

# C5 Funktionen: Reihenentwicklungen

Brook Taylor  
(1685-1731)



C5.1a

## C5.1 Taylor-Reihen

(Analysis-Vorlesung: Konvergenz von Reihen und Folgen)

Grundlegende Frage: Wann / unter welchen Voraussetzungen lässt sich eine gegebene Funktion durch eine Potenzreihe darstellen oder annähern?

Und wozu ist das nützlich?

### Beispiel 1: Geometrische Reihe

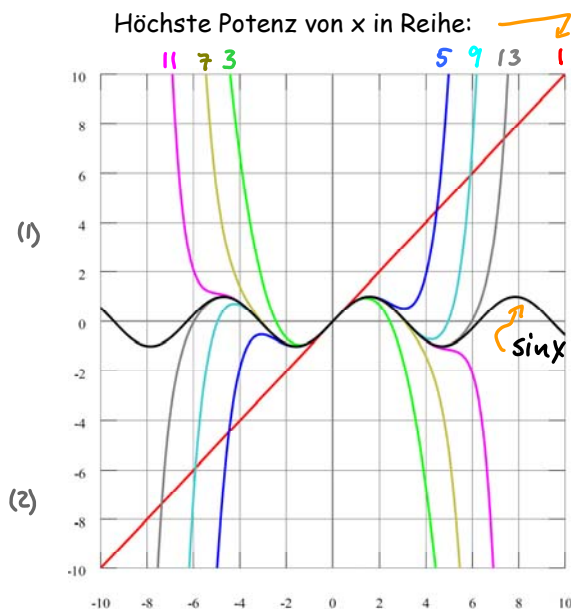
$$\frac{1}{1-x} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n \quad \text{konvergent falls } |x| < 1$$

[Beweis: weiter unten]

### Beispiel 2: Sinus-Funktion

$$\sin(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} x^{2n+1}$$

konvergent für alle  $x \in \mathbb{C}$



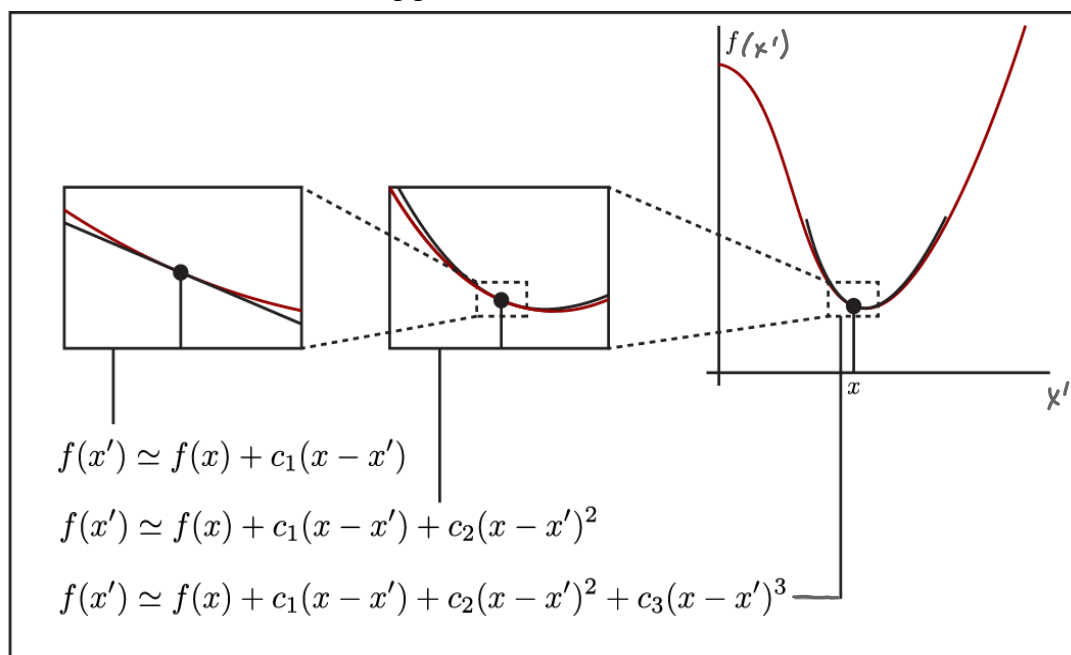
Sei  $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  eine allgemeine ("gutmütige") Funktion. Frage: kann man sie in der Nähe des Punktes  $x$  darstellen mittels einer Potenzreihe in  $\Delta x = x' - x$ ?

C5.1b

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

↑ Potenzen von  $(x' - x)$   
↑  $x'$ -unabhängige Koeffizienten

(1)



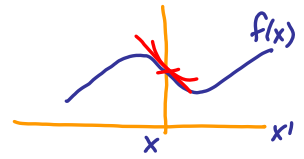
Wir wissen bereits, aus Diskussion der 'Ableitung' einer Funktion:

C5.1c

Für  $x$  genügend klein gilt:  $f(x + \Delta x) = f(x) + \Delta x f'(x)$ ,  $|\Delta x| \ll 1$  (1)

$x' \equiv x + \Delta x$ :  $f(x') = f(x) + (x' - x) f'(x)$ ,  $|x' - x| \ll 1$  (2)

In (b.1) ist jedoch die Absicht / Hoffnung, einen Ausdruck für  $f(x')$  zu bekommen, der nicht nur für  $|x' - x| \ll 1$  gilt!



