

Es gilt $I_u(t) \xrightarrow[t \rightarrow \infty]{} 0$, d.h. $I_u(t)$

beschreibt das Einschwingverhalten.

$I_p(t)$ ist eine stationäre Lsg.

Der Strom wird durch die Spule
phasenverschoben und nicht der
Spannung hinterher.

3.5 Die Gleichung $y'' = f(y)$

Die Differentialgleichung $y'' = f(y)$
tritt in der Physik als Bewegungsgleichung einer Punktmasse,
die einer ortsabh. Kraft unterliegt, auf:

$$m \ddot{x} = K(x) \tag{*}$$

Wir nehmen an, daß K auf dem Intervall $I \subseteq \mathbb{R}$ stetig ist, und def

$$U(x) = - \int K(x) dx$$

Dann ist

$$\frac{dU}{dx} = -K(x)$$

und die DGL (*) geht über in

$$m \ddot{x} = - \frac{dU}{dx}$$

so daß

$$m \dot{x} \ddot{x} + \frac{dU}{dx} \dot{x} = 0$$

oder

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} m \dot{x}^2 + U \right) = 0$$

Es folgt der Energiesatz

$$\frac{1}{2} m \dot{x}^2 + U(x) = E$$

Damit

$$\dot{x} = \pm \sqrt{\frac{2}{m} (E - U(x))}$$

wenn $U(x) \leq E$. Diese Gl hat separierte Variablen und läßt sich durch Integration lösen. Dadurch erhält man die Lsg der DGL (*).

Bsp

Der harmonische Oszillator genügt der DGL

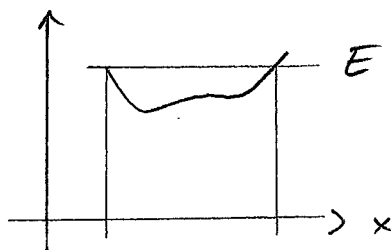
$$\ddot{x} + \omega^2 x = 0, \quad \omega > 0$$

Die obige Methode liefert als allgem Lsg

$$x(t) = c \sin(\omega t + \varphi)$$

Gegeben sei ein Potential $U(x)$.

Ein Teilchen mit Energie E schwingt zwischen $U(x_a)$ und $U(x_b)$ hin und her.



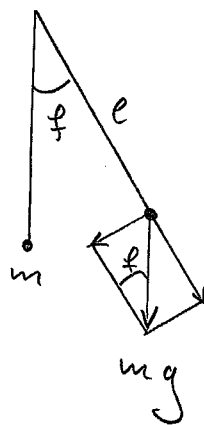
Dann ist die Schwingungsdauer
durch das Integral

$$T = 2 \int_{x_a}^{x_b} \frac{1}{\sqrt{\frac{2}{m}(E-u)}} dx$$

geben, sofern dieses Integral
existiert.

Bsp

Pendel



Die Masse m wird durch
 $-mg \sin \varphi$ beschleunigt. Also lautet

die Bewegungsgl

$$m\ddot{x} = -mg \sin \varphi$$

Hierbei ist x die Bogenlänge.

Mit $x = l\varphi$ folgt

$$\underline{\ddot{\varphi} + \frac{g}{l} \sin \varphi = 0}$$

Für kleine Winkel φ ist $\sin \varphi \approx \varphi$
und wir erhalten die DGL

$$\ddot{\varphi} + \frac{g}{l} \varphi = 0$$

Dies ist die DGL des harmonischen
Oszillators.

Es ist

$$\dot{\varphi}^2 + \frac{g}{l} \varphi^2 = \text{const}$$

Im Umkehrpunkt f_0 ist $\dot{f} = 0$ so daß

$$\dot{f}^2 + \frac{g}{e} f^2 = \frac{g}{e} f_0^2$$

Für die Schwingungsdauer gilt

$$T = 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \int_0^{f_0} \frac{df}{\sqrt{f_0^2 - f^2}}$$

$$= 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}}$$

$$= 4 \sqrt{\frac{e}{g}} [\arcsin x]_0^1$$

$$= 2\pi \sqrt{\frac{e}{g}}$$

// 9.11.09

Für beliebige Winkel ist

$$\ddot{f} + \frac{g}{e} f \sin f = 0$$

so daß

$$\ddot{f} \dot{f} + \frac{g}{e} \dot{f} \sin f = 0$$

und

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \dot{f}^2 - \frac{g}{e} \cos f \right) = 0$$

