow \mathbb{R}^n$ ebenfalls von der Klasse C^1 , und ausserdem erfüllt es $\Upsilon(y) \in T_yM$, da $\Upsilon_i(y) \in T_yM$ für jedes $i \in \{1, \dots, N\}$ gilt und T_yM ein linearer Raum, also insbesondere konvex ist. Ist $y \in \text{Spur}(u)$ ein beliebig fixierter Punkt, so gilt ausserdem $\Upsilon_j(y) = \tilde{\varphi}(y)$ für jedes j mit $y \in V_j$ anhand von (5.18), (5.19) und (5.20). Somit folgt aus (5.16), (5.17) und aus $\eta_i \equiv 0$ auf $\mathbb{R}^n \setminus V_i$, für jedes i :

$$\Upsilon(u(x)) = \sum_{i=1}^N \eta_i(u(x)) \Upsilon_i(u(x)) = \left(\sum_{i=1}^N \eta_i(u(x)) \right) \tilde{\varphi}(u(x)) = \tilde{\varphi}(u(x)) = \varphi(x),$$

für jedes $x \in [a, b]$, sodass Υ , wie in (5.15) versprochen, eine an M tangentielle C^1 -Fortsetzung des entlang u tangentiellen Vektorfeldes φ auf die Umgebung $B_\delta(\text{Spur}(u)) \cap M$ ist. Mittels einer Abschneide-Funktion kann schliesslich Υ , ähnlich wie zu Beginn des Beweises von Theorem 5.2.2, leicht zu einem auf ganz M definierten C^1 -Tangentialvektorfeld fortgesetzt werden.

Schritt II) Υ kann wiederum wie im Beweis von Theorem 5.2.2 mittels Lemma 5.2.1 zu einem auf dem gesamten \mathbb{R}^n definierten, beschränkten C^1 -Vektorfeld Λ fortgesetzt werden. Theorem 5.1.1 garantiert zunächst, dass Λ einen globalen C^1 -Fluss $\Psi : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$, also insbesondere eine einparametrische Gruppe von C^1 -Diffeomorphismen $\Psi(t, \cdot)$ von \mathbb{R}^n auf \mathbb{R}^n erzeugt, und Theorem 5.2.2 garantiert, dass die Einschränkung von Ψ auf $\mathbb{R} \times M$ eine einparametrische Gruppe von C^1 -Diffeomorphismen von M auf M ist. Definieren wir nun

$$w(x, t) := \Psi(t, u(x)) \quad \text{für } (x, t) \in [a, b] \times \mathbb{R},$$

so stellt sich w als ein günstiges „Variationsfeld“ von u innerhalb der Klasse $\mathcal{C}_{P,Q}$ heraus, da es die folgenden Eigenschaften besitzt:

- 1) $w \in C^1([a, b] \times \mathbb{R}, \mathbb{R}^n)$, $w(\cdot, t)$ ist injektiv und regulär $\forall t \in \mathbb{R}$ und $\text{Bild}(w) \subset M$.

Gewöhnliche Differentialgleichungen

- 2) $w(x, 0) = u(x), \forall x \in [a, b]$.
- 3) $\partial_t w(x, 0) = \varphi(x), \forall x \in [a, b]$, und es existieren die zweiten partiellen Ableitungen $\partial_t \partial_x w(x, t)$, sind stetig und erfüllen somit $\partial_t \partial_x w(x, t) = \partial_x \partial_t w(x, t)$ in allen $(x, t) \in [a, b] \times \mathbb{R}$. Insbesondere folgt hieraus:

$$\partial_t \partial_x w(x, 0) = \partial_x \partial_t w(x, 0) = \varphi'(x) \quad \forall x \in [a, b]. \quad (5.21)$$

- 4) $w(a, t) = u(a) = P$ und $w(b, t) = u(b) = Q$ in allen $t \in \mathbb{R}$.

Eigenschaft (1) von w folgt sofort aus der Definition von w , da u und Ψ C^1 -Funktionen sind und u injektiv und regulär ist. Man muss hierbei nur beachten, dass $x \mapsto \Psi(t, u(x))$ für $t \neq 0$ injektiv bleibt, da $\Psi(t, \cdot) : M \rightarrow M$ für jedes $t \in \mathbb{R}$ ein Diffeomorphismus ist und dass z.B. wegen (5.3)

$$\frac{d}{dx} \Psi(t, u(x)) = \partial_y \Psi(t, u(x)) \cdot u'(x) \neq 0$$

in allen $(x, t) \in [a, b] \times \mathbb{R}$ bleibt.