Bestimmung der Koeffizienten  $c_n$ :

Grundidee: wähle die  $c_n$  so, dass sich  $\sum_{n=0}^{\infty} c_n (x - x')^n$  möglichst eng an  $f(x')$  "anschmiegt", d.h. dass alle Ableitungen beider Funktionen bei  $x' = x$  gleich sind.

Bestimmung von  $c_0$ :

$$f(x') \stackrel{(b.1)}{=} \sum_{n=0}^{\infty} c_n (x' - x)^n = c_0 \overset{=1}{(x' - x)^0} + c_1 (x' - x)^1 + c_2 (x' - x)^2 + \dots \quad (3)$$

Setze  $x' = x$ :  $\Rightarrow f(x) \stackrel{(3)}{=} c_0 + \underbrace{c_1 (x - x)^1}_{=0} + \underbrace{c_2 (x - x)^2}_{=0} + \dots = c_0$  (4)  
 (nur  $n=0$  trägt bei)

$\Rightarrow c_0 = f(x)$  (5)

Bestimmung von  $c_1$ :

C5.1c'

Gliedweises Differenzieren von  $f(x')$ : (!? macht nur Sinn, falls Reihe (b.1) konvergiert!)

$$\frac{df(x')}{dx'} \equiv f'(x') \stackrel{(c.3)}{=} \sum_{n=1}^{\infty} n c_n (x' - x)^{n-1} = \cancel{c_0} + 1 \cdot c_1 \cdot \underbrace{(x' - x)^{1-1}}_{=1} + 2 \cdot c_2 \cdot (x' - x)^{2-1} + \dots \quad (1)$$

$$= c_1 + 2 c_2 (x' - x) + 3 c_3 (x' - x)^2 + \dots \quad (2)$$

Setze  $x' = x$ :  $\Rightarrow f'(x) \stackrel{(2)}{=} c_1 + 2 \cdot c_2 \cdot \underbrace{(x - x)^1}_{=0} + 3 c_3 \cdot \underbrace{(x - x)^2}_{=0} + \dots = c_1$  (3)  
 (nur  $n=1$  trägt bei)

Bestimmung von  $c_2$ : Gliedweises Differenzieren von  $f'(x')$ :

$$\frac{d^2 f(x')}{dx'^2} \equiv f''(x') \stackrel{(1)}{=} \sum_{n=2}^{\infty} (n-1)n c_n (x' - x)^{n-2} = \cancel{c_1} + 1 \cdot 2 \cdot c_2 \cdot \underbrace{(x' - x)^{2-2}}_{=1} + 2 \cdot 3 \cdot c_3 \cdot (x' - x)^{2-1} + \dots \quad (4)$$

$$= 1 \cdot 2 \cdot c_2 + 2 \cdot 3 \cdot c_3 (x' - x)^1 + \dots \quad (5)$$

Setze  $x' = x$ :  $\Rightarrow f''(x) = 1 \cdot 2 \cdot c_2 + 2 \cdot 3 \cdot c_3 \cdot \underbrace{(x - x)^1}_{=0} + \dots = 2 \cdot c_2$   
 (nur  $n=2$  trägt bei)

Zusammengefasst:

C5.1 d

$$f(x') \Big|_{x'=x} = c_0 + c_1(x'-x)^1 + c_2(x'-x)^2 + c_3(x'-x)^3 + \dots \quad (1)$$

$$f'(x') \Big|_{x'=x} = \cancel{c_0} + 1 \cdot c_1 \underbrace{(x'-x)^{1-1}}_{=1} + 2 \cdot c_2 (x'-x)^{2-1} + 3 \cdot c_3 (x'-x)^{3-1} + \dots \quad (2)$$

$$f''(x') \Big|_{x'=x} = \cancel{c_0} + \cancel{c_1} + 1 \cdot 2 \cdot c_2 \underbrace{(x'-x)^{2-2}}_{=1} + 2 \cdot 3 \cdot c_3 (x'-x)^{3-2} + \dots \quad (3)$$

Per Induktion gilt für allgemeines n:

$$\frac{d^n f(x')}{dx'^n} \Big|_{x'=x} = f^{(n)}(x) = 1 \cdot \dots \cdot (n-1) \cdot n \cdot c_n = n! c_n \quad (4)$$

n Fakultät:  $n! \equiv n(n-1)(n-2)\dots 1$ ,  $0! \equiv 1$  per Definition

$$\Rightarrow c_n \stackrel{(4)}{=} \frac{f^{(n)}(x)}{n!} \quad (6)$$

'Taylor-Reihe'

v.  $f(x')$  um den Punkt  $x$ , in Potenzen von  $(x'-x)$ :

$$f(x') \stackrel{(b.1)}{=} \sum_{n=0}^{\infty} c_n (x'-x)^n \stackrel{(6)}{=} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (x'-x)^n f^{(n)}(x) \quad (7)$$

Beispiel: Exponentialfunktion

$$f(x) = \exp(x) \equiv e^x$$

(1) C5.1e

Definierende Eigenschaften:

$$\frac{d}{dx} e^x = e^x \quad (1), \quad e^0 = 1 \quad (2)$$

$$f'(x) = e^x \quad (3),$$

$$f''(x) = e^x \quad (4),$$

$$f^{(n)}(x) = e^x \quad (5),$$

(d.7):  $f(x') = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (x'-x)^n f^{(n)}(x)$  (6)

(1)  $\downarrow$   $\downarrow$  (5)

(5) in (d.7):  $e^{x'} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (x'-x)^n e^x$  (7)

für  $x = 0$ :  $e^{x'} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} x'^n$  (8)

[ diese Reihe ist überall im Komplexen konvergent, d.h. für alle  $x' \in \mathbb{C}$  ]

(8) kann als alternative Definition der Exp-Funktion aufgefasst werden.

