

Kombiniert:
$$\frac{df(\vec{x}_k)}{dt} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{f(\{\vec{x}_k(t+\Delta t)\}) - f(\{\vec{x}_k(t)\})}{\Delta t}$$

(i)
$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{f(\{\vec{x}_k + \Delta \vec{x}_k\}) - f(\{\vec{x}_k\})}{\Delta t}$$

(ii)
$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\sum_k \Delta x_k \frac{\partial f}{\partial x_k} + \mathcal{O}(|\Delta \vec{x}|^2)}{\Delta t}$$

(iii)
$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\sum_k \frac{\partial f}{\partial x_k} \frac{dx_k}{dt} \Delta t + \mathcal{O}(\Delta t^2)}{\Delta t} = \sum_k \frac{\partial f}{\partial x_k} \frac{dx_k}{dt} = \nabla f \cdot \frac{d\vec{x}}{dt}$$

Diese Formel stellt eine Verallgemeinerung der Kettenregel zu mehreren Variablen dar.

Anwendungen

Ein skalares Feld $f: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$ definiert „Niveauflächen“ (bzw. Äquipotentialflächen), auf denen $f = \text{const.}$ bleibt, sowie die „Richtung der größten Änderung“ von f .

(Für $f: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ können diese durch die Höhenlinien einer topographischen Karte illustriert werden:

(i) Die Richtung der größten Änderung ist genau die Richtung von ∇f .

Beweis: Sei $\vec{r}(t) := \vec{r}_0 + t\vec{n}$ eine Gerade durch \vec{r}_0 , und \vec{n} ein Einheitsvektor, d.h. $|\vec{n}| = 1$.

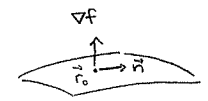
Die Änderungsrate in Richtung \vec{n} :

$$\frac{df(\vec{r}_0 + t\vec{n})}{dt} = \nabla f(\vec{r}_0) \cdot \frac{d(\vec{r}_0 + t\vec{n})}{dt} = \vec{n} \cdot \nabla f(\vec{r}_0) = |\vec{n}| |\nabla f| \cos \theta$$

Weil $-1 \leq \cos \theta \leq 1$ gilt, ist $|\frac{df}{dt}|$ maximal bei $|\cos \theta| = 1$, d.h. $\theta = 0$ oder $\theta = \pi$, d.h. $\vec{n} \parallel \nabla f$ (\uparrow oder \downarrow) \square .

(ii) Der Gradient $\nabla f(\vec{r}_0)$ steht senkrecht auf die Niveaufläche durch \vec{r}_0 .

Beweis: Sei \vec{n} ein Tangentenvektor der Niveaufläche:



Weil f konstant auf der Niveaufläche bleibt, gilt

$$0 = \frac{df(\vec{r}_0 + t\vec{n})}{dt} = \vec{n} \cdot \nabla f(\vec{r}_0) = |\vec{n}| |\nabla f| \cos \theta,$$

d.h. $\theta = \pm \frac{\pi}{2}$, d.h. $\vec{n} \perp \nabla f$ \square .

Höhere Ableitungen

Wenn die Funktion glatt genug ist, können auch höhere Ableitungen definiert werden.

Definition:

$$\begin{aligned} \partial_i \partial_j f(\vec{r}) &:= \frac{\partial^2 f(\vec{r})}{\partial x_i \partial x_j} := \frac{\partial}{\partial x_i} \left\{ \frac{\partial}{\partial x_j} f(\vec{r}) \right\} \\ &:= \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{\partial_j f(\vec{r} + \epsilon \vec{e}_i) - \partial_j f(\vec{r})}{\epsilon} \\ &= \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \left\{ \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\epsilon \delta} \left[f(\vec{r} + \epsilon \vec{e}_i + \delta \vec{e}_j) - f(\vec{r} + \epsilon \vec{e}_i) - f(\vec{r} + \delta \vec{e}_j) + f(\vec{r}) \right] \right\}. \end{aligned}$$

Behauptung: $\partial_i \partial_j f(\vec{r}) = \partial_j \partial_i f(\vec{r})$, d.h. „Ableitungen vertauschen miteinander“.

Beweis: Es wird angenommen, daß die Limes existieren und miteinander vertauschen. Dann führt eine Umordnung der Terme innerhalb der inneren Klammern zu

$$\begin{aligned} \partial_i \partial_j f &= \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \left\{ \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\epsilon \delta} \left[f(\vec{r} + \delta \vec{e}_j + \epsilon \vec{e}_i) - f(\vec{r} + \delta \vec{e}_j) - f(\vec{r} + \epsilon \vec{e}_i) + f(\vec{r}) \right] \right\} \\ &= \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} \left[\partial_i f(\vec{r} + \delta \vec{e}_j) - \partial_i f(\vec{r}) \right] = \partial_j \partial_i f \quad \square. \end{aligned}$$

(In der Physik ist die benötigte Annahme fast immer berechtigt.)
Beispiel: $f = xy^2$; $\partial_x f = y^2$; $\partial_y \partial_x f = 2y$; $\partial_y f = 2xy$; $\partial_x \partial_y f = 2y$.