Es folgt

$$\underline{\frac{1}{2} \dot{f}^2 - \frac{g}{e} \cos f = \text{const}}$$

Wie oben vor wir die Maximalauslenkung mit f_0 . Dann ist

$$\underline{\dot{f}^2 - 2 \frac{g}{e} \cos f = -2 \frac{g}{e} \cos f_0}$$

und

$$\dot{f} = \pm \sqrt{2 \frac{g}{e} (\cos f - \cos f_0)}$$

Die Lsg dieser DGL mit separierten
Var lässt sich nicht mit elemen-
taren Fkt ausdrücken.

Wir berechnen die Schwingungs-
dauer

$$T = 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \int_0^{\varphi_0} \frac{d\varphi}{\sqrt{2(\cos\varphi - \cos\varphi_0)}}$$

Wir def $K = \sin \frac{\varphi_0}{2}$ und gehen zum
halben Winkel über

$$\cos \varphi = \cos^2 \frac{\varphi}{2} - \sin^2 \frac{\varphi}{2}$$

$$\cos \varphi - \cos \varphi_0 = \left(\cos^2 \frac{\varphi}{2} - \sin^2 \frac{\varphi}{2} \right)$$

$$- \left(\cos^2 \frac{\varphi_0}{2} - \sin^2 \frac{\varphi_0}{2} \right)$$

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

$$= 1 - 2 \sin^2 \frac{\varphi}{2} - 1 + 2k^2$$

$$= 2(k^2 - \sin^2 \frac{\varphi}{2})$$

Also

$$T = 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \int_0^{\varphi_0} \frac{d\varphi}{\sqrt{4(k^2 - \sin^2 \frac{\varphi}{2})}}$$

Nun substituieren wir

$$k \sin \psi = \sin \frac{\varphi}{2}$$

best

$$\psi = \arcsin \left(\frac{1}{k} \sin \frac{\varphi}{2} \right)$$

so daß

$$\frac{d\psi}{d\varphi} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{1}{k^2} \sin^2 \frac{\varphi}{2}}} \cdot \frac{1}{2k} \cos \frac{\varphi}{2}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{4(k^2 - \sin^2 \frac{\varphi}{2})}} \cos \frac{\varphi}{2}$$

und

$$df = \frac{\sqrt{4(k^2 - \sin^2 \frac{\varphi}{2})}}{\sqrt{1 - \sin^2 \frac{\varphi}{2}}} d\varphi$$

$$= \frac{\sqrt{4(k^2 - \sin^2 \frac{\varphi}{2})}}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} d\varphi$$

Es folgt

$$T = 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}$$

Dies ist ein vollständiges elliptisches
Integral erster Art.

Für $|x| < 1$ gilt die Binomialreihe

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

Insbesondere

$$\begin{aligned}
 (1-x)^{-1/2} &= \sum_{n=0}^{\infty} \binom{-1/2}{n} (-1)^n x^n \\
 &= 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot 2n} x^n
 \end{aligned}$$

weil

$$\begin{aligned}
 \binom{-1/2}{n} &= \frac{(-1/2)(-1/2-1) \cdot \dots \cdot (-1/2-n+1)}{n!} \\
 &= (-1)^n \frac{(\frac{1}{2})(\frac{3}{2}) \cdot \dots \cdot (\frac{2n-1}{2})}{n!} \\
 &= (-1)^n \frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot (2n)}
 \end{aligned}$$

n Faktoren

Durch part Int zeigt man

$$\begin{aligned}
 \int \sin^{2n} x \, dx &= -\frac{1}{2n} \sin^{2n-1} x \cos x \\
 &+ \frac{2n-1}{2n} \int \sin^{2n-2} x \, dx
 \end{aligned}$$

so def

$$\begin{aligned} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2n} x \, dx &= \frac{2n-1}{2n} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2n-2} x \, dx \\ &= \underbrace{\frac{2n-1}{2n} \frac{2n-3}{2n-2} \dots \frac{1}{2}}_{n \text{ Faktoren}} \underbrace{\int_0^{\frac{\pi}{2}} d\psi}_{\frac{\pi}{2}} \end{aligned}$$