(8) impliziert (1):  $\frac{d}{dx'} e^{x'} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{n}{n!} x'^{n-1} \stackrel{n-1=m}{=} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{1}{m!} x'^m = e^{x'} \Rightarrow (1)$  (9)

Exponentialfunktion, genähert durch die ersten N+1 Terme der Taylor-Reihe:

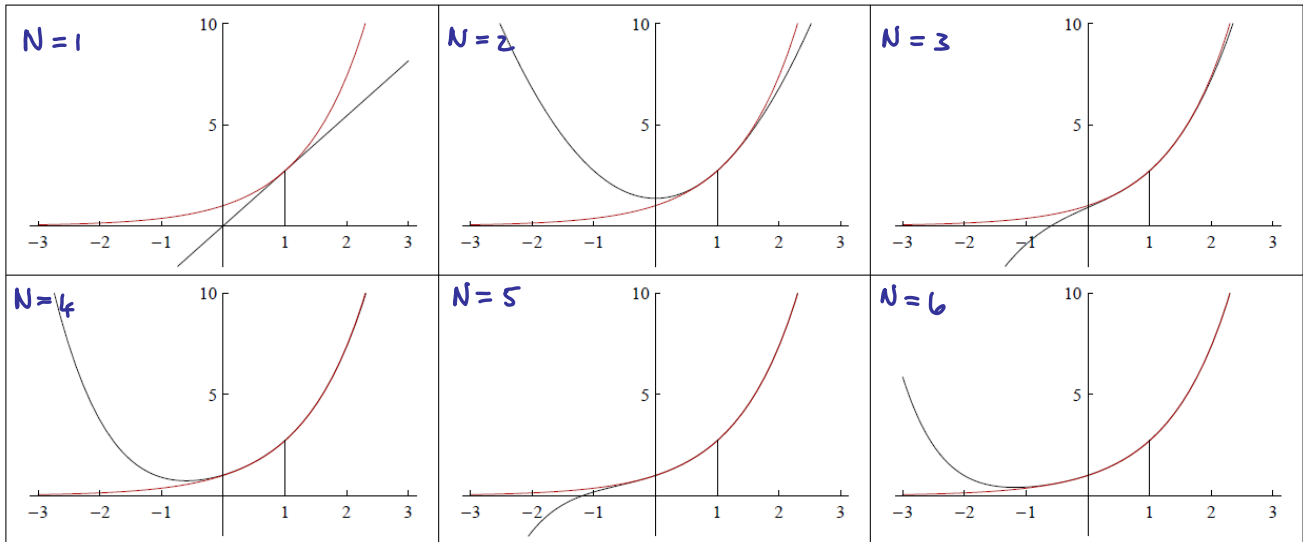
C5.1f

Taylor-Entwicklung der Exponentialfunktion um  $x = 1$ :

$$e^{x'} = e^{x'-1+1} = e^{x'-1} \cdot e^1 \quad (1)$$

$$= e^1 \cdot \sum_{n=0}^N \frac{1}{n!} (x'-1)^n = e^1 \left[ 1 + (x'-1) + \frac{1}{2!} (x'-1)^2 + \frac{1}{3!} (x'-1)^3 + \dots \right]$$

↳ falls  $N \neq \infty$  ist dies eine Näherung



Nochmal Beispiel 1 v. Seite C5.1a: (jetzt explizit)

C5.1g

Sei:  $f(x) \equiv \frac{1}{1-x} = (1-x)^{-1} \quad (1)$

Für Taylor-Reihe um  $x = 0$  benötigen wir laut (d.6):

$$f'(x) = \underbrace{-(-1)}_1 (1-x)^{-1-1} = 1 \cdot (1-x)^{-2} \Rightarrow f'(0) = 1 \quad (2)$$

$$f''(x) = \underbrace{-(-2)}_{2!} 1 \cdot (1-x)^{-2-1} = 2! (1-x)^{-3} \Rightarrow f''(0) = 2! \quad (3)$$

$$f'''(x) = \underbrace{-(-3)}_{3!} 2! (1-x)^{-3-1} = 3! (1-x)^{-4} \Rightarrow f'''(0) = 3! \quad (4)$$

$$f^{(n)}(x) = n! (1-x)^{-(n+1)} \Rightarrow f^{(n)}(0) = n! \quad (5)$$

$$\Rightarrow \frac{1}{1-x} \stackrel{(d.7)}{=} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\overbrace{f^{(n)}(0)}^{=n!}}{\underbrace{n!}} x^n = \sum_{n=0}^{\infty} x^n \quad (= \text{Q.1})$$

diese Entwicklung heißt 'geometrische Reihe' (6)

