

Orts- und zeitabhängige physikalische Größen werden durch "Felder" beschrieben.

Beispiel: Maxwell-Gleichungen der Elektrodynamik:

Vektor-Analysis: nützlichen Identitäten

MAXWELL'S EQUATIONS

In general:

$$\begin{cases} \nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{1}{\epsilon_0} \rho \\ \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \\ \nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \\ \nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{J} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} \end{cases}$$

In matter:

$$\begin{cases} \nabla \cdot \mathbf{D} = \rho_f \\ \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \\ \nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \\ \nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{J}_f + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \end{cases}$$

PRODUCT RULES

- (3)  $\nabla(fg) = f(\nabla g) + g(\nabla f)$
- (4)  $\nabla(\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}) = \mathbf{A} \times (\nabla \times \mathbf{B}) + \mathbf{B} \times (\nabla \times \mathbf{A}) + (\mathbf{A} \cdot \nabla)\mathbf{B} + (\mathbf{B} \cdot \nabla)\mathbf{A}$
- (5)  $\nabla \cdot (f\mathbf{A}) = f(\nabla \cdot \mathbf{A}) + \mathbf{A} \cdot (\nabla f)$
- (6)  $\nabla \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = \mathbf{B} \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) - \mathbf{A} \cdot (\nabla \times \mathbf{B})$
- (7)  $\nabla \times (f\mathbf{A}) = f(\nabla \times \mathbf{A}) - \mathbf{A} \times (\nabla f)$
- (8)  $\nabla \times (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = (\mathbf{B} \cdot \nabla)\mathbf{A} - (\mathbf{A} \cdot \nabla)\mathbf{B} + \mathbf{A}(\nabla \cdot \mathbf{B}) - \mathbf{B}(\nabla \cdot \mathbf{A})$

AUXILIARY FIELDS

Definitions:

$$\begin{cases} \mathbf{D} = \epsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P} \\ \mathbf{H} = \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B} - \mathbf{M} \end{cases}$$

In linear media:

$$\begin{cases} \mathbf{P} = \epsilon_0 \chi_e \mathbf{E}, & \mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E} \\ \mathbf{M} = \chi_m \mathbf{H}, & \mathbf{H} = \frac{1}{\mu} \mathbf{B} \end{cases}$$

SECOND DERIVATIVES

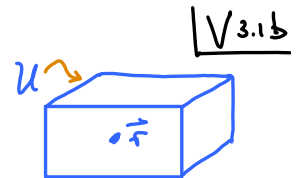
- (9)  $\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) = 0$
- (10)  $\nabla \times (\nabla f) = 0$
- (11)  $\nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A}$

POTENTIALS:  $\mathbf{E} = -\nabla V - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}, \quad \mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}$

Ziel der folgenden Abschnitte ist, elementare Rechenoperationen für Felder einzuführen.

Beispiel 1: Temperatur im Zimmer

$T: \mathcal{U} \subset \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$  Menge aller Punkte im Zimmer  
 $\vec{r} \mapsto T(\vec{r}) = \text{Temperatur am Punkt } \vec{r}$

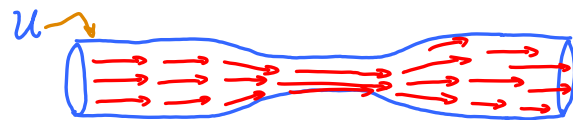


Beispiel 2: Zeitabhängige Temperatur im Zimmer

$T: \mathbb{I} \times \mathcal{U} \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$   
 Zeitintervall  $(t, \vec{r}) \mapsto T(t, \vec{r}) = \text{Temperatur zur Zeit } t \text{ am Punkt } \vec{r}$

Beispiel 3: Luftfluss durch Tunnel

$\vec{v}: \mathbb{I} \times \mathcal{U} \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$   
 $(t, \vec{r}) \mapsto \vec{v}(t, \vec{r}) = \text{Luftgeschwindigkeit zur Zeit } t \text{ am Punkt } \vec{r}$



Beispiel 4: Ferromagnet

$\hat{n}: \mathbb{I} \times \mathcal{U} \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \rightarrow S^2$  Menge aller Vektoren mit Betrag = 1  
 $S^2 = \{ \hat{n} \in \mathbb{R}^3 \mid \|\hat{n}\| = 1 \}$   
 $(t, \vec{r}) \mapsto \hat{n}(t, \vec{r}) = \text{'Magnetisierung' zur Zeit } t \text{ am Punkt } \vec{r}$



### V3.1 Definition von Feldern

V3.1c

Allgemeine mathematische Struktur eines 'Feldes':

$$\vec{F}: M \subset \mathbb{R}^d \rightarrow L \subset \mathbb{R}^n$$

$$\vec{y} = (y^1, \dots, y^d)^T \mapsto \vec{F}(\vec{y}) = (F^1(\vec{y}), \dots, F^n(\vec{y}))^T$$

$M$ : 'Basismannigfaltigkeit'

$L$ : 'Zielmannigfaltigkeit'