Damit

$$\begin{aligned} T &= 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \psi}} \\ &= 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \left(1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot (2n)} k^{2n} \sin^{2n} \psi \right) d\psi \end{aligned}$$

$$= 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \left(\frac{\pi}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot (2n)} K^{2n} \right)$$

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2n} \psi \, d\psi \Bigg)$$

$$= 4 \sqrt{\frac{e}{g}} \left(\frac{\pi}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot (2n)} \right)^2 \frac{\pi}{2} K^{2n} \right)$$

(Ist $|K| < 1$ so konv. die Reihe

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot (2n)} K^{2n} \sin^{2n} \psi$$

gleichmäßig für $\psi \in [0, \frac{\pi}{2}]$, so daß wir die Reihenbildung und Integration vertauschen dürfen.)

Wir fassen zusammen

Sei $k = \sin \frac{\varphi_0}{2}$ mit $|k| < 1$. Dann gilt für die Schwingungsdauer

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \left(1 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot (2n)} \right)^2 k^{2n} \right)$$

$$= 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \left(1 + \left(\frac{1}{2}\right)^2 k^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}\right)^2 k^4 + \dots \right)$$

3.6 Der Potenzreihenansatz

Gegeben sei das Anfangswertproblem

$$p(x) y'' + q(x) y' + r(x) y = s(x)$$

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

mit $p(x_0) \neq 0$. Dann gilt

Satz

Sind p, q, r und s in $I = (x_0 - \varepsilon, x_0 + \varepsilon)$ in Potenzreihen um x_0 entwickelbar, so ist auch die Lsg y des Anfangswertproblems in $J = (x_0 - r, x_0 + r)$ in eine Potenzreihe um x_0 entwickelbar. Die Koeff von y lassen sich durch Koeffizientenvergleich bestimmen.

Bsp

Sei $\alpha \in \mathbb{R}$. Dann gilt für $|x| < 1$ die Binomialreihe

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

Das kann man folgendermaßen zeigen:

Die Fkt $(1+x)^\alpha$ ist die eindeutig bestimmte Lsg des Anfangswertproblems

$$(1+x)y' - \alpha y = 0, \quad y(0) = 1$$

(Die DGL $y' = \frac{\alpha}{1+x} y$ ist lin und homogen auf $(-1, 1)$ und hat dort eine eindeutige Lsg)

Der Ansatz $y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$ führt auf

die oben angegebene Darstellung
für y in $(-1, 1)$..

Die Bed $p(x_0) \neq 0$ ist wichtig, wie
folgendes Bsp zeigt

$$x^2 y'' - (1+x)y = 0$$

p, q, r und s sind Potenzreihen
um 0. Der Ansatz

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

liefert

$$y'' = \sum_{n=2}^{\infty} n(n-1) c_n x^{n-2}$$

$$x^2 y'' = \sum_{n=0}^{\infty} n(n-1) c_n x^n$$

und

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n(n-1)c_n - c_n) x^n + \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+1} = 0$$

bringt

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n(n-1) - 1) c_n x^n + \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+1} = 0$$

Der Koeff an x^0 auf der linken Seite ist $-c_0$. Also $c_0 = 0$

Der Koeff an x^1 auf der linken Seite ist $-c_1 + c_0$. Also $c_1 = 0$

Der Koeff an x^2 auf der linken Seite ist $c_2 + c_1$. Also $c_2 = 0$

Man sieht leicht, dass auch alle höheren c_n verschwinden.

In diesem Fall liefert der Potenzreihenansatz also nur die triviale Lsg.

Satz

Gegeben sei die DGL

$$p(x) y'' + q(x) y' + r(x) y = 0 \quad (*)$$

x_0 sei eine schwache Singularität der DGL, d.h. $p(x_0) = 0$ und

$$p(x) = (x - x_0)^2 p_0(x)$$

$$q(x) = (x - x_0) p_1(x)$$

$$r(x) = p_2(x)$$

wobei die Fkt $p_i(x)$ in Potenzreihen um x_0 entwickelbar sind und $p_0(x_0) \neq 0$.

Sei

$$f(r) = r(r-1)p_0(x_0) + r p_1(x_0) + p_2(x_0)$$

Die Nullstellen r_1, r_2 von f seien reell und $r_1 \geq r_2$.