(6) gilt nur für  $|x| < 1$

Man sagt, der 'Konvergenzradius' dieser Reihe ist 1

Pathologisches Beispiel (zur Kenntnisnahme)

$$f(x) = e^{-1/x^2} \quad (1)$$

$$f(0) = e^{-\infty} = 0 \quad (2)$$

$$f'(x) = e^{-1/x^2} \cdot \left(\frac{2}{x^3}\right) \quad (3)$$

$$f'(0) = e^{-\infty} \left(\frac{2}{0}\right) = 0 \quad (4)$$

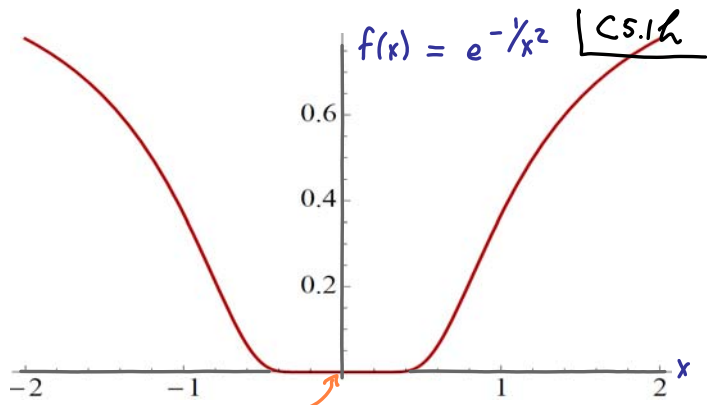
Analog:

$$f^{(n)}(0) = 0 \quad (5)$$

Folgt daraus, dass  $f(x) \stackrel{?}{=} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} x^n \overbrace{f^{(n)}(0)}^{=0} = 0 \quad \dots \quad (6)$

Antwort: nein, denn  $f: \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}, z \mapsto e^{-1/z^2}$  betrachtet als Funktion einer komplexen Variable,  $z = x+iy$  ist nicht differenzierbar bei  $z = 0$ :

$$f'(z) = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta z} [f(z+\Delta z) - f(z)] \quad (7)$$



hier ist die Funktion 'unendlich flach', d.h., alle Ableitungen verschwinden:  $f^{(n)}(0) = 0$

Für  $z = 0$ , betrachte einerseits,

andererseits:

i)  $\Delta z = \delta, \delta \in \mathbb{R}: \quad (1)$

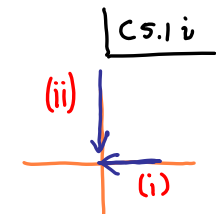
ii)  $\Delta z = i\delta, \delta \in \mathbb{R} \quad (1')$

$$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta z} [f(\Delta z) - \overbrace{f(0)}^{=0}] \quad (2)$$

$$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta z} [f(\Delta z) - \overbrace{f(0)}^{=0}] \quad (2')$$

$$= \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} e^{-\frac{1}{\delta^2}} \approx e^{-\infty} = 0 \quad (3)$$

$$= \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{i\delta} e^{-\frac{1}{(i\delta)^2}} \approx e^{+\infty} = \infty \quad (3)$$



Da das Ergebnis davon abhängt, von welcher Richtung  $\Delta z$  nach Null strebt, sagt man: 'der Grenzwert existiert nicht', und somit die Ableitung  $f'(z)|_{z=0}$  auch nicht.

Deshalb gibt es für  $f(z)$  keine Taylor-Reihenentwicklung um den Punkt  $z = 0$

Allgemein: systematische Diskussion der Konvergenz von Taylor-Reihen erfordert Funktionentheorie komplexer Funktionen (siehe fortgeschrittene Mathe-Vorlesungen). Für R-Vorlesung und typische Physik-Anwendungen brauchen wir jedoch nur Taylor-Entwicklung von gutmütigen Funktionen...

Falls Taylor-Reihe konvergiert, ist gliedweises Differenzieren / Integrieren innerhalb des Konvergenzradius erlaubt.

C5.1j

Beispiel 3:

$$\ln(1+x) = \int_0^x dx' \frac{d}{dx'} \ln(1+x')$$

$$= \int_0^x dx' \frac{1}{1+x'}$$

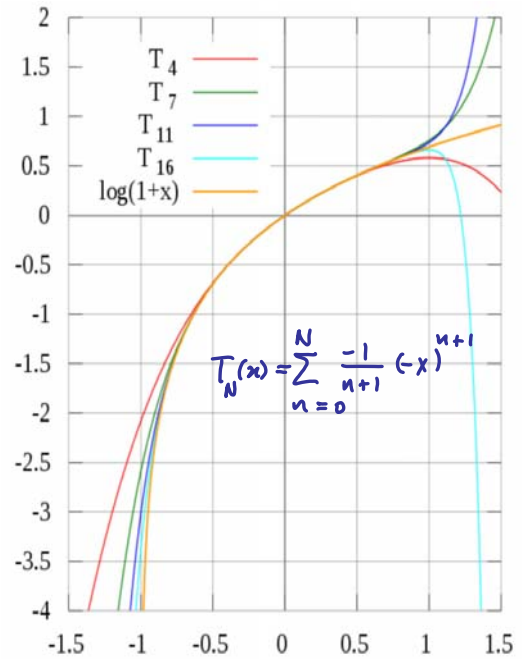
Nutze Taylor-Entwicklung (g.1):

gilt nur für  $|x| < 1$

$$(g.1) \int_0^x dx' \sum_{n=0}^{\infty} (-x')^n$$

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

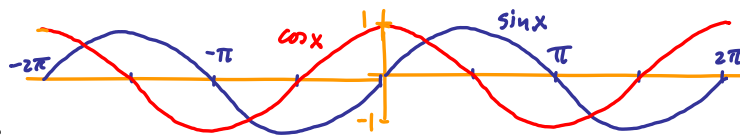
$$= x - \frac{1}{2} x^2 + \frac{1}{3} x^3 - \dots$$



Beachte: da Taylor-Reihe für  $|x| > 1$  nicht konvergiert, liefern höhere Taylor-Terme  $T_N(x)$  dort eine zunehmend schlechtere Näherung!

Sinus und Cosinus:

C5.1k



Bekannte Eigenschaften:

Wert bei Null:  $\sin(0) = 0$  (1) |  $\cos(0) = 1$  (2)

Ableitung:  $\frac{d}{dx} \sin x = \cos x$  (3) |  $\frac{d}{dx} \cos x = -\sin x$  (4)

Eigenschaften (1)-(4) bestimmen die Reihenentwicklungen v. sin und cos eindeutig:

$f(x) \equiv \sin x$	$f(0) \stackrel{(1)}{=} 0$	(5)	$g(x) \equiv \cos x$	$g(0) \stackrel{(2)}{=} 1$	(11)
$f'(x) \stackrel{(3)}{=} \cos x$	$f'(0) \stackrel{(2)}{=} 1$	(6)	$g'(x) \stackrel{(4)}{=} -\sin x$	$g'(0) \stackrel{(1)}{=} 0$	(12)
$f''(x) \stackrel{(4)}{=} -\sin x$	$f''(0) \stackrel{(1)}{=} 0$	(7)	$g''(x) \stackrel{(3)}{=} -\cos x$	$g''(0) \stackrel{(2)}{=} -1$	(13)
$f^{(3)}(x) \stackrel{(3)}{=} -\cos x$	$f^{(3)}(0) \stackrel{(2)}{=} -1$	(8)	$g^{(3)}(x) \stackrel{(4)}{=} \sin x$	$g^{(3)}(0) \stackrel{(1)}{=} 0$	(14)
$f^{(4)}(x) \stackrel{(4)}{=} \sin x$	$f^{(4)}(0) \stackrel{(1)}{=} 0$	(9)	$g^{(4)}(x) \stackrel{(3)}{=} \cos x$	$g^{(4)}(0) \stackrel{(2)}{=} 1$	(15)
$f^{(n)}(0) = \begin{cases} 0 & \text{für } n = 2m \\ (-1)^m & \text{für } n = 2m+1 \end{cases}$		(10)	$g^{(n)}(0) = \begin{cases} (-1)^m & \text{für } n = 2m \\ 0 & \text{für } n = 2m+1 \end{cases}$		(16)

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(0)}{n!} x^n \stackrel{(d.7)}{=} \sum_{n=2m+1}^{\infty} \frac{f^{(n)}(0)}{n!} x^n \stackrel{(k.10)}{=} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m}{(2m+1)!} x^{2m+1} = x - \frac{1}{3!} x^3 + \frac{1}{5!} x^5 - \frac{1}{7!} x^7 + \dots \quad (1) \quad | \text{C5.1f}$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{g^{(n)}(0)}{n!} x^n \stackrel{(d.7)}{=} \sum_{n=2m}^{\infty} \frac{g^{(n)}(0)}{n!} x^n \stackrel{(k.16)}{=} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m}{(2m)!} x^{2m} = 1 - \frac{1}{2!} x^2 + \frac{1}{4!} x^4 - \frac{1}{6!} x^6 + \dots \quad (2)$$

(1) und (2) können als alternative Definitionen der Trig-Funktionen aufgefasst werden.

(1) und (2) sind konvergent für alle  $x \in \mathbb{C}$

Betrachte:

Taylor-Reihe für e-Funktion, mit komplexen Argument,  $x = i\phi$

$$\exp(i\phi) \stackrel{(e.8)}{=} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(i\phi)^n}{n!} \quad (3)$$

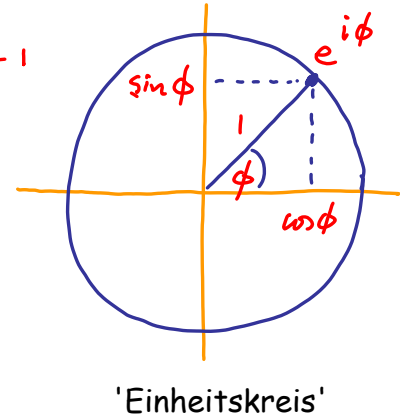
$$= \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m}{(2m)!} \phi^{2m} + \sum_{m=0}^{\infty} \frac{i(-1)^m}{(2m+1)!} \phi^{2m+1} \quad (4)$$