Bemerkung: Die zweiten Ableitungen bilden eine 3x3-Matrix:

$$(\partial_i \partial_j f) = \begin{matrix} & \rightarrow j \\ \downarrow i & \begin{pmatrix} \partial_1^2 f & \partial_1 \partial_2 f & \partial_1 \partial_3 f \\ \partial_2 \partial_1 f & \partial_2^2 f & \partial_2 \partial_3 f \\ \partial_3 \partial_1 f & \partial_3 \partial_2 f & \partial_3^2 f \end{pmatrix} \end{matrix}$$

Wegen Vertauschung ($\partial_i \partial_j f = \partial_j \partial_i f$) ist die Matrix symmetrisch.
EMTPI \Rightarrow sie kann mit einer orthogonalen Basistransformation (d.h. Drehung) diagonalisiert werden;
die entsprechenden Eigenwerte (auf der Diagonale) sind reell.

\hookrightarrow Seite 10.

Höhere Ableitungen können ähnlich definiert werden, z.B.

$$\partial_i \partial_j \partial_k f := \frac{\partial}{\partial x_i} \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial}{\partial x_k} f ;$$

die partiellen Ableitungen vertauschen wieder, und bilden somit einen symmetrischen Tensor n-ten Grades.

Taylor - Entwicklung

EMTPI, Kapitel 2.3: $f(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{f^{(k)}(x_0)}{k!} (x-x_0)^k = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(x-x_0)^k \left(\frac{d}{dx}\right)^k}{k!} f(x_0)$
 $= \exp\left[(x-x_0)\frac{d}{dx}\right] f(x_0)$

Diese Formel kann auf den Fall $f: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$ verallgemeinert werden!

Im Allgemeinen:

$f(\vec{r}) = f(x, y, z)$
 $\stackrel{\text{Taylor bzgl. } x}{=} \exp\left[(x-x_0)\frac{\partial}{\partial x}\right] f(x_0, y, z)$
 $\stackrel{\text{Taylor bzgl. } y, z}{=} \exp\left[(x-x_0)\frac{\partial}{\partial x}\right] \exp\left[(y-y_0)\frac{\partial}{\partial y}\right] \exp\left[(z-z_0)\frac{\partial}{\partial z}\right] f(x_0, y_0, z_0)$
 $= \exp\left[(x-x_0)\frac{\partial}{\partial x} + (y-y_0)\frac{\partial}{\partial y} + (z-z_0)\frac{\partial}{\partial z}\right] f(x_0, y_0, z_0)$

$\Leftrightarrow \boxed{f(\vec{r} + \Delta\vec{r}) = \exp(\Delta\vec{r} \cdot \nabla) f(\vec{r})} \quad (*)$

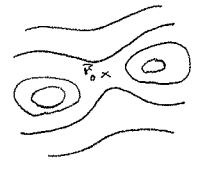
Explizit zur zweiten Ordnung (sei $\Delta\vec{r} \neq \vec{0}$ auch nur in zwei Richtungen):

$f(\vec{r} + \Delta x_i \vec{e}_i + \Delta x_j \vec{e}_j) = f(\vec{r} + \Delta x_i \vec{e}_i) + \Delta x_j \partial_j f(\vec{r} + \Delta x_i \vec{e}_i) + \frac{(\Delta x_j)^2}{2} \partial_j^2 f(\vec{r} + \Delta x_i \vec{e}_i) + \dots$
 $\stackrel{\text{Taylor bzgl. } \Delta x_j}{=} f(\vec{r}) + \Delta x_i \partial_i f(\vec{r}) + \frac{(\Delta x_i)^2}{2} \partial_i^2 f(\vec{r}) + \dots$
 $\stackrel{\text{Taylor bzgl. } \Delta x_i}{=} f(\vec{r}) + \Delta x_j \left[\partial_j f(\vec{r}) + \Delta x_i \partial_i \partial_j f(\vec{r}) + \dots \right]$
 $\quad + \frac{(\Delta x_j)^2}{2} \partial_j^2 f(\vec{r}) + \dots$
 $\partial_i \partial_j f = \frac{1}{2} (\partial_i \partial_j + \partial_j \partial_i) f$
 $\stackrel{\text{Taylor bzgl. } \Delta x_i}{=} f(\vec{r}) + \Delta\vec{r} \cdot \nabla f(\vec{r}) + \frac{1}{2} (\Delta x_i \Delta x_j) \begin{pmatrix} \partial_i^2 f & \partial_i \partial_j f \\ \partial_j \partial_i f & \partial_j^2 f \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta x_i \\ \Delta x_j \end{pmatrix} + \dots$

Der Term der zweiten Ordnung kann formal auch als $\frac{1}{2} (\Delta x_i \partial_i + \Delta x_j \partial_j)^2 f$ ausgedrückt werden. \Rightarrow stimmt mit (*) überein!

Anwendung:

Sei \vec{r}_0 ein „Sattelpunkt“: $\nabla f(\vec{r}_0) = \vec{0}$.



D.h., f bleibt zur ersten Ordnung konstant in allen Richtungen.

Dann bestimmt die Matrix $(\partial_i \partial_j f(\vec{r}_0)) =: M$ das Verhalten der Funktion:

$f(\vec{r} + \Delta\vec{r}) = f(\vec{r}) + \frac{1}{2} (\Delta\vec{r})^T M \Delta\vec{r} + O(|\Delta\vec{r}|^3)$

EMTPI, Kap. 3.5: $O^T M O = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} \stackrel{\text{ („Hauptachsentransformation“)}}{=} f(\vec{r}) + \frac{1}{2} \lambda_1 (\Delta x_1)^2 + \frac{1}{2} \lambda_2 (\Delta x_2)^2 + O(|\Delta\vec{r}|^3)$

Z.B. für $\lambda_1 > 0, \lambda_2 < 0$:

