

### 1.2.1 Motivation und eine mögliche Definition

In Anlehnung an Unterabschnitt 1.1.1: Wieder betrachten wir die Trajektorie eines Teilchens über einen gewissen Zeitraum. Wir kennen dieses Mal die Geschwindigkeit  $v(t)$ . Welchen Weg hat das Teilchen aber zurückgelegt?

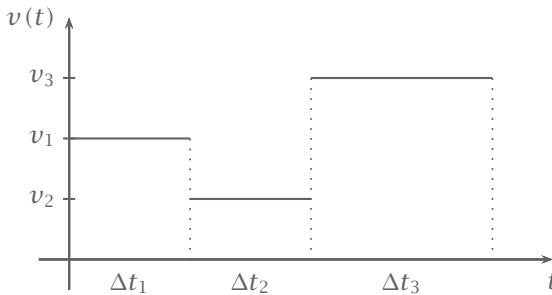
Bei der Durchschnittsgeschwindigkeit ist das einfach:

$$\Delta s \stackrel{(1.2a)}{=} \bar{v} \Delta t$$

Was müssen wir betrachten, wenn sich die Geschwindigkeit in Stücken ändert?

Wir erhalten nur eine stückweise konstante Geschwindigkeit:

$$\Delta s = v_1 \Delta t_1 + v_2 \Delta t_2 + v_3 \Delta t_3 = \sum_i v_i \Delta t_i$$



Ändert sich  $v$  ständig, muss  $\Delta t$  gegen Null gehen.  $\Delta t \rightarrow dt$

Das führt uns auf das *infinitesimale Wegelement*  $ds = v(t) dt$ .

Dies wiederum führt auf die Integration:

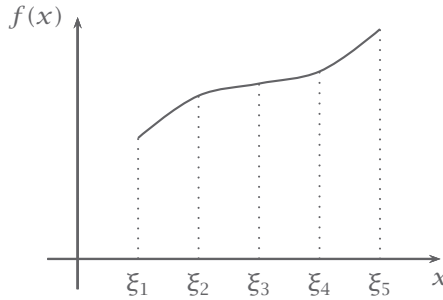
$$\Delta s = \int_{t_0}^{t_1} v(t) dt \tag{1.11}$$

## Das Integral

$$I = \int_a^b f(x) \, dx = \int_a^b dx \, f(x) \quad (1.12)$$

ist über einen Grenzwertprozess definiert.

Betrachte dazu:



Das Intervall  $a \leq x \leq b$  wird in  $n$  kleine Intervalle  $a < \xi_1 < \xi_2 < \dots < \xi_n < b$  mit Funktionswerten  $f(x_i)$  aufgeteilt, wobei  $\xi_{i-1} < x_i < \xi_i$ .

Mit diesen Intervallen kann eine Summe geformt werden:

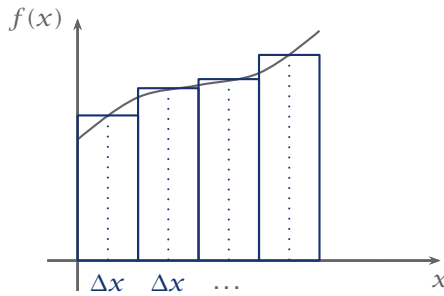
$$S = \sum_{i=1}^n f(x_i) (\xi_i - \xi_{i-1}) \quad (1.13)$$

Lässt man die Teilintervalle gegen Null gehen (und  $n \rightarrow \infty$ ), erhält man das *Riemann'sche Integral*:

$$\int_a^b f(x) \, dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n f(x_i) \Delta x, \quad \text{mit } \Delta x = \frac{b-a}{n} \quad (1.14)$$

Eine Funktion  $f(x)$  heißt *integrierbar*, wenn dieser Grenzwert existiert und eindeutig ist (unabhängig von der Wahl der  $x_i$  und  $\xi_i$ ).

Bekannte Interpretation aus der Schule: Fläche unter der Kurve:



### Eigenschaften des bestimmten Integrals

$$\int_a^b 0 \, dx = 0 \quad (1.15a)$$

$$\int_a^a f(x) \, dx = 0 \quad (1.15b)$$

$$\int_b^a f(x) \, dx = - \int_a^b f(x) \, dx \quad (1.15c)$$

$$\int_a^c f(x) \, dx = \int_a^b f(x) \, dx + \int_b^c f(x) \, dx \quad (1.15d)$$

$$\int_a^b (af(x) + bg(x)) \, dx = a \int_a^b f(x) \, dx + b \int_a^b g(x) \, dx \quad (1.15e)$$

## 1.2.2 Die Stammfunktion

### a) Definition

Betrachte die Funktion  $F(x) = \int_a^x f(u) \, du$  und deren Ableitung.

Betrachte dazu zuerst:

$$\begin{aligned} F(x + \Delta x) &= \int_a^{x+\Delta x} f(u) \, du \stackrel{(1.15d)}{=} \int_a^x f(u) \, du + \int_x^{x+\Delta x} f(u) \, du \\ &= F(x) + \int_x^{x+\Delta x} f(u) \, du \end{aligned} \quad (1.16a)$$

Daraus folgt dann:

$$F(x + \Delta x) - F(x) \stackrel{(1.16a)}{=} \int_x^{x+\Delta x} f(u) \, du \quad (1.16b)$$

und die Ableitung lautet:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} F(x) &= \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{F(x + \Delta x) - F(x)}{\Delta x} \\ &\stackrel{(1.16b)}{=} \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\int_x^{x+\Delta x} f(u) \, du}{\Delta x} \\ &\stackrel{(1.14)}{=} \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{f(x) \Delta x}{\Delta x} = f(x) \end{aligned} \quad (1.17)$$

Mit diesem Ergebnis definiert man die *Stammfunktion* oder das *unbestimmte Integral*:

$$F(x) = \int f(x) \, dx \quad (1.18)$$

$F(x)$  ist immer dann Stammfunktion von  $f(x)$ , wenn gilt  $\frac{dF(x)}{dx} = f(x)$ . Die Funktion  $f(x)$  hat unendlich viele Stammfunktionen, denn wenn  $F(x)$  Stammfunktion ist, dann auch  $G(x) = F(x) + c$ .

## b) Beziehung zum bestimmten Integral

Notation:

$$\int_a^b f(x) \, dx = F(b) - F(a) = [F(x)]_a^b = F(x) \Big|_a^b$$

### c) Wichtige Stammfunktionen

$$\int a \, dx = ax + c \quad (1.20a)$$

$$\int ax^n \, dx = \frac{a}{n+1} x^{n+1} + c \quad (1.20b)$$

$$\int e^{ax} \, dx = \frac{1}{a} e^{ax} + c \quad (1.20c)$$

$$\int \frac{a}{x} \, dx = a \ln(x) + c \quad (1.20d)$$

$$\int a \cos(bx) \, dx = \frac{a}{b} \sin(bx) + c \quad (1.20e)$$

$$\int a \sin(bx) \, dx = -\frac{a}{b} \cos(bx) + c \quad (1.20f)$$

### 1.2.3 Integrationsregeln

Integrale können schnell kompliziert werden. Die beiden folgenden Regeln können helfen, das Integral zu vereinfachen um es so besser zu berechnen.

#### a) Substitution

##### Beispiel 1:

$I = \int \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} \, dx$  wird substituiert durch die Regel  $y = \arcsin(x)$ ,  $x = \sin(y)$ .

Wir wissen, dass  $\frac{dx}{dy} = \cos(y)$ , also  $dx = \cos(y) \, dy$

$$I = \int \frac{\cos(y) \, dy}{\sqrt{1 - \sin^2(y)}} = \int dy = y + c = \arcsin(x) + c \quad (1.21)$$

**Beispiel 2:**

Wichtig ist die Grenzen auch zu substituieren.

$$\begin{aligned}
 I &= \int_{x_0}^{x_1} x \exp(ax^2) dx \\
 \left| \begin{array}{l} x^2 = u \Rightarrow x = \sqrt{u}, \\ \frac{du}{dx} = 2x \rightsquigarrow dx = \frac{du}{2x} = \frac{du}{2\sqrt{u}} \end{array} \right. \\
 &= \int_{x_0^2}^{x_1^2} \sqrt{u} \exp(au) \frac{du}{2\sqrt{u}} \\
 &= \frac{1}{2} \int_{x_0^2}^{x_1^2} \exp(au) du \\
 &= \frac{1}{2a} \exp(au) \Big|_{x_0^2}^{x_1^2} \\
 &= \frac{1}{2a} \exp(ax^2) \Big|_{x_0}^{x_1}
 \end{aligned}$$

Formale Regel der Integration durch *Substitution*:

$$\int_a^b dy f(y) \Big|_{y=g(x)} \stackrel{g^{-1}(b)}{=} \int_{g^{-1}(a)}^{g^{-1}(b)} dx g'(x) f(g(x)) \quad (1.22)$$

**b) Partielle Integration**

Formale Regel der *partiellen Integration*:

$$\int_a^b f'(x)g(x) dx = f(x)g(x) \Big|_a^b - \int_a^b f(x)g'(x) dx \quad (1.23)$$

Herleitung:

$$\begin{aligned}
 f(x)g(x) &= \int (f(x)g(x))' dx \\
 &= \int (f'(x)g(x) + f(x)g'(x)) dx \\
 &= \int f'(x)g(x) dx + \int f(x)g'(x) dx \quad \left| - \int f(x)g'(x) dx \right. \\
 \int f'(x)g(x) dx &= f(x)g(x) - \int f(x)g'(x) dx
 \end{aligned}$$

Beispiele:

$$\begin{aligned}
 \int \ln x dx &= \int \frac{1}{f'(x)g(x)} \ln x = \int \frac{x}{f'(x)g(x)} \ln x - \int \frac{x}{f'(x)} \frac{1}{g(x)} dx \\
 &= x \ln x - x + c
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \int x \sin x dx &= \int \frac{x}{f'(x)g'(x)} \sin x = \int \frac{x}{f'(x)} (-\cos x) + \int \frac{1}{f'(x)g(x)} \cos x dx \\
 &= -x \cos x + \sin x + c
 \end{aligned}$$

## 2 Potenzreihenentwicklung

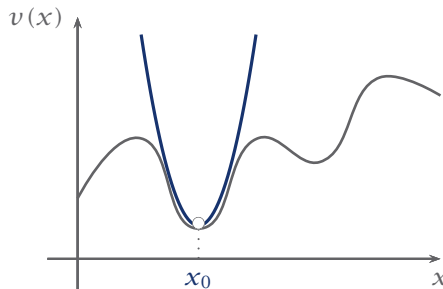
Als *Potenzreihe* bezeichnet man eine unendliche konvergente Reihe der Form

$$\sum_{n=1}^{\infty} a_n (x - x_0)^n.$$

### 2.1 Bedeutung in der Physik

Potenzreihen sind ein wichtiges Näherungsverfahren in der Physik. Sie kommen immer zur Anwendung, wenn eine Funktion  $f(x)$  nur in einer kleinen Umgebung um einen Punkt  $x_0$  ausgewertet werden muss.

**Beispiel:** Eine Masse schwingt um das Minimum eines komplizierten Potentials. Wie lautet die Schwingungsfrequenz? Zur Beantwortung dieser Frage reicht es aus, die Funktion  $v(x)$  in der Nähe des Minimums zu kennen. Annäherung durch z.B. eine Parabel:



Was wird durch Potenzreihen einfacher?

Sei die Funktion  $f(x)$  beliebig kompliziert.



Potenzreihe:

$$\begin{aligned} f_P(x) &= a_0 + a_1(x - x_0) + a_2(x - x_0)^2 + a_3(x - x_0)^3 + \dots + a_j(x - x_0)^j + \dots \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} a_n(x - x_0)^n \end{aligned} \quad (2.1)$$

Oft reicht es für eine lokale Umgebung von  $x_0$  ( $x - x_0$  ist klein), niedrige Potenzen zu betrachten:

$$f_{P,2}(x) = a_0 + a_1(x - x_0) + a_2(x - x_0)^2 \quad (\text{quadratische Näherung})$$

$f_{P,2}(x)$  ist meist wesentlich einfacher und macht das Integrieren, Lösen von Differentialgleichungen, etc. einfacher oder überhaupt erst möglich.

## 2.2 Taylorreihe

Wie sieht eine Potenzreihe  $f_P(x)$  einer Funktion  $f(x)$  um  $x = x_0$  aus?

$$f_P(x) \stackrel{(2.1)}{=} \sum_{n=0}^{\infty} a_n(x - x_0)^n$$

Setze  $x = x_0$ . Aus der Forderung  $f(x_0) = f_P(x_0)$  und aus  $f_P(x_0) = a_0 + 0$  folgt:

$$a_0 = f(x_0) \quad (2.2a)$$

Es muss auch gelten  $f'(x_0) = f'_P(x_0)$ :

$$\begin{aligned} f'_P(x) &= \sum_{n=1}^{\infty} a_n n (x - x_0)^{n-1} \\ f'_P(x_0) &= a_1 \stackrel{!}{=} f'(x_0) \end{aligned} \quad (2.2b)$$