Eigenschaft (2) folgt ebenfalls direkt per Definition von w , wenn man noch $\Psi(0, y) = y \forall y \in M$ beachtet.

Da Ψ von Λ erzeugt wird und $\Lambda(u(x)) = \varphi(x)$ in jedem $x \in [a, b]$ gilt, folgt per Definition 5.1.1 von Ψ :

$$\partial_t w(x, 0) = \partial_t \Psi(0, u(x)) = \Lambda(\Psi(0, u(x))) = \Lambda(u(x)) = \varphi(x).$$

Desweiteren wissen wir aus Theorem 4.0.4, dass die doppelten partiellen Ableitungen $\partial_t \partial_{y_i} \Psi$ auf ganz $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ existieren, stetig sind und mit $\partial_{y_i} \partial_t \Psi$ auf ganz $\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$ übereinstimmen. Somit liefert die Kettenregel, dass auch die zweiten partiellen Ableitungen $\partial_t \partial_x w(x, t)$ existieren und stetig sind und dass

$$\partial_t \partial_x w(x, t) = \partial_t \partial_y \Psi(t, u(x)) \cdot u'(x) = \partial_y \partial_t \Psi(t, u(x)) \cdot u'(x) = \partial_x \partial_t w(x, t)$$

in allen $(x, t) \in [a, b] \times \mathbb{R}$ gilt, was Behauptung (3) und insbesondere Formel (5.21) beweist.

Anhand von $\Lambda(u(a)) = \varphi(a) = 0$ und $\Lambda(u(b)) = \varphi(b) = 0$ folgt sofort $\Psi(t, u(a)) = u(a)$ und $\Psi(t, u(b)) = u(b)$ in allen $t \in \mathbb{R}$ per Definition 5.1.1, was die vierte behauptete Eigenschaft von w zeigt.

Schritt III) Die Eigenschaften (1) und (4) zeigen, dass alle Funktionen $w(\cdot, t)$ in $\mathcal{C}_{P,Q}$ liegen. In Kombination mit Eigenschaft (2) sehen wir ausserdem, dass ein $\delta(\epsilon_0) > 0$ mit

$$\|u - w(\cdot, t)\|_{C^1([a,b])} < \epsilon_0$$

für $|t| < \delta$ existiert. Somit können wir mit $v := w(\cdot, t)$ für jedes $t \in (-\delta, \delta)$ die vorausgesetzte Ungleichung (5.14) testen und erhalten für die Komposition $f(t) := \mathcal{F}(w(\cdot, t))$: $f(0) \leq f(t)$ für $t \in (-\delta, \delta)$. Da f aus $C^1((-\delta, \delta))$ ist, liefert dies insbesondere $f'(0) =$

0 und somit anhand der Kettenregel, des „Differenzierbarkeitssatzes über parameterabhängige Integrale“ und den Eigenschaften (2) und (3) von w :

$$\begin{aligned} 0 = f'(0) &= \frac{d}{dt} \int_a^b F(x, w(x, t), w'(x, t)) dx \Big|_{t=0} \\ &= \int_a^b \partial_y F(x, w(x, 0), w'(x, 0)) \cdot \partial_t w(x, 0) + \partial_p F(x, w(x, 0), w'(x, 0)) \cdot \partial_t \partial_x w(x, 0) dx \\ &= \int_a^b \partial_y F(x, u(x), u'(x)) \cdot \varphi(x) + \partial_p F(x, u(x), u'(x)) \cdot \varphi'(x) dx \equiv \delta \mathcal{F}(u, \varphi), \end{aligned}$$

nach Definition 5.3.1. □

Wir zitieren nun zwei fundamentale Hilfsmittel der Variationsrechnung, um aus Theorem 5.3.2 ein sehr praktisches Resultat ableiten zu können. Für ihre Beweise sei hier auf das Buch [3], S. 165-166 und S. 317, verwiesen.

Lemma 5.3.1. *[Fundamentallemma der Variationsrechnung] Sei $\Psi \in C^0([a, b], \mathbb{R}^n)$ eine stetige Funktion, die*

$$\int_a^b \langle \Psi(x), \varphi(x) \rangle dx = 0$$

für alle $\varphi \in C_c^1((a, b), \mathbb{R}^n)$ erfülle. Dann gilt $\Psi(x) = 0$ für alle $x \in [a, b]$.