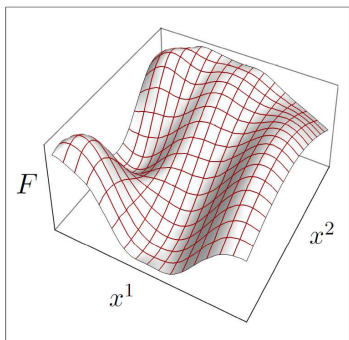
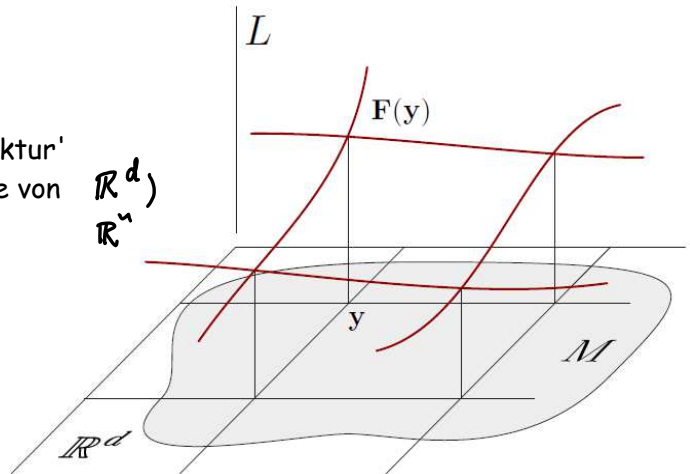
'Mannigfaltigkeit' = 'glatte geometrische Struktur'  
(für aktuelle Zwecke:  $d$ -dimensionale Teilmenge von  $\mathbb{R}^d$ )

$n = 1$ : 'Skalarfeld'

Beispiele: Temperatur, Druck, Dichte

$n > 1$ : 'Vektorfeld'

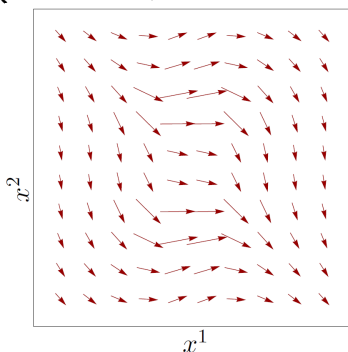
Beispiele: Luftfluss, Magnetfeld, Elektrisches Feld, Gravitationskraftfeld



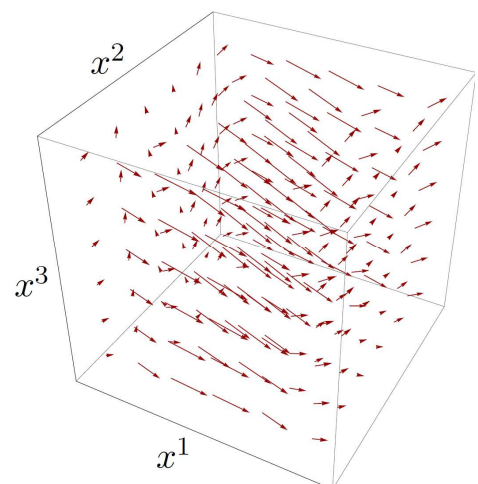
Skalarfeld:  $F: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$   
(z.B. Höhe eines Gebirges)

V3.1d

Vektorfeld:  $\vec{v}: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$   
(z.B. Stromfluss an Wasseroberfläche)



Vektorfeld:  $\vec{v}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$   
(z.B. Stromfluss im Wassertank)



Wie ändern sich Felder als Funktion v.  $\vec{x}$ ?  
Wie bildet man Ableitungen von Feldern?

?

C3: Partielle Ableitungen

### V3.2 Skalare Felder (dim $L = n=1$ )

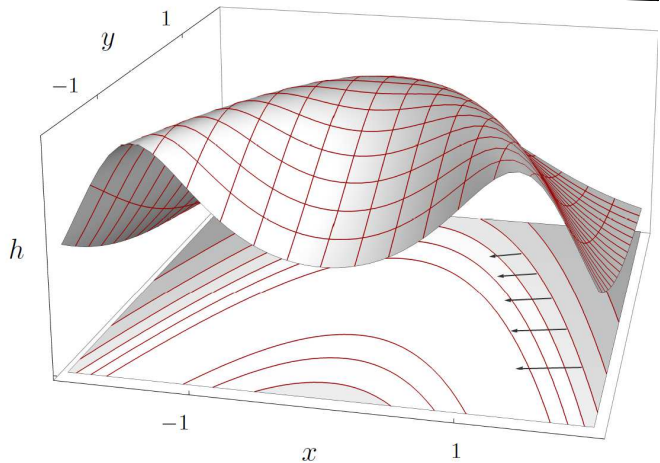
V3.2a

Beispiel: Höhenfeld

$$h: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$$

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \vec{x} \mapsto h(\vec{x}) \quad (1)$$

$$h(\vec{x}) = h(x, y) = \frac{1}{(x^2 + y^2) + c} \quad (2)$$



Kontur-Linien:  $h(x, y) = \text{const.}$  (3)

Dort, wo Konturlinien dicht liegen, ist es 'steil'.

Funktion ändert sich am schnellsten in Richtung senkrecht zu den Konturlinien.

Frage: Welcher Vektor gibt diese Richtung an?

Antwort: Gradient:

$$\vec{\nabla} h_{\vec{x}} \stackrel{\text{vergleiche (V3i.5)}}{=} \begin{pmatrix} \partial_x h \\ \partial_y h \end{pmatrix} = -\frac{2(x^2 + y)}{[(x^2 + y)^2 + c]^2} \begin{pmatrix} 2x \\ 1 \end{pmatrix} \quad (4)$$

(wird im Folgenden eingeführt)

### Totales Differential

V3.2b

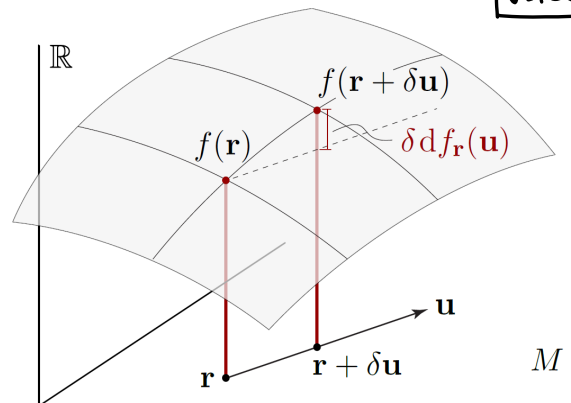
Gegeben eine Funktion  $f: M \subset \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$   
 $\vec{r} \mapsto f(\vec{r})$

Was ist die infinitesimale Änderung von  $f(\vec{r})$   
 an einem gegebenen Punkt  $\vec{r} \in M$   
 entlang eines vorgegebenen Vektors  $\vec{u} \in \mathbb{R}^d$  ?

'totales Differential' liefert die Antwort:

$$df_{\vec{r}}: \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$$

$$\vec{u} \mapsto df_{\vec{r}}(\vec{u}) \equiv \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} [f(\vec{r} + \delta \vec{u}) - f(\vec{r})]$$



vergleiche 'Mutter aller Ableitungen', (1)

Das totale Differential  $df_{\vec{r}}$  ist eine 'Maschine', definiert bei  $\vec{r}$

die einen Vektor  $\vec{u}$  frisst, und als Antwort eine Zahl 'ausspuckt',  $df_{\vec{r}}(\vec{u})$ ,

nämlich die differenzielle Änderung v.  $f$  bei einem  $\vec{u}$ -Schritt

Anmerkung: trotz des 'd' in der Notation, ist das totale Differential im Allgemeinen nicht infinitesimal klein! Es ist nur dann klein, wenn der Vektor im Argument klein ist!

# Totales Differential in kartesischen Koordinaten

U3.2c

$\vec{r} = \vec{r}(\vec{x})$  (identifiziere  $\vec{r}$  mit  $\vec{x}$ )

$$df_{\vec{x}}(\vec{u}) = \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} [f(\vec{x} + \delta \vec{u}) - f(\vec{x})] \stackrel{(C3d.4)}{=} \frac{\partial f}{\partial x^k} u^k = \underline{\partial_k f} u^k \quad (1)$$

Tot. Differential ist linear:  $df_{\vec{x}}(a\vec{u} + b\vec{w}) = \partial_k f (a u^k + b w^k) \quad (2)$

Wirkung auf Standardbasisvektor:  
d.h. wähle  $\vec{u} = \vec{e}_j$

$$df_{\vec{x}}(\vec{e}_j) \stackrel{(1)}{=} \partial_k f (\vec{e}_j)^k = \underline{\partial_j f} \quad \text{beschreibt Steigung von } f \text{ in } j\text{-Richtung} \quad (3)$$

Tot. Differential von Koordinatenfunktion:  
d.h. wähle  $f(\vec{x}) = x^i$

$$dx_{\vec{x}}^i(\vec{u}) \stackrel{(1)}{=} \partial_k x^i u^k = \underline{u^i} \quad \text{liefert } i\text{-Komponente des Argumentenvektors} \quad (4)$$

(4) eingesetzt in (1):  $df_{\vec{x}}(\vec{u}) = \partial_k f dx_{\vec{x}}^k(\vec{u}) \quad (5)$

(5) gilt für beliebige  $\vec{u} : \Rightarrow$   $df = \frac{\partial f}{\partial x^k} dx^k$  (6) } (dies ist die 'saubere' Begründung für die Notation, die wir bei Integration durch Substitution benutzen!  $dy = \frac{\partial y}{\partial x} dx$ )

## Beispiel: Höhenfeld

$$h(x, y) = \frac{z}{(x^2 + y^2)^2 + c} \quad \vec{u} = (u^x, u^y)^T$$

U3.2d

$$dh_{\vec{x}}(\vec{u}) \stackrel{(c.1)}{=} (\partial_x h) u^x + (\partial_y h) u^y \stackrel{(a.4)}{=} - \frac{z(x^2 + y^2)}{[(x^2 + y^2)^2 + c]^2} [2x u^x + 1 \cdot u^y] \quad \text{nachdifferenziert} \quad (1)$$

Kompaktnotation:  $dh \stackrel{(c.6)}{=} - \frac{z(x^2 + y^2)}{[(x^2 + y^2)^2 + c]^2} [2x dx + 1 dy] \quad (2)$

Check:  $dh_{\vec{x}}(\vec{u}) \stackrel{(2)}{=} - \frac{z(x^2 + y^2)}{[(x^2 + y^2)^2 + c]^2} \left[ \underbrace{2x dx(\vec{u})}_{(c.4) u^x} + 1 \underbrace{dy(\vec{u})}_{(c.4) u^y} \right] \stackrel{(1)}{=} \text{konsistent} \quad (3)$

## Beispiel: Druck als Funktion v. Volumen und Temperatur: $p(V, T)$

Seien  $\Delta V, \Delta T$  kleine Änderungen in Volumen bzw. Temperatur. Finde Druckänderung  $\Delta p$  !

Totales Differential für Druck:  $dp \stackrel{(c.6)}{=} \partial_V p dV + \partial_T p dT \quad (4)$

Mathe-Sprech für (4):  $dp, dT, dV$  sind totale Differentiale. Angewendet auf kleinen Vektor  $\vec{u} \equiv (\Delta V, \Delta T)^T$

liefern sie:  $dp(\vec{u}) = \partial_V p dV(\vec{u}) + \partial_T p dT(\vec{u}) \stackrel{(c.4)}{=} \partial_V p \Delta V + \partial_T p \Delta T \stackrel{(C3d.4)}{\approx} p(V + \Delta V, T + \Delta T) - p(V, T) = \Delta p$  (5) ← zutreffend, denn  $\Delta V, \Delta T$  sind klein ← gesuchte Druckänderung !

Physik-Sprech für (4): kleine Volumen- und Temperaturänderungen,  $dV, dT$  liefern kleine Druckänderung,  $dp$   
Diese Sprechweise ist etwas schlampig, denn  $dV, dT, dp$  sind totale Differentiale, nicht kleine Änderungen.

## Gradient

V3.2e

$$df_{\vec{x}}(\vec{u}) \stackrel{(a.1)}{=} \frac{\partial f(\vec{x})}{\partial x^k} u^k = (\partial_k f) u^k \equiv (\partial^i f) \delta_{ik} u^k \equiv \langle \vec{\nabla} f, \vec{u} \rangle \quad (1)$$

(1) sieht aus wie ein Skalarprodukt von  $\vec{u}$  mit einem weiteren Vektor,  $\langle \vec{w}, \vec{u} \rangle = w^i \delta_{ik} u^k$  dessen Komponenten aus den Ableitungen von  $f$  bestehen.

Def: 'Gradient v.  $f$  am Punkt  $\vec{x}$  :

$$\text{'grad } f' = \vec{\nabla} f : M \subset \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}^d, \quad \vec{x} \mapsto \vec{\nabla} f_{\vec{x}} \equiv \begin{pmatrix} \partial^1 f(\vec{x}) \\ \partial^2 f(\vec{x}) \\ \vdots \\ \partial^d f(\vec{x}) \end{pmatrix} \equiv \vec{e}_i (\vec{\nabla} f_{\vec{x}})^i \quad (3)$$

i-Komponente des Gradienten-Vektors:

$$(\vec{\nabla} f)^i \equiv \partial^i f \equiv \delta^{ij} (\partial_j f) = \partial_i f = \frac{\partial f}{\partial x^i} \quad (4) \quad \vec{e}_i = \begin{pmatrix} 1 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix}, \dots, \vec{e}_d = \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 1 \end{pmatrix}$$

in kartesischen Koordinaten (= orthonormales System!)

Beispiel (d=2):

Höhenfeld:

$$h(x,y) = \frac{1}{(x^2+y^2)+c}$$

(siehe Fig, Seite V3.2a !)

$$\vec{\nabla} h_{\vec{x}} = \begin{pmatrix} \partial_x h \\ \partial_y h \end{pmatrix} \stackrel{\text{vergleiche (a.4)}}{=} - \frac{2(x^2+y^2)}{[(x^2+y^2)+c]^2} \begin{pmatrix} 2x \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \partial_x h + \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \partial_y h \quad (5)$$

## Geometrische Interpretation des Gradienten-Vektors

V3.2f

Skizze in  $d = 2$  Dimensionen, zur Veranschaulichung:

$$\vec{x} = \begin{pmatrix} x^1 \\ x^2 \end{pmatrix}, \quad \hat{n} = \begin{pmatrix} n^1 \\ n^2 \end{pmatrix}, \quad \vec{\nabla} f_{\vec{x}} = \begin{pmatrix} \partial^1 f(\vec{x}) \\ \partial^2 f(\vec{x}) \end{pmatrix} \quad (1)$$

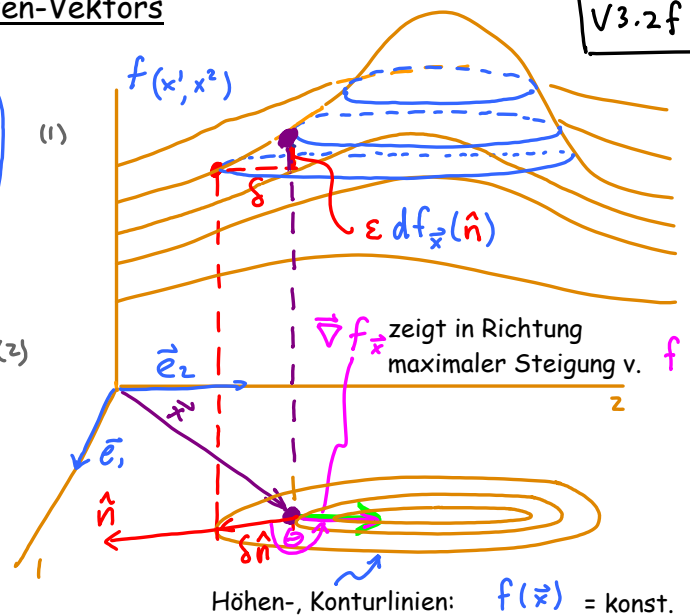
(sei ein Einheitsvektor, Richtung beliebig)

$$df_{\vec{x}}(\hat{n}) \stackrel{(b.1)}{=} \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} [f(\vec{x} + \delta \hat{n}) - f(\vec{x})] \quad (2)$$

= Änderung in  $\hat{n}$ -Richtung (3)

$$\stackrel{(e.1)}{=} \langle \vec{\nabla} f_{\vec{x}}, \hat{n} \rangle \quad (4)$$

$$\stackrel{(L3.2c.4)}{=} \omega \ominus \|\vec{\nabla} f_{\vec{x}}\| \|\hat{n}\| \quad (5)$$

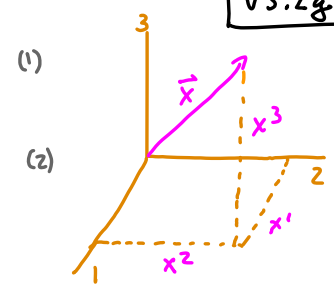


$$= \begin{cases} \text{maximal falls } \hat{n} \parallel \vec{\nabla} f_{\vec{x}} \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \vec{\nabla} f_{\vec{x}} \text{ zeigt in Richtung maximaler Steigung v. } f \quad (6a) \\ \text{maximale Steigung ist gegeben durch } \|\vec{\nabla} f_{\vec{x}}\| \quad (6b) \end{array} \right. \\ 0 \text{ falls } \hat{n} \perp \vec{\nabla} f_{\vec{x}} \Rightarrow \vec{\nabla} f_{\vec{x}} \text{ steht } \perp \text{ auf den Höhenlinien v. } f \quad (7) \\ \text{(allgemeiner: Höhenflächen)} \end{cases}$$

Beispiel: Sei

V3.2g

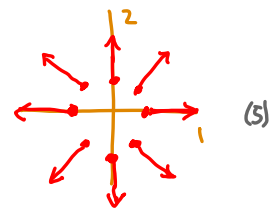
$$f(\vec{x}) = \|\vec{x}\| = \sqrt{(x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2} = r$$



$$\vec{\nabla} f_{\vec{x}} = \begin{pmatrix} \partial^1 f(\vec{x}) \\ \partial^2 f(\vec{x}) \\ \partial^3 f(\vec{x}) \end{pmatrix} \quad (3)$$

mit  $\partial^1 f = \frac{\partial f}{\partial x^1} \stackrel{KR}{=} \frac{1}{2} [(x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2]^{-1/2} \cdot 2x^1 = \frac{x^1}{\|\vec{x}\|}$  (4)

Analog für die anderen Komponenten, also:  $\vec{\nabla} f_{\vec{x}} = \frac{1}{\|\vec{x}\|} \begin{pmatrix} x^1 \\ x^2 \\ x^3 \end{pmatrix} = \hat{x}$  = nach 'ausen' gerichteter Einheitsvektor



### Nabla-Operator

V3.2h

Erinnerung: Gradient

$\vec{\nabla} f : M \subset \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}^d$ ,  
'grad f'

$$\vec{x} \mapsto \vec{\nabla} f_{\vec{x}} \stackrel{(e.3)}{=} \begin{pmatrix} (\vec{\nabla} f)^1 \\ (\vec{\nabla} f)^2 \\ \vdots \\ (\vec{\nabla} f)^d \end{pmatrix} \stackrel{(e.4)}{=} \begin{pmatrix} \partial^1 f(\vec{x}) \\ \partial^2 f(\vec{x}) \\ \vdots \\ \partial^d f(\vec{x}) \end{pmatrix} \stackrel{(1)}{=} \begin{pmatrix} \partial^1 f(\vec{x}) \\ \partial^2 f(\vec{x}) \\ \vdots \\ \partial^d f(\vec{x}) \end{pmatrix} \stackrel{\text{mit } \partial^i = \partial_{x^i}}{=} \underbrace{\left( \sum_{i=1}^d \vec{e}_i \partial^i \right)}_{\equiv \vec{\nabla}} f \stackrel{(2)}{=} \vec{\nabla} f$$

$\vec{e}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix}, \dots, \vec{e}_d = \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 1 \end{pmatrix}$

Definition: 'Nabla-Operator':  
(in kartesischen Koordinaten;  
Definition üblich für d = 2 und 3)

$$\vec{\nabla} \equiv \sum_{i=1}^d \vec{e}_i \partial^i = \begin{pmatrix} \partial^1 \\ \partial^2 \\ \vdots \\ \partial^d \end{pmatrix} \quad (3)$$

(nützliche Eselsbrücke, zum Merken von  
Gradient, Divergenz und Rotation)

$\vec{\nabla}$  ist ein Vektor-Differentialoperator, wirkt auf alle Funktionen, die rechts von ihm stehen.  
 ↳ beinhaltet Ableitungen  
 ↳ liefert einen Vektor, wenn er auf eine skalare Funktion einwirkt

(4)

Beispiel:  $\vec{\nabla}(e^{3x^1} \sin(x^2)) = \begin{pmatrix} \partial^1 \\ \partial^2 \end{pmatrix} (e^{3x^1} \sin(x^2)) = \begin{pmatrix} 3e^{3x^1} \sin(x^2) \\ e^{3x^1} \cos(x^2) \end{pmatrix}$  V3.2 i  
 (d=2) (1)

Mathematische Struktur des Nabla-Operators:

Raum der Funktionen:

Sei  $f \in F = \{g : \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}, \vec{x} \mapsto g(\vec{x}) \mid g \text{ hinreichend glatt}\}$  (2)

$\vec{\nabla} : F \rightarrow F^d$  (3)  
 $f \mapsto \vec{\nabla} f = \begin{pmatrix} \partial^1 f \\ \vdots \\ \partial^d f \end{pmatrix}$  (4)

Rechenregeln:  $\vec{\nabla}(f + g) = \vec{\nabla} f + \vec{\nabla} g$  (5)

$\vec{\nabla}(f g) = (\vec{\nabla} f) g + f(\vec{\nabla} g)$  (Produktregel) (6)

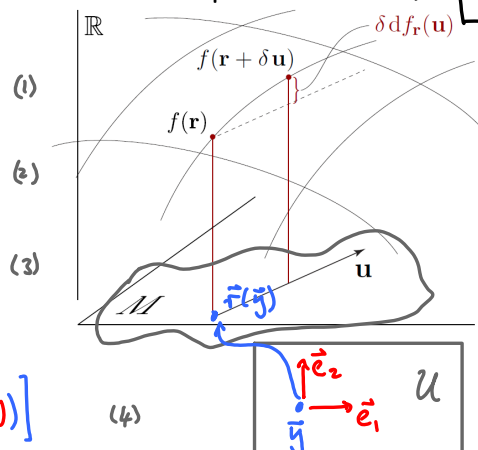
Beweis v. (6):  $\hookrightarrow = \partial^i (f g) \stackrel{\text{Produktregel}}{=} (\partial^i f) g + f(\partial^i g)$  (7)

Totales Differential in krummlinigen Koordinaten (das werden Sie später brauchen) V3.zj

Koordinatensystem:  $\vec{r} : U \rightarrow M, \vec{y} \mapsto \vec{r}(\vec{y})$  (1)

Funktion:  $f : M \rightarrow \mathbb{R}, \vec{r} \mapsto f(\vec{r})$  (2)

Induzierte Funktion:  $f : U \rightarrow \mathbb{R}, \vec{y} \mapsto f(\vec{r}(\vec{y})) \equiv f(\vec{y})$  (3)



Totales Differential:  $df_{\vec{r}(\vec{y})}(\vec{u}) = \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} [f(\vec{r}(\vec{y}) + \delta \vec{u}) - f(\vec{r}(\vec{y}))]$  (4)

Wähle  $\vec{u} = \vec{v}_j = \partial_{y^j} \vec{r}$  mit  $\vec{r}(\vec{y}) + \delta \vec{v}_j = \vec{r}(\vec{y}) + \delta \partial_{y^j} \vec{r} \approx \vec{r}(\vec{y} + \delta \vec{e}_j)$  (5)  
 Koordinatenbasisvektor

$df_{\vec{r}(\vec{y})}(\vec{v}_j) \stackrel{(4)}{=} \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} [f(\vec{r}(\vec{y}) + \delta \vec{v}_j) - f(\vec{r}(\vec{y}))] \stackrel{(5)}{=} \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} [f(\vec{r}(\vec{y} + \delta \vec{e}_j)) - f(\vec{r}(\vec{y}))] = \frac{\partial f(\vec{r}(\vec{y}))}{\partial y^j}$  (6)  
 (c3d.4)

Kompaktnotation:  $df_{\vec{y}}(\vec{v}_j) = \partial_{y^j} f(\vec{y}) \equiv \partial_j f(\vec{y})$  [analog zu (c.3)!] (7)

Totales Differential in krummlinigen Koordinaten (Fortsetzung) (analog zu Seite 7)

V3.2e

$\vec{u}$  sei ein beliebiger Vektor, entwickelt in Koordinatenbasis:  $\vec{u} = \vec{v}_k u^k$  (1)

$d_{\vec{y}} f(\vec{u}) \stackrel{(1)}{=} d_{\vec{y}} f(\vec{v}_k u^k) \stackrel{(2c.2) \text{ Linearität}}{=} \underbrace{d_{\vec{y}} f(\vec{v}_k)}_{(j.7) \partial_{y^k} f(\vec{y})} u^k = \partial_k f u^k$  (2)

Für Koordinatenfunktion:

$f(\vec{y}) = y^i : d_{\vec{y}}^i f(\vec{u}) \stackrel{(2)}{=} \underbrace{\partial_{y^k} y^i}_{\delta^i_k} u^k = u^i$  analog zu (c.4) (3)

(3) eingesetzt in (2):  $d_{\vec{y}} f(\vec{u}) \stackrel{(2,3)}{=} \partial_k f d_{\vec{y}}^k f(\vec{u})$  analog zu (c.5) (4)

(5) gilt für beliebige  $\vec{u} : \Rightarrow df = \frac{\partial f}{\partial y^k} dy^k$  analog zu (c.6) (5)

Gradient:  $d_{\vec{y}} f(\vec{u}) \stackrel{(2)}{=} \frac{\partial f(\vec{y})}{\partial y^i} u^i = (\partial_j f) u^j \stackrel{(e.1)}{=} \langle \vec{\nabla} f, \vec{u} \rangle$  (6)  
 definierende Gleichung für  $\vec{\nabla} f$

Der 'Gradientenvektor'  $\vec{\nabla} f \in \mathbb{R}^d$  ist durch die Forderung definiert, dass (6) gilt für alle  $\vec{u} \in \mathbb{R}^d$ .

Bestimmung des Gradientenvektors in krummlinigen Koordinaten

V3.2e

Definierende Gleichung:  $d_{\vec{r}} f(\vec{u}) \stackrel{(k.6)}{=} \langle \vec{\nabla} f, \vec{u} \rangle = \underbrace{(\vec{\nabla} f)^i}_{(3)} g_{ik} u^k \stackrel{(3)}{=} \underbrace{(\vec{\nabla} f)_k}_{(3)} u^k$  (1)

Gesucht: Komponenten des Gradienten in Koordinatenbasis:  $\vec{\nabla} f \equiv \vec{v}_i (\vec{\nabla} f)^i$  (2)

Wähle  $\vec{u} = \vec{v}_j$ :

$\partial_j f \stackrel{(j.7)}{=} d_{\vec{y}} f(\vec{v}_j) \stackrel{(1)}{=} \langle \vec{\nabla} f, \vec{v}_j \rangle \stackrel{(2)}{=} \underbrace{(\vec{\nabla} f)^i}_{(3)} \underbrace{\langle \vec{v}_i, \vec{v}_j \rangle}_{(2g.1) = g_{ij}} = \underbrace{(\vec{\nabla} f)^i}_{(3)} g_{ij} = \underbrace{(\vec{\nabla} f)_j}_{(3)}$  (3)  
 Metrik des krummlinigen Koordinatensystems

Fazit: kovariante Komponenten des Gradientenvektors:  $\underbrace{(\vec{\nabla} f)_j}_{(3)} \stackrel{(3)}{=} \partial_j f = \frac{\partial f}{\partial y^j}$  (4)

Kontravarianten Komponenten:  $\underbrace{(\vec{\nabla} f)^i}_{(3)} \stackrel{(L3.3c.10)}{=} g^{ij} (\vec{\nabla} f)_j = g^{ij} \partial_j f \equiv \partial^i f$  (5)

Def: 'Gradient v. f am Punkt  $\vec{r}(\vec{y})$  :

'grad f' =  $\vec{\nabla} f : M \subset \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}^d, \vec{r} \mapsto \vec{\nabla}_r f \stackrel{(2)}{=} \vec{v}_i (\vec{\nabla} f)^i \stackrel{(5)}{=} \vec{v}_i g^{ij} \partial_j f$  (6)

In kartesischen Koordinaten:

$g_{ij} = \delta_{ij}, \partial^i = g^{ij} \partial_j = \partial_i, \vec{v}_j = \vec{e}_j = \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 1 \end{pmatrix}, \vec{\nabla}_r f = \vec{e}_i \partial^i f = \begin{pmatrix} \partial^1 f \\ \vdots \\ \partial^d f \end{pmatrix}$  (7)



## Beispiele für Gradient in krummlinig-orthogonalen Koordinaten

V3.2m

Für orthogonal krummlinige Koordinaten gilt:  $g_{ij} = \delta_{ij} g_{ii}$ ,  $g^{ij} = \delta^{ij} g^{ii} = \delta^{ij} \frac{1}{g_{ii}}$  (1)

Gradient:  $\vec{\nabla} f \stackrel{(l.w)}{=} \bar{v}_i g^{ij} \partial_j f \stackrel{(1)}{=} \underbrace{\bar{v}_i}_{(V2g.4)} \underbrace{\left(\frac{1}{g_{ii}}\right)}_{\text{(in Koordinatenbasis)}} \partial_i f = \bar{e}_i \underbrace{\left(\frac{1}{\sqrt{g_{ii}}}\right)}_{\text{(in lokaler Basis)}} \partial_i f$  (2)

Polarkoordinaten:  $\vec{r}(r, \phi) : g_{rr} = 1, g_{\phi\phi} = r^2$  [siehe (V2g.3)] (3)

$\vec{\nabla} f \stackrel{(2)}{=} \bar{v}_r g^{rr} \partial_r f + \bar{v}_\phi g^{\phi\phi} \partial_\phi f \stackrel{(2)}{=} \bar{v}_r \underbrace{1}_{(V2g.4)} \partial_r f + \bar{v}_\phi \underbrace{\left(\frac{1}{r^2}\right)}_{(V2g.4)} \partial_\phi f = \bar{e}_r \partial_r f + \bar{e}_\phi \underbrace{\left(\frac{1}{r}\right)}_{(V2g.4)} \partial_\phi f$  (4)

(in Koordinatenbasis) (in lokaler Basis)

Kugelkoordinaten:  $\vec{r}(r, \theta, \phi) : g_{rr} = 1, g_{\theta\theta} = r^2, g_{\phi\phi} = r^2 \sin^2 \theta$  (5)  
[siehe (V2n.3)]

$\vec{\nabla} f \stackrel{(2)}{=} \bar{v}_r g^{rr} \partial_r f + \bar{v}_\theta g^{\theta\theta} \partial_\theta f + \bar{v}_\phi g^{\phi\phi} \partial_\phi f$  (6)

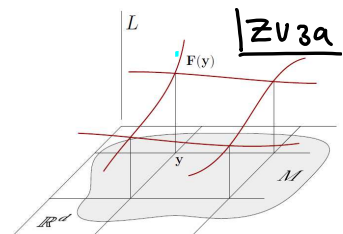
$\stackrel{(1)}{=} \bar{v}_r \underbrace{1}_{(V2g.4)} \partial_r f + \bar{v}_\theta \underbrace{\left(\frac{1}{r^2}\right)}_{(V2g.4)} \partial_\theta f + \bar{v}_\phi \underbrace{\left(\frac{1}{r^2 \sin^2 \theta}\right)}_{(V2g.4)} \partial_\phi f$  (in Koordinatenbasis) (7)

$\stackrel{(V2g.4)}{=} \bar{e}_r \partial_r f + \bar{e}_\theta \underbrace{\left(\frac{1}{r}\right)}_{(V2g.4)} \partial_\theta f + \bar{e}_\phi \underbrace{\left(\frac{1}{r \sin \theta}\right)}_{(V2g.4)} \partial_\phi f$  (in lokaler Basis) (8)

## Zusammenfassung V3.1 Felder

$$\vec{F} : M \subset \mathbb{R}^d \rightarrow L \subset \mathbb{R}^n$$

$$\vec{y} = (y^1, \dots, y^d)^T \mapsto \vec{F}(\vec{y}) = (F^1(\vec{y}), \dots, F^n(\vec{y}))^T$$



## V3.2 Skalarfelder, Gradient

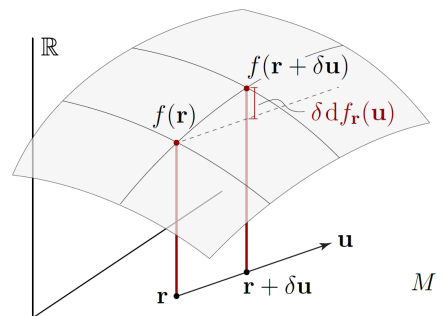
Totales Differential: differentielle Änderung von  $f$  bei  $\vec{r}$  durch einen  $\vec{u}$ -Schritt:

$$df_{\vec{r}} : \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}, \vec{u} \mapsto df_{\vec{r}}(\vec{u}) = \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\delta} [f(\vec{r} + \delta \vec{u}) - f(\vec{r})]$$

$$df_{\vec{y}}(\vec{u}) = \partial_{y^k} f(\vec{y}) u^k = \partial_{y^k} f u^k \equiv \vec{\nabla} f_{\vec{y}} \cdot \vec{u}$$

Gradient in kartesischen Koordinaten:  $\partial^i = \partial_i = \frac{\partial}{\partial x^i}$

$\vec{\nabla} f : M \subset \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}^d$ ,  
'grad f'  $\vec{x} \mapsto \vec{\nabla} f_{\vec{x}} \equiv \begin{pmatrix} \partial^1 f(\vec{x}) \\ \vdots \\ \partial^d f(\vec{x}) \end{pmatrix} \equiv \bar{e}_i (\vec{\nabla} f)^i(\vec{x})$



$\vec{\nabla} f_{\vec{y}}$  zeigt in Richtung maximaler Steigung v.  $f$ , steht  $\perp$  auf den 'Höhenflächen' v.  $f$

In krummlinigen Koordinaten:  $\vec{\nabla}_r f = \bar{v}_i (\vec{\nabla} f)^i = \bar{v}_i g^{ij} \partial_j f$  (in Koordinatenbasis)

In krummlinig-orthogonalen Koordinaten:  $= \bar{e}_i \frac{1}{\sqrt{g_{ii}}} \partial_i f$  (in lokaler Basis)  
 $g_{i \neq j} = 0, g^{ii} = 1/g_{ii}$