Dann hat (*) eine Lsg

$$y = x^{r_1} \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

mit $c_0 \neq 0$. Die Koeff c_n lassen sich durch Koeffizientenvergleich

bestimmen und die Reihe konvergiert
auf einer offenen Umgebung von x_0 .

Bsp

Die Besselsche DGL der Ordnung α

$$x^2 y'' + x y' + (x^2 - \alpha^2) y = 0,$$

$\alpha \in \mathbb{R}$, spielt eine wichtige Rolle
in der Physik und in der Elektro-
technik. Die DGL hat eine
schwache Sing in $x_0 = 0$. Es ist

$$p_0(x) = 1$$

$$p_1(x) = 1$$

$$p_2(x) = -\alpha^2 + x^2$$

und

$$f(r) = r(r-1) + r - \alpha^2$$

$$= r^2 - \alpha^2$$

Die Nullstellen von f sind $r_{1/2} = \pm \alpha$.

Wir betrachten den Fall

$$\underline{\alpha \in \mathbb{N}} \quad (= \{0, 1, 2, \dots\})$$

und setzen $\alpha = m$. Dann hat die DGL eine Lsg der Form

$$y(x) = x^m \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

Es ist

$$x y' = \sum_{n=0}^{\infty} (m+n) c_n x^{m+n}$$

$$x^2 y'' = \sum_{n=0}^{\infty} (m+n)(m+n-1) c_n x^{m+n}$$

Aus

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

folgt

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left((m+n)(m+n-1) + (m+n) \right.$$

$$\left. - m^2 \right) c_n x^{m+n}$$

$$+ \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{m+n+2} = 0$$

und

$$\sum_{n=0}^{\infty} n(n+2m) c_n x^{m+n}$$

$$+ \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{m+n+2} = 0$$

// 10.11.09

Koeffizienten vgl

Der Koeff an x^m auf der linken Seite ist 0. Also ist

$$\underline{c_0 \in \mathbb{R} \setminus \{0\}}$$

beliebig.

Der Koeff an x^{m+1} auf der linken Seite ist $(2m+1)c_1$. Also

$$\underline{c_1 = 0}$$

Der Koeff an x^{m+n} mit $n \geq 2$ ist

$$n(n+2m)c_n + c_{n-2}$$

Somit

$$\underline{c_n = - \frac{1}{n(n+2m)} c_{n-2}}$$

Es folgt

$$\underline{c_{2n+1} = 0}$$

für alle $n \geq 0$. Weiterhin ist

$$\begin{aligned} c_{2n} &= \frac{(-1)}{2n(2n+2m)} c_{2n-2} \\ &= \frac{(-1)}{2n(2n+2m)} \frac{(-1)}{(2n-2)(2n-2+2m)} \end{aligned}$$

$$\dots \frac{(-1)}{2(2+2m)} c_0$$

n Faktoren

$$= \frac{(-1)^n}{4^n n! (m+1) \dots (m+n)} c_0$$

Also ist

$$y(x) = c_0 x^m \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{4^n n! (m+1) \dots (m+n)} x^{2n}$$

eine Lsg der Besselschen DGL.

Die Reihe konv für alle $x \in \mathbb{R}$.

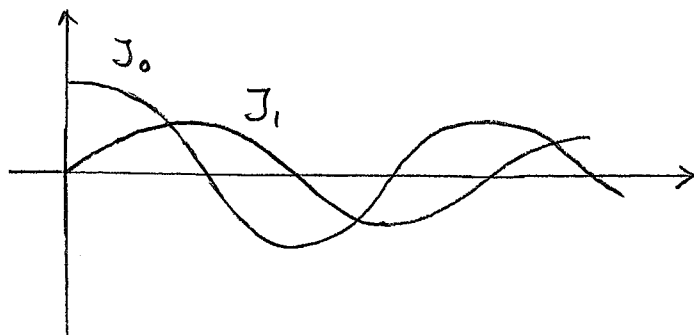
Mit $c_0 = \frac{1}{2^m m!}$ erhält man die

Lsg

$$J_m(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^m \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n! (m+n)!} \left(\frac{x}{2}\right)^{2n}$$

J_m heißt Bessel-Fkt 1. Art

der Ordnung m



3.7 Existenz- und Eindeutigkeitsätze

Wir untersuchen nun die Existenz und Eindeutigkeit von Lsg von Differentialgl erster Ordnung.