Lemma 5.3.2. *[Fundamentallemma der Variationsrechnung bei holonomen Nebenbedingungen] Sei $u \in C_{P,Q}$ eine Kurve, die zwei Punkte $P \neq Q$ auf M verbindet, und eine stetige Funktion $\Psi \in C^0([a, b], \mathbb{R}^n)$ gehorche der Bedingung*

$$\int_a^b \langle \Psi(x), \varphi(x) \rangle dx = 0$$

für jedes entlang u tangentielle Vektorfeld $\varphi \in C_c^1((a, b), \mathbb{R}^n)$. Dann gilt:

$$\Psi(x) \in T_{u(x)}^\perp M \quad \forall x \in [a, b],$$

d.h. dann muss $\Psi(x)$ in jedem $x \in [a, b]$ senkrecht auf den Tangentialraum von M im Kurvenpunkt $u(x)$ stehen.

Bemerkung 5.3.2. *Für den Beweis des folgenden Korollars sei darauf hingewiesen, dass der Normalraum $T_{y_0}^\perp M$ an eine durch $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^{n-m}$ gleichungs-definierte Mannigfaltigkeit M der Dimension m von den $n - m$ Zeilen von $\partial_y f(y_0)$ aufgespannt wird, also dass*

$$T_{y_0}^\perp M = \text{Span}\{\partial_y f_1(y_0), \dots, \partial_y f_{n-m}(y_0)\} \tag{5.22}$$

in jedem $y_0 \in M$ gilt. Zum Beweis dieser Behauptung wähle man einen beliebigen Tangentialvektor $v \in T_{y_0} M$ und zu diesem eine Kurve $c \in C^1((-\rho, \rho), M)$ mit $c(0) = y_0$, $\dot{c}(0) = v$ und leite die Gleichung $f(c(t)) \equiv 0$ nach t ab:

$$0 = \frac{d}{dt} f(c(t)) \Big|_{t=0} = \partial_y f(c(0)) \cdot \dot{c}(0) = \partial_y f(y_0) \cdot v.$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

Dies zeigt zunächst, dass die $n - m$ Zeilen von $\partial_y f(y_0)$ in $T_{y_0}^\perp M$ liegen. Da $\partial_y f_1(y_0), \dots, \partial_y f_{n-m}(y_0)$ nach Voraussetzung (5.8) an f linear unabhängig sind und $T_{y_0}^\perp M$ $(n - m)$ -dimensional ist, folgt die Behauptung in (5.22).

Korollar 5.3.1. [Euler-Lagrange-Gleichungen zu \mathcal{F} bei holonomen Nebenbedingungen] Sei $u \in \mathcal{C}_{P,Q}$ ein lokaler Minimierer von \mathcal{F} innerhalb der „Nebenbedingungs-Klasse“ $\mathcal{C}_{P,Q}$ und ausserdem $u \in C^2([a, b], \mathbb{R}^n)$ und $\partial_p F \in C^1([a, b] \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n, \mathbb{R}^n)$, so existieren „Lagrange-Multiplikator-Funktionen“ $\lambda_j \in C^0([a, b], \mathbb{R})$, $j = 1, \dots, n - m$, sodass u eine Lösung der „Euler-Lagrange-Gleichungen“ zur Funktion

$$F^*(x, y, p) := F(x, y, p) + \sum_{j=1}^{n-m} \lambda_j(x) f_j(y)$$

ist, d.h. u erfüllt das folgende System aus n Differentialgleichungen:

$$\frac{d}{dx}(\partial_p F^*(x, u(x), u'(x))) = \partial_y F^*(x, u(x), u'(x)) \quad \forall x \in [a, b]. \quad (5.23)$$

Proof. Nach Theorem 5.3.2 wissen wir:

$$0 = \delta \mathcal{F}(u, \varphi) = \int_a^b \partial_y F(x, u(x), u'(x)) \cdot \varphi(x) + \partial_p F(x, u(x), u'(x)) \cdot \varphi'(x) dx$$

für jedes entlang u tangentielle Vektorfeld $\varphi \in C_c^1((a, b), \mathbb{R}^n)$. Mittels partieller Integration (man beachte hierbei die Voraussetzungen „ $u \in C^2$ “ und „ $\partial_p F \in C^1$ “) erhalten wir hieraus

$$\int_a^b [\partial_y F(x, u(x), u'(x)) - \frac{d}{dx}(\partial_p F(x, u(x), u'(x)))] \cdot \varphi(x) dx = 0$$