$n = \text{gerade} = 2m \qquad n = \text{ungerade} = 2m+1$

$$\stackrel{(2),(1)}{=} \cos \phi + i \sin \phi \quad (5)$$

Euler - de Moivre-Identität

$$i^2 = -1$$



Euler-de Moivre-Identität:

$$e^{i\phi} = \cos \phi + i \sin \phi$$

| C5.1m

Wir wissen aus geometrischer Definition der Trig-Funktionen:

$$\cos(2\pi) = 1 \quad (1)$$

$$\sin(2\pi) = 0$$

$$\cos(\pi) = -1 \quad (2)$$

$$\sin(\pi) = 0$$

$$\cos(\pi/2) = 0 \quad (3)$$

$$\sin(\pi/2) = 1$$

(l.5), (1)

$$\exp(i 2\pi) = 1 \quad (4)$$

(l.5), (2)

$$\exp(i \pi) = -1 \quad (5)$$

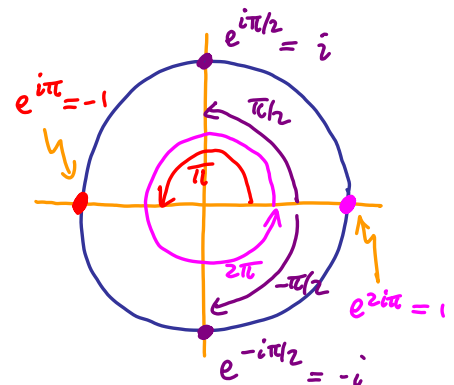
$$e^{\pi i} + 1 = 0 \quad (6)$$

Euler-Formel

Vereinigt die 5 wichtigsten Zahlen,  $0, 1, \pi, e, i$  in einer Gleichung!

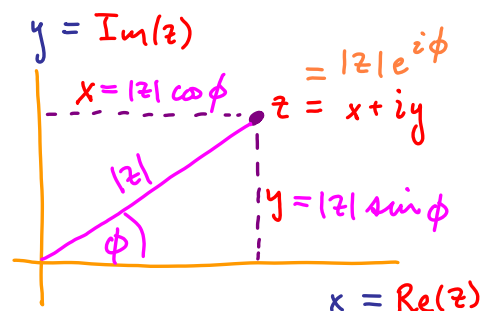
(l.5), (3)

$$\exp(\pm i \pi/2) = \pm i \quad (7)$$



Polardarstellung v. komplexen Zahlen:

$$z = |z| (\cos \phi + i \sin \phi) \stackrel{(k.l.5)}{=} |z| e^{i\phi}$$



## Exponential-Darstellungen von sin, cos, sinh, cosh

C5.1m'

$$e^{i\phi} \stackrel{(l.5)}{=} \cos \phi + i \sin \phi \quad (1)$$

$$e^{-i\phi} \stackrel{(l.5)}{=} \cos(-\phi) + i \sin(-\phi) \quad (2)$$

$$= +\cos \phi - i \sin \phi \quad (2')$$

$$\frac{1}{2} [(1) + (2)]:$$

$$\cos \phi = \frac{e^{i\phi} + e^{-i\phi}}{2} \quad (3)$$

$$\frac{1}{2i} [(1) - (2)]:$$

$$\sin \phi = \frac{e^{i\phi} - e^{-i\phi}}{2i} \quad (4)$$

$$\cosh(ix) \stackrel{(3)}{=} \frac{e^{i(ix)} + e^{-i(ix)}}{2} = \frac{e^{-x} + e^x}{2} = \cosh x \quad (5)$$

$$\sinh(ix) \stackrel{(4)}{=} \frac{e^{i(ix)} - e^{-i(ix)}}{2i} = \frac{e^{-x} - e^x}{2i} = \frac{-1}{i} \left( \frac{e^x - e^{-x}}{2} \right) = i \sinh x \quad (6)$$

$$\cosh x = \cos(ix) \stackrel{(l.2)}{=} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^{\overbrace{m+m}^{\text{=1}}}}{(2m)!} (ix)^{2m} = 1 + \frac{1}{2!} x^2 + \frac{1}{4!} x^4 + \frac{1}{6!} x^6 + \dots \quad (7)$$

$$\sinh x = \sin(ix) \stackrel{(l.1)}{=} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^{m+m}}{(2m+1)!} (ix)^{2m+1} = x + \frac{1}{3!} x^3 + \frac{1}{5!} x^5 + \frac{1}{7!} x^7 + \dots \quad (8)$$

## Taylor-Entwicklung endlicher Ordnung

C5.1n

Taylor-Reihe, genähert durch  
endliche Anzahl Terme:

$$f(x') \stackrel{(d.7)}{\approx} \sum_{n=0}^{\infty N} \frac{f^{(n)}(x)}{n!} (x'-x)^n \equiv T_N(x') \quad (1)$$

Fehlerabschätzung: Folgendes kann gezeigt werden:

$$\text{Falls } |f^{(n)}(x')| < \alpha C^n \quad \forall x' \in I \subset \mathbb{R}, \quad n \in \mathbb{N} \quad (2)$$

(d.h., falls alle Ableitungen beschränkt (endlich groß) sind auf einem Intervall I)

dann ist eine obere  
Fehlerschranke auf I:

$$|f^{(n)}(x') - T_N(x')| < \alpha \frac{C^{N+1}}{(N+1)!} |x - x'|^{N+1} \quad (3)$$

$$\xrightarrow{N \rightarrow \infty} 0 \quad (\text{d.h. Reihe konvergiert})$$

Übliche Notation, um Größe des Fehlers anzudeuten:

$$f(x') \stackrel{(l.3)}{\approx} \sum_{n=0}^N \frac{f^{(n)}(x)}{n!} (x'-x)^n + \mathcal{O}\left(\alpha \frac{C^{N+1}}{(N+1)!} |x - x'|^{N+1}\right) \quad (4)$$

man sagt, der Fehler ist 'von Ordnung' ( ... )



# Taylor-Reihe für Funktion von n Variablen

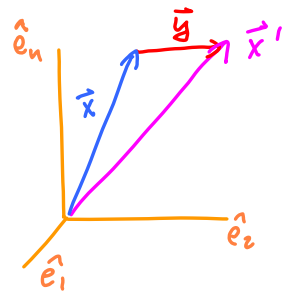
C5.10

$$(d.7): f(\vec{x} + \vec{y}) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \vec{y}^n d_n f(\vec{x}) \quad (1)$$

↑ n-fache Ableitung

Sei  $f: \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $\vec{x} \mapsto f(\vec{x})$  (2)

$(x_1, \dots, x_n)$



Verallgemeinerung v. (d.7):

[vorausgesetzt, dass alle Ableitungen existieren und Reihe konvergiert]

$$f(\vec{x} + \vec{y}) \stackrel{(3)}{=} f(\vec{x}) + \sum_{i=1}^m y_i (\partial_i f)(\vec{x}) + \frac{1}{2!} \sum_{i=1}^m \sum_{j=1}^m y_i y_j (\partial_i \partial_j f)(\vec{x}) + \dots \quad (3)$$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\vec{y} \cdot \vec{\nabla})^n f(\vec{x}) \quad (4)$$

partielle Ableitung:  
 $\partial_i \equiv \frac{\partial}{\partial x_i} \equiv \partial_{x_i}$

wobei  $\vec{y} \cdot \vec{\nabla} \equiv \sum_{i=1}^m y_i \partial_i$ , (5)

$$(\vec{y} \cdot \vec{\nabla})^n = \sum_{i_1=1}^m \dots \sum_{i_n=1}^m y_{i_1} \dots y_{i_n} \partial_{i_1} \dots \partial_{i_n} \quad (6)$$

Speziell in  $\mathbb{R}^2$

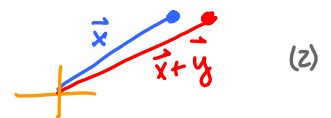
$$\vec{x} = (x_1, x_2), \quad \vec{y} = (y_1, y_2)$$

C5.1P

$$f(x_1 + y_1, x_2 + y_2) \stackrel{(0.4)}{=} f(\vec{x}) + (y_1 \partial_1 + y_2 \partial_2) f(\vec{x}) + \frac{1}{2!} (y_1 \partial_1 + y_2 \partial_2)(y_1 \partial_1 + y_2 \partial_2) f(\vec{x}) + \mathcal{O}(y^3) \quad (1)$$

$$= \left[ \frac{1}{2} y_1^2 \partial_1^2 + y_1 y_2 \partial_1 \partial_2 + \frac{1}{2} y_2^2 \partial_2^2 \right] f(\vec{x}) + \mathcal{O}(y^3) \quad (1)$$

Satz v. ...



Beispiel 1: Coulomb-Potential  
(in CGS-Einheiten)

$$\varphi_C(\vec{x}) = \frac{Q}{|\vec{x}|}$$

$$\partial_i \frac{1}{|\vec{x}|^m} \stackrel{ES}{=} \partial_i (x_j x_j)^{-\frac{m}{2}} \stackrel{\text{Kettenregel}}{=} -\frac{m}{2} (x_j x_j)^{-\frac{m+2}{2}} \partial_i (x_j x_j) \quad (3)$$

$$= -\frac{m}{2} \frac{1}{|\vec{x}|^{m+2}} (\delta_{ij} x_j + x_j \delta_{ij}) = -m \frac{x_i}{|\vec{x}|^{m+2}} \quad (4)$$

$$\varphi_C(\vec{x} + \vec{y}) \stackrel{(0.4)}{=} \left[ 1 + y_i \partial_i + \mathcal{O}(y^2) \right] \varphi_C(\vec{x}) \frac{1}{|\vec{x}|} \quad (5)$$

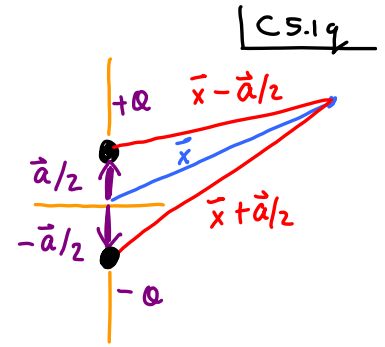
$$\stackrel{(4)}{=} Q \left[ \frac{1}{|\vec{x}|} - \frac{\vec{y} \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^3} + \mathcal{O}(y^2) \right] \quad (6)$$

## Beispiel 2: Potential eines Dipols

"Dipol" = Ladung +Q und -Q im Abstand a voneinander:

"Dipolmoment":  $\vec{d} \equiv Q \vec{a}$  (1)

Was ist das Potential eines Dipols im Limes  $|\vec{a}| \ll |\vec{x}|$ ?  
"Punktdipol"



$$\varphi_D(\vec{x}) = \varphi_c(\vec{x} - \vec{a}/2) - \varphi_c(\vec{x} + \vec{a}/2) \quad (2)$$

(P.6)

$$= Q \left[ \left( \frac{1}{|\vec{x}|} + \frac{1}{2} \frac{\vec{a} \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^3} \right) - \left( \frac{1}{|\vec{x}|} - \frac{1}{2} \frac{\vec{a} \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^3} \right) + \mathcal{O}(a^2) \right] \quad (3)$$

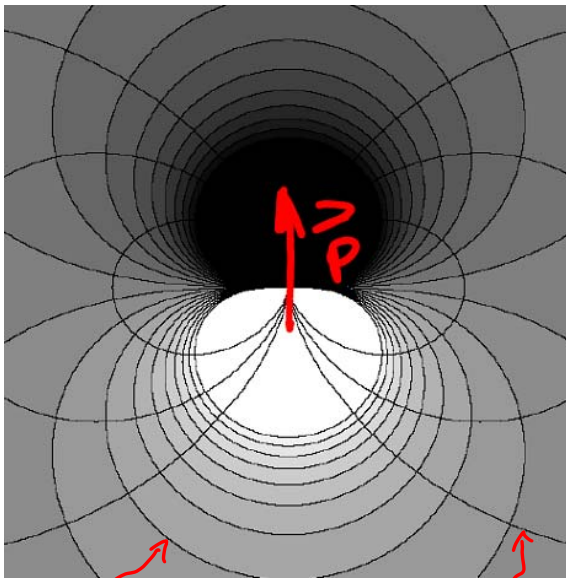
$$= \frac{\vec{d} \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^3} \quad (4)$$

Elektrisches Feld eines Dipols für  $|\vec{x}| \gg |\vec{a}|$ :  $\partial_i \frac{1}{|\vec{x}|^3} \stackrel{(P.4) \quad m=3}{=} -3 x_i / |\vec{x}|^5$  (5)

$$\vec{E}_D = -\nabla \varphi_D \stackrel{(4,5)}{=} - \left[ \frac{\vec{d}}{|\vec{x}|^3} - 3 \frac{(\vec{d} \cdot \vec{x}) \vec{x}}{|\vec{x}|^5} \right] \quad (6)$$

Potential eines Punktdipols

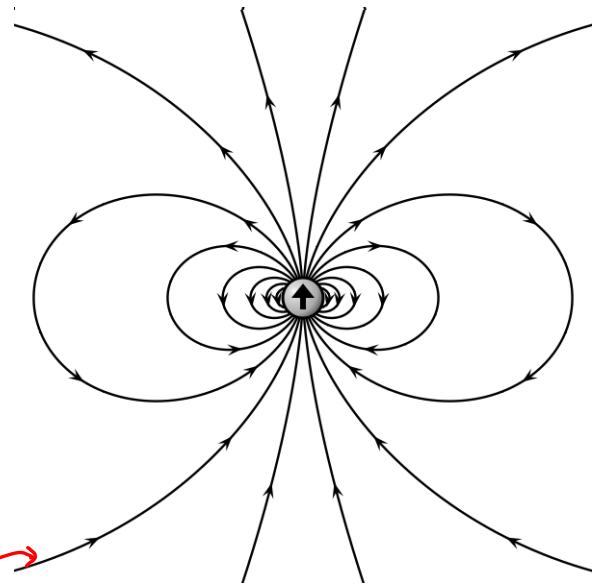
$$\varphi_D(\vec{x}) = \frac{\vec{d} \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^3} \quad (1)$$



Äquipotentiallinien

Elektrisches Feld eines Punktdipols

$$\vec{E}_D = - \left[ \frac{\vec{d}}{|\vec{x}|^3} - 3 \frac{(\vec{d} \cdot \vec{x}) \vec{x}}{|\vec{x}|^5} \right] \quad (2)$$



Feldlinien ( $\perp$  zu Äquipotentiallinien)

# Zusammenfassung: C5.1 Taylor-Reihen

Z C5.1

'Taylor-Reihe' v.  $f(x')$  um  $x'=x$ : 
$$f(x') = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (x'-x)^n f^{(n)}(x) \quad (1)$$

Wichtige Beispiele:

$$\frac{1}{1-x} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n \quad (2) \quad \ln(1+x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{-1}{n+1} (-x)^{n+1}, \quad (3) \quad \text{für } |x| < 1$$

$$e^x = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} x^n, \quad (4) \quad \sin x = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m}{(2m+1)!} x^{2m+1} = \frac{e^{ix} - e^{-ix}}{2i} \quad (5) \quad \text{für } x \in \mathbb{C}$$

$$\cos x = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m}{(2m)!} x^{2m} = \frac{e^{ix} + e^{-ix}}{2} \quad (6)$$

Euler-de Moivre:

$$e^{i\phi} = \cos \phi + i \sin \phi \quad (7) \quad \text{Euler: } e^{i\pi} + 1 = 0 \quad (8)$$

Polardarstellung einer komplexen Zahl:

$$z = x + iy = |z| e^{i\phi} \quad (9) \quad \left\{ \begin{array}{l} |z|^2 = x^2 + y^2, \quad (10) \\ \tan \phi = y/x \quad (11) \end{array} \right. \quad \begin{array}{c} \text{---} \\ \diagup z \\ \phi \\ \text{---} \end{array}$$

Multidimensionale Taylor-Reihe:

$$f(\vec{x} + \vec{y}) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\vec{y} \cdot \vec{\nabla})^n f(\vec{x}) \quad (12)$$

$$(\vec{y} \cdot \vec{\nabla})^n = \sum_{i_1=1}^m \dots \sum_{i_n=1}^m \overbrace{y_{i_1} \dots y_{i_n} \partial_{i_1} \dots \partial_{i_n}} \quad (13)$$