Sei $f + gy' = 0$ exakt. Wir haben bereits gesehen, daß das Anfangswertproblem

$$f(x,y) + g(x,y)y' = 0, \quad y(x_0) = y_0$$

lokal eindeutig lösbar ist, falls $g(x_0, y_0) \neq 0$. (vgl. 3.2)

Wir haben auch gesehen, daß das Anfangswertproblem

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

ein eindeutige (globale) Lsg hat
(vgl. 3.4).

Existenzsatz von Peano

Sei $D \subseteq \mathbb{R}^2$ ein Gebiet, d.h. $D \neq \emptyset$,
offen und zshgd, und $f: D \rightarrow \mathbb{R}$

stetig. Dann geht durch jeden PK \in

$(x_0, y_0) \in D$ mindestens eine Lsg der

Dgl

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

Jede Lsg läßt sich nach rechts
und links bis zum Rand von

D fortsetzen.

Die Stetigkeit von f reicht also um die Lösbarkeit der Dgl $y' = f(x, y)$ zu sichern. Allerdings ist die Lsg i.a. nicht eindeutig.

Bsp

Die Fkt

$$f: \mathbb{R}^2 \longrightarrow \mathbb{R}$$

$$(x, y) \longmapsto 2\sqrt{|y|}$$

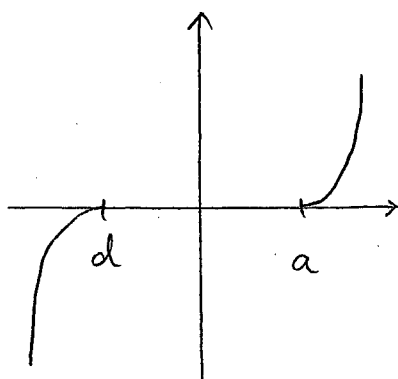
ist stetig auf \mathbb{R}^2 . Das Anfangswertproblem

$$y' = 2\sqrt{|y|}, \quad y(0) = 0$$

hat mehr als eine Lsg.

Jede Kurve der Form

$$y(x) = \begin{cases} (x-a)^2, & 0 \leq a \leq x \\ 0, & d \leq x \leq a \\ -(x-d)^2, & x \leq d \leq 0 \end{cases}$$



löst das Anfangswertproblem.

Denn

$$y'(x) = \begin{cases} 2(x-a), & 0 \leq a \leq x \\ 0, & d \leq x \leq a \\ -2(x-d), & x \leq d \leq 0 \end{cases}$$

$$= 2\sqrt{|y|}$$

Sei $G \subseteq \mathbb{R}^2$ und $f: G \rightarrow \mathbb{R}$.

f erfüllt lokal global eine Lipschitzbed.

wenn es ein $L \geq 0$ gibt, so daß

für alle $(x, y_1), (x, y_2) \in G$

$$|f(x, y_1) - f(x, y_2)| \leq L |y_1 - y_2|$$

f erfüllt lokal lokal eine Lipschitzbed, wenn es zu jedem $Pkt \in$

$(x, y) \in G$ eine offene Umgebung U

gibt, so daß f auf $U \cap G$ eine

Lipschitzbed lokal global erfüllt.

Bsp

1) Sei

$$f: \mathbb{R}^2 \longrightarrow \mathbb{R}$$
$$(x, y) \longmapsto |y|$$

Dann gilt

$$|f(x, y_1) - f(x, y_2)| = ||y_1| - |y_2||$$
$$\leq |y_1 - y_2|$$

d.h. f erfüllt auf \mathbb{R}^2 eine
Lipschitzbed mit $L=1$.

2) Sei

$$f: \mathbb{R}^2 \longrightarrow \mathbb{R}$$
$$(x, y) \longmapsto y^2$$

Dann

$$\begin{aligned} |f(x, y_1) - f(x, y_2)| &= |y_1^2 - y_2^2| \\ &= |(y_1 - y_2)(y_1 + y_2)| \\ &= |y_1 + y_2| |y_1 - y_2| \end{aligned}$$

Folglich erfüllt f lokal eine Lipschitzbed aber nicht global, denn $|y_1 + y_2|$ ist unbeschränkt auf \mathbb{R}^2 .