für jedes entlang u tangentielle Vektorfeld $\varphi \in C_c^1((a, b), \mathbb{R}^n)$, sodass Lemma 5.3.2 garantiert, dass der Vektor $[\partial_y F(x, u(x), u'(x)) - \frac{d}{dx}(\partial_p F(x, u(x), u'(x)))]$ im Normalraum $T_{u(x)}^\perp M$ an M im Kurvenpunkt $u(x)$, für jedes $x \in [a, b]$, liegen muss. Da die Ableitungen $\partial_y f_1(u(x)), \dots, \partial_y f_{n-m}(u(x))$ nach (5.22) den Normalraum $T_{u(x)}^\perp M$ in $u(x)$ aufspannen, existieren somit eindeutig bestimmte, reelle Zahlen $\tilde{\lambda}_1(x), \tilde{\lambda}_2(x), \dots, \tilde{\lambda}_{n-m}(x)$, für die

$$\begin{aligned} \partial_y F(x, u(x), u'(x)) - \frac{d}{dx}(\partial_p F(x, u(x), u'(x))) &= \sum_{j=1}^{n-m} \tilde{\lambda}_j(x) \partial_y f_j(u(x)) \\ &\equiv (\partial_y f(u(x)))^T \cdot \begin{pmatrix} \tilde{\lambda}_1(x) \\ \vdots \\ \tilde{\lambda}_{n-m}(x) \end{pmatrix} \end{aligned} \quad (5.24)$$

in jedem $x \in [a, b]$ erfüllt ist. Da $\partial_y f(u(x))$ den maximalen Rang $n - m$ hat, folgt aus der allgemeinen Determinanten-Multiplikationsformel für $\det(A \cdot B^T)$, für zwei $((n - m) \times n)$ -Matrizen A, B , hier angewandt auf $A = B = \partial_y f(u(x))$, dass

$$\det(\partial_y f(u(x)) \cdot (\partial_y f(u(x)))^T) > 0$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen

gilt, also dass das Produkt $\partial_y f(u(x)) \cdot (\partial_y f(u(x)))^T$ in jedem $x \in [a, b]$ eine invertierbare $((n - m) \times (n - m))$ -Matrix ist. Multiplizieren wir nun die Gleichung (5.24) von links zuerst mit $\partial_y f(u(x))$ und daraufhin von links mit $(\partial_y f(u(x)) \cdot (\partial_y f(u(x)))^T)^{-1}$, so isolieren wir $(\tilde{\lambda}_1(x), \dots, \tilde{\lambda}_{n-m}(x))$ auf der rechten Seite in (5.24), sodass wir für jede Funktion $\tilde{\lambda}_j$ eine Gleichung erhalten, auf deren linker Seite wegen $u \in C^2([a, b], \mathbb{R}^n)$ und $\partial_p F \in C^1([a, b] \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n, \mathbb{R}^n)$ ein Produkt stetiger Funktionen steht. Dies beweist die Stetigkeit der Funktionen $\tilde{\lambda}_j$ auf $[a, b]$. Setzen wir nun $\lambda_j := -\tilde{\lambda}_j$, so folgt für $F^*(x, y, p) := F(x, y, p) + \sum_{j=1}^{n-m} \lambda_j(x) f_j(y)$ in der Tat aus der ersten Gleichung in (5.24):

$$\begin{aligned} & \frac{d}{dx}(\partial_p F^*(x, u(x), u'(x))) - \partial_y F^*(x, u(x), u'(x)) \\ &= \frac{d}{dx}(\partial_p F(x, u(x), u'(x))) - \partial_y F(x, u(x), u'(x)) - \sum_{j=1}^{n-m} \lambda_j(x) \partial_y f_j(u(x)) \\ &= \frac{d}{dx}(\partial_p F(x, u(x), u'(x))) - \partial_y F(x, u(x), u'(x)) + \sum_{j=1}^{n-m} \tilde{\lambda}_j(x) \partial_y f_j(u(x)) = 0 \end{aligned}$$

in jedem $x \in [a, b]$, was gerade Formel (5.23) beweist. □

Literaturverzeichnis

- [1] Amann, H.: Gewöhnliche Differentialgleichungen, 2. Auflage, de Gruyter, 1995.
- [2] Hildebrandt, S.: Analysis I, Springer-Verlag, 2002.
- [3] Hildebrandt, S.: Analysis II, Springer-Verlag, 2002.
- [4] Reid, W.T.: Ordinary differential equations, Wiley, New York, 1971.
- [5] Walter, W.: Gewöhnliche Differentialgleichungen, 7. Auflage, Springer-Verlag, 2000.