

Grundlagen (Mathematik)

Abbildung:

$$f : \mathbb{R}^m \longrightarrow \mathbb{R}^n$$
$$x = (x_1, \dots, x_m)^T \longmapsto \begin{pmatrix} f_1(x) \\ \vdots \\ f_n(x) \end{pmatrix} =: f(x)$$

Partielle Ableitung:

$$\frac{\partial f_j}{\partial x_i}(x) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} f_j(x + t \cdot e_i)$$

Beispiel:

$$f(x, y) := \begin{pmatrix} x + y \\ x^2 \cdot y \end{pmatrix}$$

$$\frac{\partial f_1}{\partial x}(x, y) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} f_1((x, y)^T + t \cdot (1, 0)^T) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} f_1((x+t, y)^T) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} (x+t+y) = [1] \Big|_{t=0} = 1$$

analog folgt

$$\frac{\partial f_1}{\partial y}(x, y) = 1$$

$$\frac{\partial f_2}{\partial x}(x, y) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} f_2((x+t, y)^T) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} ((x+t)^2 y) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} (yx^2 + 2yxt + yt^2) = [2yx + 2yt] \Big|_{t=0} = 2yx$$

$$\frac{\partial f_2}{\partial y}(x, y) = x^2.$$

Intuition: man leitet nach einer Variablen ab, die restlichen Variablen werden wie Konstanten behandelt;

Totale Ableitung:

$$Df(x) = J_f(x) = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial f_1}{\partial x_m} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial f_n}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial f_n}{\partial x_m} \end{pmatrix}$$

Gewöhnliche Differentialgleichungen (GDGL)

$$\dot{x}(t) = F(x(t), t) \tag{1}$$

wobei

$$x : \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}^n, \quad x \in C^1(\mathbb{R}, \mathbb{R}^n)$$

$$F : \mathbb{R}^n \times \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}^n$$

Bem.: für unsere Zwecke können wir annehmen, dass eine solche Gleichung immer eine Lösung besitzt

(im Allgemeinen muss die Funktion zusätzliche Bedingungen erfüllen).

Beispiel:

1. $\dot{x} = c \cdot x, \quad c = \text{const};$
 $\Rightarrow x(t) = d \cdot e^{c \cdot t}, \quad d = \text{const};$
2. $\dot{x} = c, \quad c = \text{const};$

$$\int_0^t \dot{x}(s) ds = \int_0^t c ds$$

$$[x(s)]_0^t = c \cdot [s]_0^t$$

$$x(t) = c \cdot t + x(0)$$

Bem.: die Lösung einer GDGL ist also nicht eindeutig, denn die Konstanten d bzw. $x(0)$ können beliebig gewählt werden, dadurch ergibt sich also eine Schar von Lösungen;

Anfangswertaufgaben (AWA)

Wir betrachten eine GDGL, und legen den Anfangswert $x(0)$ fest:

$$\begin{cases} \dot{x} = F(x, t) \\ x(0) = x_0 \end{cases}$$

Dieses Problem besitzt also eine eindeutig bestimmte Lösung (vgl. GDGL).

Satz

Ein GDGL n -ter Ordnung, der Form

$$x^{(n)} = F(x^{(n-1)}, \dots, \dot{x}, x, t)$$

lässt sich überführen in ein GDGL 1-ter Ordnung.

Bew.:

Setze

$$y_i := x^{(i)}, \quad i = 0, \dots, n-1$$

dann gilt

$$\begin{aligned} \dot{y}_0 &= y_1 \\ \dot{y}_1 &= y_2 \\ &\vdots \\ \dot{y}_{n-2} &= y_{n-1} \\ \dot{y}_{n-1} &= F(y_{n-2}, y_{n-3}, \dots, y_0, t) \end{aligned}$$

Wir erhalten also eine äquivalente GDGL

$$\dot{y} = \mathcal{F}(y, t),$$

mit

$$y = \begin{pmatrix} y_0 \\ \vdots \\ y_{n-1} \end{pmatrix}$$

und

$$\mathcal{F}(y, t) = \begin{pmatrix} y_1 \\ \vdots \\ y_{n-1} \\ F(y_{n-2}, y_{n-3}, \dots, y_0, t) \end{pmatrix}$$

Beispiel

Betrachte die GDGL

$$\ddot{x} = c \cdot \sin(x(t))$$

Setze

$$\begin{aligned} y_0 &= x \\ x_1 &= \dot{x} \end{aligned}$$

dann gilt

$$\begin{aligned} \dot{y}_0 &= y_1 \\ y_1 &= c \cdot \sin(y_0) \end{aligned} \cdot$$

Es ergibt sich also die GDGL

$$\dot{y} = F(y, t)$$

mit

$$y(t) = \begin{pmatrix} y_0(t) \\ y_1(t) \end{pmatrix}, \quad F(y, t) = \begin{pmatrix} y_1 \\ c \cdot \sin(y_0) \end{pmatrix}$$

Identität von Euler

$$e^{it} = \cos(t) + i \sin(t)$$

Additionstheoreme

Schreibe

$$e^{it} = \cos(t) + i \sin(t)$$

und

$$e^{-it} = \cos(-t) + i \sin(-t) = \cos(t) - i \sin(t)$$

Addiere beide Gleichungen:

$$\begin{aligned} e^{it} + e^{-it} &= 2 \cos(t) \\ \Leftrightarrow \frac{e^{it} + e^{-it}}{2} &= \cos(t) \end{aligned}$$

Nun könne wir schreiben

$$\begin{aligned} e^{i(x+y)} &= e^{ix} \cdot e^{iy} = (\cos(x) + i \sin(x)) \cdot (\cos(y) + i \sin(y)) \\ &= \cos(x) \cos(y) - \sin(x) \sin(y) + i \cos(x) \sin(y) + i \sin(x) \cos(y) \end{aligned}$$

und

$$\begin{aligned} e^{-i(x+y)} &= e^{-ix} \cdot e^{-iy} = (\cos(x) - i \sin(x)) \cdot (\cos(y) - i \sin(y)) \\ &= \cos(x) \cos(y) - \sin(x) \sin(y) - i \cos(x) \sin(y) - i \sin(x) \cos(y) \end{aligned}$$

Addiere nun beide Gleichungen:

$$\begin{aligned} \Rightarrow e^{i(x+y)} + e^{-i(x+y)} &= 2 \cos(x) \cos(y) - 2 \sin(x) \sin(y) \\ \Leftrightarrow \underline{\cos(x+y)} &= \frac{e^{i(x+y)} + e^{-i(x+y)}}{2} = \underline{\cos(x) \cos(y) - \sin(x) \sin(y)} \end{aligned}$$

Analog dazu ergeben sich noch weitere Additionstheoreme:

$$\cos(x \pm y) = \cos(x) \cos(y) \mp \sin(x) \sin(y)$$

$$\sin(x \pm y) = \sin(x) \cos(y) \pm \cos(x) \sin(y)$$

Norm

Bei allen unseren Betrachtungen benutzen wir die *Euklidische Norm*, oder die 2-Norm. Für ein $x \in \mathbb{R}^n$ ist die 2-Norm definiert durch:

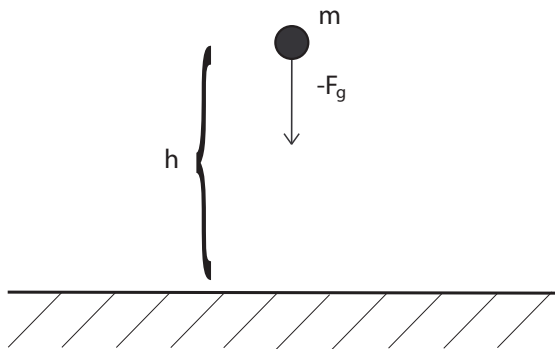
$$\|x\| := \sqrt{\langle x, x \rangle} = \sqrt{x_1^2 + \dots + x_n^2}$$

