

2.6 Gewöhnliche Differenzialgleichungen [Lang & Pucker 6.1-2]

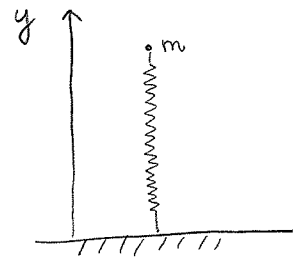
Auf Seite 19 hatten wir schon eine Differenzialgleichung: die (unbekannte) Stammfunktion $F(x)$ und der (bekannte) Integrand $f(x)$ erfüllen $F'(x) = f(x) \forall x$. Jetzt definieren wir Differenzialgleichungen etwas allgemeiner.
=: DG

Seite 14: eine Funktion $y(x)$ kann „implizit“ durch die Gleichung $G(y, x) = 0$ definiert werden. Die Koordinate x wird auch die „unabhängige Variable“ genannt, die Lösung $y(x)$ die „abhängige Variable“.

Verallgemeinerung: die Gleichung $G(y^{(n)}, y^{(n-1)}, \dots, y', y, x) = 0$ definiert eine gewöhnliche Differenzialgleichung n-ter Ordnung.

Beispiele: * In der Gleichung $F'(x) = f(x)$ spielt F die Rolle von y ; die neue Schreibweise wäre $G(y', y, x) := y' - f(x) = 0$.

* In der klassischen Mechanik spielt die Zeitkoordinate t die Rolle der unabhängigen Variablen; die Ortskoordinate die der abhängigen Variablen. Die bekannte Newtonsche Bewegungsgleichung ist eine Differenzialgleichung zweiter Ordnung.



$$m \frac{d^2 y}{dt^2} = -\gamma \frac{dy}{dt} - k y - mg$$

↑ ↑ ↑ ↑
Beschleunigung Reibungskraft Federkraft Schwerkraft

$$\Leftrightarrow \ddot{y} + \frac{\gamma}{m} \dot{y} + \frac{k}{m} y + g = 0$$

Begriffe: * gewöhnliche DG: eine unabhängige Variable
↳ partielle DG: mehrere Variablen, z.B. $(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}) \phi(x, y) = 0$.

* lineare DG: Abhängigkeit von y linear, z.B.

$$\left(\frac{d^2}{dt^2} + \frac{\gamma}{m} \frac{d}{dt} + \frac{k}{m} \right) y = -g$$

L „Differenzialoperator“;

d.h., $L(a_1 y_1 + a_2 y_2) = a_1 L y_1 + a_2 L y_2$.

↳ nichtlineare DG: $\ddot{y} + y \dot{y} + y^3 = 0$

* allgemeine Lösung: enthält unbekannte Integrationskonstanten, wie ein unbestimmtes Integral; normalerweise gilt: Zahl der Konstanten = Ordnung der DG.

↔ spezielle Lösung: keine Unbekannten, wie ein bestimmtes Integral.

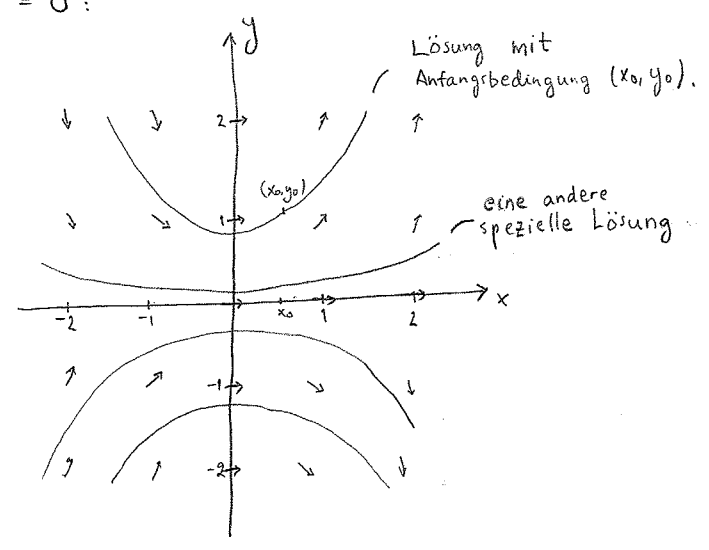
* Anfangsbedingungen: brauche so viele wie es Integrationskonstanten gibt, um eine eindeutige Lösung zu wählen. Normalerweise: bestimme bei x_0 die Werte von $y, y', \dots, y^{(n-1)}$. Dann folgt $y^{(n)}$ von der DG und $y^{(n+1)}, \dots$, von Ableitungen der DG; die Lösung kann also eindeutig als Taylor-Reihe, $y(x) = \exp\left((x-x_0)\frac{d}{dx}\right)y(x_0)$, geschrieben werden.