3) Sei

$$\begin{aligned} f: \mathbb{R}^2 &\longrightarrow \mathbb{R} \\ (x, y) &\longmapsto \sqrt{|y|} \end{aligned}$$

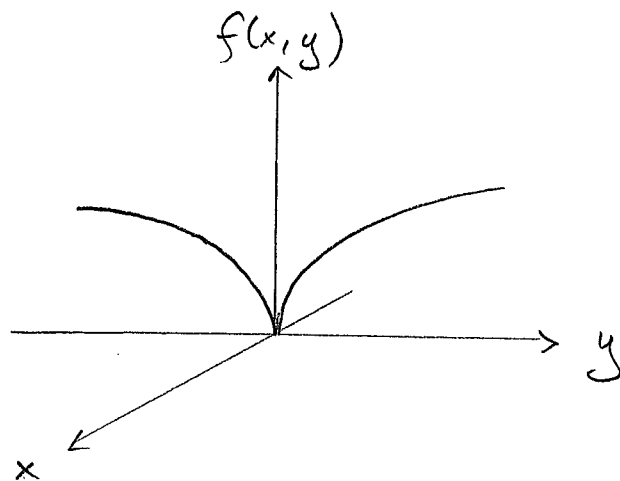
Dann ist

$$|f(x, y_1) - f(x, y_2)| = |\sqrt{|y_1|} - \sqrt{|y_2|}|$$

$$= \frac{||y_1| - |y_2||}{|\sqrt{|y_1|} + \sqrt{|y_2|}|}$$

Insbesondere

$$|f(x, y) - f(x, 0)| = \frac{1}{\sqrt{|y|}} |y|$$



Da $\frac{1}{\sqrt{|y|}} \xrightarrow{y \rightarrow 0} \infty$ genügt f

entlang der Gerade $y=0$ keiner

Lipschitzbed. Für alle $(x, y) \in \mathbb{R}^2$

mit $y \neq 0$ erfüllt f lokal eine Lipschitzbedingung.

Satz

Sei $G \subseteq \mathbb{R}^2$ offen und $f: G \rightarrow \mathbb{R}$ stetig. Wir nehmen weiterhin an, daß $f_y = \frac{\partial f}{\partial y}$ für alle $(x, y) \in G$ existiert und stetig ist. Dann genügt f lokal einer Lipschitzbedingung.

Bew

Sei $(x_0, y_0) \in G$ und K eine offene Kreisscheibe um (x_0, y_0) so daß \bar{K} ganz in G liegt. Seien

$P_1 = (x_1, y_1)$, $P_2 = (x_1, y_2)$ Punkte
in K . Dann ist die Verbindungs-
strecke

$$P_1 + t(P_2 - P_1)$$

$$= (x_1, y_1) + t(0, y_2 - y_1)$$



von P_1 und P_2 in K . Die Fkt

$$g: [0, 1] \longrightarrow \mathbb{R}$$

$$t \longmapsto f(x_1, y_1 + t(y_2 - y_1))$$

ist differenzierbar auf $(0, 1)$ und

$$\frac{dg}{dt} = f_y(y_2 - y_1)$$

Nach dem Mittelwertsatz gibt es
ein $\xi \in (0, 1)$ so dass

$$\begin{aligned}
|f(x_1, y_1) - f(x_1, y_2)| &= |g(0) - g(1)| \\
&= |g'(\xi)| \\
&= |f_y(x_1, y_1 + \xi(y_2 - y_1))| |y_2 - y_1| \\
&\leq \underbrace{\sup_{(x,y) \in K} |f_y(x,y)|}_{=: L} |y_1 - y_2|
\end{aligned}$$

Also genügt f auf K einer Lipschitzbed.

□

Es folgt

Satz

Sei $G \subseteq \mathbb{R}^2$ offen und $f: G \rightarrow \mathbb{R}$
eine stetige Fkt mit stetiger part

Ableitung f_y . Sei $K \subset G$ ein
Kompaktum (z.B. ein Quader)
Dann erfüllt f auf G eine Lipschitzbed.

Satz

Sei $G \subset \mathbb{R}^2$ offen und $f: G \rightarrow \mathbb{R}$
stetig. Weiterhin genüge f lokal
 y einer lokalen Lipschitzbed.

Dann ist das Anfangswertproblem

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

mit $(x_0, y_0) \in G$ lokal eindeutig

lösbar, d.h. in einer Umgebung

$(x_0 - \varepsilon, x_0 + \varepsilon)$ existiert genau eine
Lsg.

// 16.11.09

Zusammen mit dem Satz von
Peano folgt

Theorem

Sei $G \subseteq \mathbb{R}^2$ ein Gebiet und $f: G \rightarrow \mathbb{R}$
stetig. Weiterhin möge f in G
lokal einer Lipschitzbed in y

Dann hat für jedes $(x_0, y_0) \in G$ das
Anfangswertproblem

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

eine eindeutige Lsg $y = y(x)$, die
nach links und rechts dem

Rand von D beliebig nahe kommt.

Theorem

Sei $S = \{ (x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid a \leq x \leq b, y \in \mathbb{R} \}$

und $f: S \rightarrow \mathbb{R}$ stetig. Weiterhin

genüge f einer Lipschitzbed auf S .

Dann gibt es zu jedem $(x_0, y_0) \in S$

genau eine auf dem ganzen Intervall $[a, b]$ def Lösung des Anfangswertproblems

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

Bsp

Betrachte das Anfangswertproblem

$$y' = y^2, \quad y(0) = y_0 > 0$$

Dann ist $f(x, y) = y^2$ stetig auf $G = \mathbb{R}^2$.

Die Ableitung $f_y = 2y$ ist ebenfalls stetig auf \mathbb{R}^2 , so dass f auf \mathbb{R}^2

lokal einer Lipschitzbedingung genügt.

Somit hat das Anfangswertproblem

eine eindeutige Lösung die

dem Rand von G beliebig nahe

kommt. Wir finden die Lösung durch

Separation der Variablen.

$$\frac{dy}{dx} = y^2$$

$$\int \frac{dy}{y^2} = \int dx$$

$$-\frac{1}{y} = x + \text{const}$$

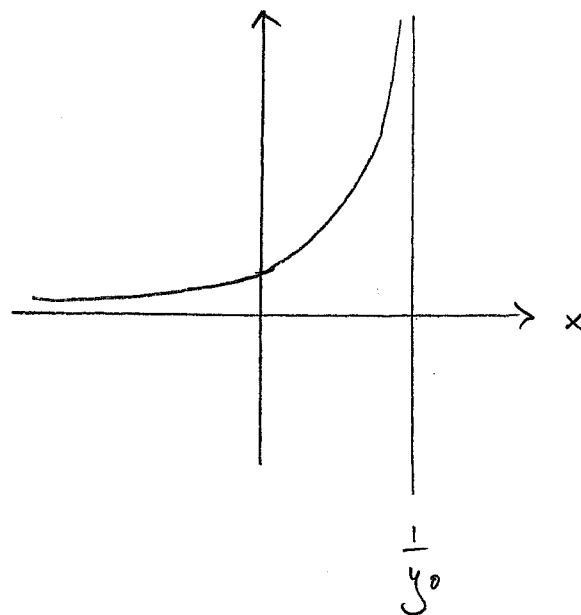
$$\underline{y = \frac{1}{c-x}}$$

Anpassung an den Anfangswert

$$y(0) = \frac{1}{c} = y_0$$

Also $c = \frac{1}{y_0}$ und

$$y(x) = \frac{1}{\frac{1}{y_0} - x} = \frac{y_0}{1 - y_0 x}$$



Die Lösung kommt dem Rand von G beliebig nahe. Sie ist nur für $x < \frac{1}{y_0}$ def. Es gibt keinen Vertikalstreifen $S = \{ (x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid a \leq x \leq b, y \in \mathbb{R} \}$ auf dem $f(x, y) = y^2$ einer Lipschitzbedingung genügt. Deshalb gibt es Intervalle $I = [a, b] \subset \mathbb{R}$ und Werte $y_0 \in \mathbb{R}$, so daß das Anfangswertproblem $y' = y^2, y(x_0) = y_0$ eine Lösung hat, die nicht auf dem ganzen Intervall I def ist.