Grundlagen (Physik)

Größen:

Masse:	m
Weg:	$s(t)$
Zeit:	t
Geschwindigkeit:	$v(t) := \frac{ts}{dt}(t) = \dot{s}(t)$
Beschleunigung:	$a(t) := \frac{tv}{dt}(t) = \dot{v}(t)$
Kraft:(2-tes Newtonsche Gesetz)	$F(t) = m \cdot a(t)$
Erdbeschleunigung:	$g := 9,81m/s^2$

Bsp.: (Freier Fall eines Massepunktes)



- $F_g = m \cdot g;$

- $\ddot{h}(t) = -g;$

$$\Rightarrow h(t) = -gt^2 + \dot{h}(0)t + h(0)$$

wobei $h(0)$ ist die Anfangshöhe, und $\dot{h}(0)$ die Anfangsgeschwindigkeit;

- Übung: löse die GDGL $\ddot{h}(t) = -g$ und leite die oben beschriebene Formel für $h(t)$ her;

Potentielle Energie

Für potentielle Energie eines Massepunktes gilt:

$$E_{pot} = m \cdot g \cdot h \cdot \underbrace{\frac{R_p}{R_p + h}}_{\approx 1} \approx m \cdot g \cdot h.$$

Kinetische Energie (klassisch)

Für die kinetische Energie eines Massepunktes gilt

$$E_{kin} = \frac{1}{2} \cdot m \cdot v^2$$

Energieerhaltungssatz

In einem abgeschlossenen System gilt:

$$E_{kin} + E_{pot} = const$$

Lagrange-Funktion

Die Lagrange-Funktion ist definiert durch

$$L(\dot{q}, q, t) := E_{kin}(\dot{q}, q, t) - E_{pot}$$

wobei

$$E_{kin}(\dot{q}, q, t) := \frac{1}{2} \sum_{\lambda} m_{\lambda} \cdot \|v_{\lambda}(\dot{q}, q, t)\|^2.$$

ist die kinetische Energie des gesamten Systems von Massepunktes.

$$v_\lambda(\dot{q}, q, t) := \frac{d}{dt} (r_\lambda(q, t)) = \frac{\partial r_\lambda}{\partial t} + \sum_{j=1}^k \dot{q}_j \frac{\partial r_\lambda}{\partial q_j}$$

ist der Geschwindigkeitsvektor am Punkt λ , wobei $r_\lambda(q, t)$ ist der Positionsvektor des Punktes λ (in kartesischen Koordinaten).

Bem.: es gilt

$$\frac{d}{dt} (r_\lambda(q, t)) = \left(\frac{\partial r_\lambda}{\partial q_1}, \dots, \frac{\partial r_\lambda}{\partial q_k}, \frac{\partial r_\lambda}{\partial t} \right) \cdot \begin{pmatrix} \dot{q}_1(t) \\ \vdots \\ \dot{q}_k(t) \\ 1 \end{pmatrix} =: v_\lambda(\dot{q}, q, t)$$

zu beachten ist, dass die Einträge $\frac{\partial r_\lambda}{\partial q_j}$ vektoren sind, denn es gilt:

$$\frac{\partial r_\lambda}{\partial q_j} = \begin{pmatrix} \frac{\partial r_\lambda^1}{\partial q_j} \\ \vdots \\ \frac{\partial r_\lambda^n}{\partial q_j} \end{pmatrix}$$

wobei n ist die Dimension des Raumes in dem das System betrachtet wird (meistens ist $n = 2$ oder $n = 3$).

Euler-Lagrange-Gleichung

Für die Lagrange-Funktion gilt die sogenannte Euler-Lagrange-Gleichung:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0$$