↔ Randbedingungen: kenne nicht $y(x_0)$ und $y'(x_0)$ sondern $y(x_{min})$ und $y(x_{max})$; muß $y'(x_0)$ so aussuchen, dass $y(x_{max})$ erreicht wird.

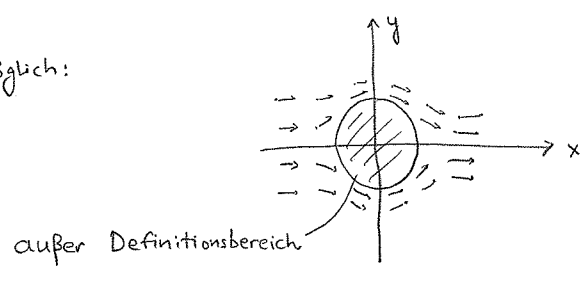
* Definitionsbereich: $(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) \in \mathbb{R}^{n+1}$ so dass DG für $y^{(n)}$ gelöst werden kann.

Skizzen für den Fall $n=1$, d.h. $G(y', y, x) = 0$:

$G(y', y, x) := y' - yx$,
 d.h. $y' = yx$
 Skizziere y' in (x, y) -Ebene als Tangentensteigung.
 (Allgemeine Lösung:
 $y(x) = C \cdot \exp\left(\frac{x^2}{2}\right)$.)
 ↑
 Integrationskonstante



Vielleicht auch möglich:



Allgemeine Lösung der linearen Differenzialgleichung erster Ordnung

$$y'(x) + p(x)y(x) + q(x) = 0$$

↑ „inhomogener Term“ (homogene DG: $y' + py = 0$.)

Es geht in drei Schritten:

- (i) Satz: allgemeine Lösung (der inhomogenen Gleichung)
 = allgemeine Lösung der homogenen Gleichung
 + spezielle Lösung der inhomogenen Gleichung.

Beweis: Seien y_1 und y_2 zwei unterschiedliche Lösungen:
 $y_1' + p y_1 + q = 0$, $y_2' + p y_2 + q = 0$. Subtrahiere Gleichungen $\Rightarrow (y_1 - y_2)' + p(y_1 - y_2) = 0$.
 D.h., Unterschiede bzw. Unbestimmtheiten genügen unbedingt der homogenen Gl. \square

(ii) Allgemeine Lösung der homogenen Gleichung: (y_a)

$$y_a'(x) = -p(x) y_a(x)$$

$$\Rightarrow y_a(x) = 0 \quad \text{oder} \quad \frac{y_a'(x)}{y_a(x)} = \frac{d}{dx} \ln |y_a(x)| = -p(x)$$

$$\Leftrightarrow y_a(x) = 0 \quad \text{oder} \quad \ln |y_a(x)| = - \int_{x_0}^x dt p(t) + \text{const}$$

$$\Leftrightarrow y_a(x) = 0 \quad \text{oder} \quad |y_a(x)| = \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t) + \text{const}\right)$$

$$\Rightarrow y_a(x) = G \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t)\right)$$

↑ Integrationskonstante = $\pm \exp(\text{const})$; enthält auch die Möglichkeit $y_a(x) = 0$!

(iii) Eine spezielle Lösung der inhomogenen Gleichung: (y_s)

In der Praxis ist es häufig einfach, eine Lösung zu erraten.
 Im Prinzip gibt es aber auch eine systematische Methode dafür, durch „Variation der Konstanten“.

D.h., nehme Ansatz $y_s(x) = C(x) \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t)\right)$

$$\Rightarrow y_s'(x) = C'(x) \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t)\right) - p(x) C(x) \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t)\right)$$

$$\Rightarrow y_s'(x) + p(x) y_s(x) = C'(x) \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t)\right)$$

Die inhomogene Gleichung: $C'(x) \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t)\right) = -q(x)$

$$\Leftrightarrow \frac{dC(x)}{dx} = -q(x) \exp\left(\int_{x_0}^x dt p(t)\right)$$

$$C(x) = - \int_{x_0}^x ds q(s) \exp\left(\int_{x_0}^s dt p(t)\right)$$

Fazit: die allgemeine Lösung ist $y(x) = y_a(x) + y_s(x)$; mit der Anfangsbedingung $y(x_0) = y_0$ wird $G \rightarrow y_0$, und die Lösung kann als

$$y(x) = \exp\left(- \int_{x_0}^x dt p(t)\right) \left[y_0 - \int_{x_0}^x ds q(s) \exp\left(\int_{x_0}^s dt p(t)\right) \right]$$

geschrieben werden.

Spezielle nichtlineare Differenzialgleichungen erster Ordnung, die auch lösbar sind

* Separierbare DG : $\frac{dy}{dx} = g(y)f(x)$.

Wir lassen die Notation uns geleiten: $\frac{dy}{g(y)} = dx f(x) \Rightarrow \int_{y_0}^{y(x)} \frac{d\tilde{y}}{g(\tilde{y})} = \int_{x_0}^x d\tilde{x} f(\tilde{x})$.

Das Ergebnis kann durch Ableitung nach x überprüft werden (vgl. Seite 26): $\frac{d}{dx} \{ \dots \} \Rightarrow \frac{dy}{dx} \cdot \frac{1}{g(y)} = f(x)$ OK!

Beispiel: $y' = -\frac{y^2}{x^2} \Rightarrow \frac{dy}{y^2} = -\frac{dx}{x^2} \Rightarrow \left[-\frac{1}{y} \right]_{y_0}^{y(x)} = \left[\frac{1}{x} \right]_{x_0}^x \Rightarrow \frac{1}{y_0} - \frac{1}{y(x)} = \frac{1}{x} - \frac{1}{x_0}$

* DG der Bernoulli-Form : $\frac{dy}{dx} = p(x)y + q(x)y^\alpha$, $\alpha \neq 0, 1$

(Ursprünglich: $x \rightarrow t, y \rightarrow v, a \rightarrow n, p \rightarrow -|p|, q \rightarrow -|q| : \dot{v} = -|p|v - |q|v^n$.
 "schnelle Reibung"
 "langsame Reibung")

Führe eine neue abhängige Variable ein: $z(x) := (y(x))^{1-\alpha}$; $y(x) = (z(x))^{\frac{1}{1-\alpha}}$

Es gilt: $y'(x) = \frac{1}{1-\alpha} (z(x))^{\frac{1}{1-\alpha}-1} z'(x) = \frac{1}{1-\alpha} (z(x))^{\frac{\alpha}{1-\alpha}} z'(x)$

$\Rightarrow \frac{1}{1-\alpha} z^{\frac{\alpha}{1-\alpha}} z' = p z^{\frac{1}{1-\alpha}} + q z^{\frac{\alpha}{1-\alpha}} \quad | \cdot (1-\alpha) z^{-\frac{\alpha}{1-\alpha}}$

$z' = (1-\alpha)p z + (1-\alpha)q$

Diese ist eine lineare DG, und kann wie auf Seite 29 gelöst werden.

* Exaktes Differenzial: $\frac{dy}{dx} = -\frac{p(x,y)}{q(x,y)}$, wobei $p(x,y)$ als $\frac{\partial F(x,y)}{\partial x}$ und $q(x,y)$ als $\frac{\partial F(x,y)}{\partial y}$ erkennbar sind.

Seite 14 (implizite Differenziation) $\Rightarrow F(x,y) = \text{const.}$!
Automatisch durch die Notation:

$dy \cdot q(x,y) = - dx \cdot p(x,y)$

$\Leftrightarrow \frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial y} dy = dF = 0 \Rightarrow F = \text{const.}$

Beispiel: $y' = -\frac{y}{x}$; $F = xy$; $y(x) = \frac{c}{x}$

* DG vom homogenen Typ: $\frac{dy}{dx} = f\left(\frac{y}{x}\right)$ (dh. invariant in $y \rightarrow cy, x \rightarrow cx$)

Führe eine neue unabhängige Variable ein: $z(x) = \frac{y(x)}{x}$

$\Rightarrow y(x) = x z(x), \frac{dy}{dx} = z(x) + x z'(x)$

$\Rightarrow x z' + z = f(z)$

$\Rightarrow z' = \frac{f(z) - z}{x}$ separierbar!

$\int_{z_0}^z \frac{d\tilde{z}}{f(\tilde{z}) - \tilde{z}} = \int_{x_0}^x \frac{d\tilde{x}}{\tilde{x}}$

Beispiel: $y' = -\frac{y}{x}$; $f = -z$; $-\frac{1}{2} [\ln z]_{z_0}^z = [\ln x]_{x_0}^x$;
 $z = \frac{c}{x^2}$; $y = \frac{c}{x}$