Weiterhin:

$$\begin{aligned} f''_P(x) &= \sum_{n=2}^{\infty} a_n n(n-1) (x - x_0)^{n-2} \\ f''_P(x_0) &= 2 a_2 \stackrel{!}{=} f''(x_0) \\ \text{oder } a_2 &= \frac{1}{2} f''(x_0) \end{aligned} \quad (2.2c)$$

Fortsetzen des Verfahrens führt auf die *Formel von Taylor*:

$$f_P(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} f^{(n)}(x_0)(x - x_0)^n \quad (2.3)$$

Anmerkungen:

- Hier wurde vorausgesetzt, dass die Potenzreihe existiert und  $f(x)$  beliebig oft differenzierbar ist.
- Eine Potenzreihe muss nicht immer konvergieren. Meist ist die Konvergenz nur innerhalb eines *Konvergenzradius* gegeben, d.h. für  $|x - x_0| < r$ .
- Eine Taylorreihe mit  $x_0 = 0$  heißt *McLaurin-Reihe*.

## 2.3 Beispiele

$$f(x) = \frac{1}{1-x}$$

$$f(x) = \frac{1}{1-x}, \quad x_0 = 0$$

$$f'(x) = \frac{1}{(1-x)^2}, \quad f''(x) = \frac{2}{(1-x)^3}, \quad f'''(x) = \frac{6}{(1-x)^4}$$

oder  $f^{(n)}(x) = \frac{n!}{(1-x)^{n+1}}, \quad f^{(n)}(x_0) = n!$

Taylorreihe:

$$\frac{1}{1-x} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} n! (x - \overbrace{x_0}^{=0})^n = \sum_{n=0}^{\infty} x^n \quad (2.4)$$

Konvergiert für  $|x| < 1 \rightarrow$  geometrische Reihe!

$$f(x) = e^x$$

$$f(x) = e^x, \quad x_0 = 0$$

$$f^{(n)}(x) = e^x, \quad f^{(n)}(x_0) = 1$$

Taylorreihe:

$$e^x = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^n}{n!} \quad (2.5)$$

Konvergiert für  $x \in \mathbb{R}$

**Weitere Beispiele:**

$$\sin(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!}, \quad x \in \mathbb{R} \quad (2.6)$$

$$\cos(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{x^{2n}}{(2n)!}, \quad x \in \mathbb{R} \quad (2.7)$$

$$\ln(1+x) = \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n+1} \frac{x^n}{n}, \quad -1 < x < 1 \quad (2.8)$$

# 6 Vektoren

Unter einem *Vektor* versteht man in der analytischen Geometrie ein Objekt, das eine Parallelverschiebung im Raum beschreibt.

## 6.1 Notwendigkeit und Darstellung

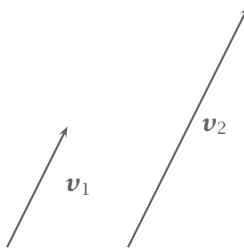
Wir kennen physikalische Größen, die nur einen Wert haben, zum Beispiel:

- Masse, Energie, Druck, ... → Skalare

Daneben gibt es solche, die zusätzlich von ihrer Richtung abhängen, zum Beispiel:

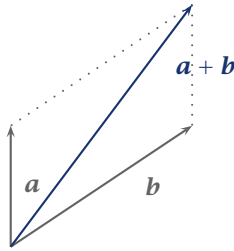
- Kraft, Geschwindigkeit, ...

Zur Darstellung verwenden wir einen Pfeil im Raum, dessen Länge den Betrag der physikalischen Größe beschreibt. Die Länge eines Vektors wird *Betrag* genannt.



In diesem Bild kann man zwei Rechenoperationen einführen:

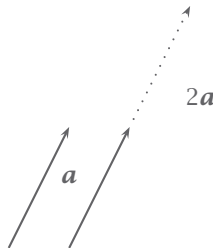
- Addition



$$\mathbf{a} + \mathbf{b} = \mathbf{b} + \mathbf{a}$$

$$(\mathbf{a} + \mathbf{b}) + \mathbf{c} = \mathbf{a} + (\mathbf{b} + \mathbf{c})$$

■ Skalare Multiplikation:  $\lambda \mathbf{a}$



Für Vektoren gibt es mehrere Schreibweisen.

Pfeil:  $\mathbf{a}, \vec{a}$

Unterstrich:  $\underline{a}$

Fett:  $\mathbf{a}$

## 6.2 Basis und Koordinatensystem

### 6.2.1 Basisvektoren

Im dreidimensionalen können wir jeden Vektor als *Linearkombination* von drei *Basisvektoren* darstellen: