

## 2 Partielle Ableitungen

Wir kommen nun zur Differentiation von Funktionen im  $\mathbb{R}^n$ . Um für diese Ableitungen zu definieren, ist die einfachste und vielfach beste Idee, alle Variablen bis auf  $x_j$  als konstant aufzufassen und die resultierende Funktion der einen Variablen  $x_j$  wie üblich zu differenzieren. Auf diese Weise ergeben sich für  $j = 1, \dots, n$  die  $n$  partiellen Ableitungen der Funktion. Im Folgenden bezeichnet  $e_1, \dots, e_n$  die Standardbasis des  $\mathbb{R}^n$ , also  $e_j = (0, \dots, 1, \dots, 0)$  mit der 1 an der  $j$ -ten Stelle.

**Definition 2.1** Sei  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  offen und  $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$ . Die partielle Ableitung von  $f$  nach  $x_j$  an der Stelle  $x \in \Omega$  ist der Grenzwert (falls existent)

$$\partial_j f(x) = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{f(x + te_j) - f(x)}{t}.$$

Andere Bezeichnungen sind  $\frac{\partial f}{\partial x_j}(x)$  und  $D_j f(x)$ .

Die partielle Ableitung  $\partial_j f(x)$  ist einfach die Ableitung der reellen Funktion  $(-\delta, \delta) \rightarrow \mathbb{R}^m$ ,  $t \mapsto f(x + te_j)$ , an der Stelle  $t = 0$ , oder alternativ die Ableitung der reellen Funktion

$$(x_j - \delta, x_j + \delta) \rightarrow \mathbb{R}^m, \quad y \mapsto f(x_1, \dots, x_{j-1}, y, x_{j+1}, \dots, x_n)$$

an der Stelle  $y = x_j$ . Der folgende Satz formuliert in diesem Zusammenhang wohlbekanntere Ergebnisse der eindimensionalen Analysis.

**Satz 2.1 (Ableitungsregeln)** Sei  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  offen und  $x \in \Omega$ . Die Existenz der partiellen Ableitungen  $\partial_j f(x)$  und  $\partial_j g(x)$  sei vorausgesetzt. Dann gelten folgende Aussagen:

(a) Linearität: für  $f, g : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$  und  $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$  gilt

$$\partial_j(\alpha f + \beta g)(x) = \alpha \partial_j f(x) + \beta \partial_j g(x).$$

(b) Komponentenweise Differentiation: für  $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$  gilt, wenn eine der Seiten existiert,

$$\partial_j f(x) = \sum_{i=1}^m \partial_j f_i(x) e_i.$$

(c) Produktregel: für  $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$  und  $g : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$  gilt

$$\partial_j(fg)(x) = (\partial_j f)(x)g(x) + f(x)(\partial_j g)(x).$$

(d) Quotientenregel: für  $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$  und  $g : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$  mit  $g(x) \neq 0$  gilt

$$\partial_j \left( \frac{f}{g} \right) (x) = \frac{(\partial_j f)(x)g(x) - f(x)(\partial_j g)(x)}{g(x)^2}.$$

(e) Kettenregel: ist  $f : \Omega \rightarrow I \subset \mathbb{R}$  und  $\varphi : I \rightarrow \mathbb{R}$  differenzierbar in  $f(x)$ , so folgt

$$\partial_j(\varphi \circ f)(x) = \varphi'(f(x))\partial_j f(x).$$

**Beispiel 2.1** Wir betrachten die Euklidische Abstandsfunktionen vom Nullpunkt

$$r : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}, r(x) = |x| = \sqrt{x_1^2 + \dots + x_n^2}.$$

In  $x \neq 0$  existieren die partiellen Ableitungen, und zwar gilt mit der Kettenregel

$$\partial_j r(x) = \frac{2x_j}{2\sqrt{x_1^2 + \dots + x_n^2}} = \frac{x_j}{r} \quad \text{für } r = r(x) = |x|.$$

Im Nullpunkt sind die partiellen Ableitungen dagegen nicht definiert, denn  $r(0 + te_i) = |t|$  ist in  $t = 0$  nicht differenzierbar. Die Funktion  $\partial_j r$  ist in  $x \neq 0$  ihrerseits partiell differenzierbar, und wir erhalten die zweiten partiellen Ableitungen

$$\partial_i(\partial_j r)(x) = \frac{(\partial_i x_j)r - x_j \partial_i r}{r^2} = \frac{1}{r} \left( \delta_{ij} - \frac{x_i x_j}{r^2} \right).$$

Ist  $\varphi : (0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$  zweimal differenzierbar, so berechnen wir weiter für  $f = \varphi \circ r : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$

$$\partial_j f(x) = \varphi'(r) \partial_j r = \varphi'(r) \frac{x_j}{r},$$

$$\partial_i(\partial_j f)(x) = \varphi''(r) \partial_i r \partial_j r + \varphi'(r) \partial_i(\partial_j r) = \varphi''(r) \frac{x_i x_j}{r^2} + \frac{\varphi'(r)}{r} \left( \delta_{ij} - \frac{x_i x_j}{r^2} \right).$$

Der Operator  $\Delta = \sum_{i=1}^n \partial_i^2$  heißt *Laplaceoperator*, die Lösungen der Gleichung  $\Delta f = 0$  heißen *harmonische Funktionen*. Wir können jetzt die rotationssymmetrischen harmonischen Funktionen ausrechnen, und zwar erhalten wir

$$0 \stackrel{!}{=} \Delta f(x) = \varphi''(r) + \frac{n-1}{r} \varphi'(r) = r^{1-n} (r^{n-1} \varphi'(r))'.$$

Diese Gleichung hat die Lösungen, mit Integrationskonstanten  $a, b \in \mathbb{R}$ ,

$$\varphi(r) = \begin{cases} a \frac{r^{2-n}}{2-n} + b & \text{für } n \geq 3 \\ a \log r + b & \text{für } n = 2. \end{cases}$$

Für  $n = 3$  ist  $f$  das Newtonsche Gravitationspotential.

Im vorangegangenen Beispiel traten zweite partielle Ableitungen auf. Ist für  $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$  die Ableitungsfunktion  $\partial_j f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$  definiert und ihrerseits in  $x \in \Omega$  nach  $x_i$  partiell differenzierbar, so setzen wir

$$(2.1) \quad \partial_i \partial_j f(x) := \partial_i(\partial_j f)(x) \quad (\text{alternative Notation } D_{i_j}^2 f(x) \text{ oder } \frac{\partial^2 f}{\partial x_i \partial x_j}(x)).$$

Entsprechend für Ableitungen beliebiger Ordnung: ist für  $i_1, \dots, i_k \in \{1, \dots, n\}$  die Ableitungsfunktion  $\partial_{i_1} \dots \partial_{i_k} f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$  definiert und in  $x \in \Omega$  nach  $x_i$  partiell differenzierbar, so setzen wir induktiv

$$(2.2) \quad \partial_i \partial_{i_1} \dots \partial_{i_k} f(x) = \partial_i(\partial_{i_1} \dots \partial_{i_k} f)(x).$$

Die folgenden Klassen von Funktionen spielen in der Analysis eine wichtige Rolle. Wir werden sehen, dass die Eigenschaft der Stetigkeit der partiellen Ableitungen in vielen Anwendungen wesentlich ist.

**Definition 2.2 ( $C^k$ -Räume)** Sei  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  offen und  $k \in \mathbb{N}_0 \cup \{\infty\}$ . Wir bezeichnen mit  $C^k(\Omega, \mathbb{R}^m)$  die Menge aller  $k$ -mal stetig differenzierbaren Funktionen auf  $\Omega$  mit Werten im  $\mathbb{R}^m$ , das heißt alle partiellen Ableitungen  $\partial_{i_1} \dots \partial_{i_j} f$  der Ordnung  $j \leq k$  (bzw.  $j < \infty$  im Fall  $k = \infty$ ) sind definiert und stetig auf  $\Omega$ . Im reellwertigen Fall, also  $m = 1$ , setzen wir  $C^k(\Omega, \mathbb{R}) = C^k(\Omega)$ .

Wir wollen nun zeigen, dass die Operatoren  $\partial_i$  und  $\partial_j$  auf  $C^2$ -Funktionen vertauschen. Aus der Existenz der partiellen Ableitungen  $\partial_i \partial_j f$  und  $\partial_j \partial_i f$  allein folgt das nicht, wie das Beispiel

$$(2.3) \quad f(x, y) = \begin{cases} xy \frac{x^2 - y^2}{x^2 + y^2} & \text{für } (x, y) \neq (0, 0) \\ 0 & \text{für } (x, y) = (0, 0) \end{cases}$$

zeigt. Man kann berechnen

$$\begin{aligned} \partial_1 f(x, y) &= \begin{cases} y \frac{x^2 - y^2}{x^2 + y^2} + xy \frac{4xy^2}{(x^2 + y^2)^2} & \text{für } (x, y) \neq (0, 0) \\ 0 & \text{für } (x, y) = (0, 0) \end{cases} \\ \partial_2 f(x, y) &= \begin{cases} x \frac{x^2 - y^2}{x^2 + y^2} + xy \frac{4x^2 y}{(x^2 + y^2)^2} & \text{für } (x, y) \neq (0, 0) \\ 0 & \text{für } (x, y) = (0, 0) \end{cases} \end{aligned}$$

und  $\partial_1 \partial_2 f(0, 0) = 1$ , aber  $\partial_2 \partial_1 f(0, 0) = -1$ .

**Satz 2.2 (Symmetrie der 2. Ableitung, H. A. Schwarz)** Sei  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  offen. Ist  $f \in C^2(\Omega)$ , so vertauschen für  $1 \leq i, j \leq n$  die Ableitungen nach  $x_i$  und  $x_j$ :

$$\partial_i \partial_j f = \partial_j \partial_i f \quad \text{auf } \Omega.$$

BEWEIS: Nach Definition ist  $\partial_j f(x)$  Grenzwert der Differenzenquotienten

$$\Delta_j^t f(x) = \frac{f(x + te_j) - f(x)}{t} \quad \text{für } t \rightarrow 0.$$

Für  $\Delta_i^s(\Delta_j^t f)(x) = \frac{1}{s}(\Delta_j^t f(x + se_i) - \Delta_j^t f(x))$  folgt

$$\lim_{s \rightarrow 0} \left( \lim_{t \rightarrow 0} \Delta_i^s(\Delta_j^t f)(x) \right) = \partial_i(\partial_j f)(x).$$

Das Problem besteht darin, die beiden Grenzwerte zu vertauschen. Der Differenzenquotient vertauscht immerhin mit der partiellen Ableitung:

$$\partial_i(\Delta_j^t f)(x) = \frac{1}{t}(\partial_i f(x + te_j) - \partial_i f(x)) = \Delta_j^t(\partial_i f)(x).$$

Wir verwenden nun den Mittelwertsatz der Differentialrechnung. Ist  $g$  nach  $x_i$  partiell differenzierbar, so gilt für ein  $\alpha \in [0, 1]$ :

$$\Delta_i^s g(x) = \frac{g(x + se_i) - g(x)}{s} = \partial_i g(x + \alpha se_i).$$

Wir wenden das an auf  $g = \Delta_j^t f$  und auf  $g = \partial_i f$ , wobei  $\alpha, \beta \in [0, 1]$  von  $s, t$  abhängen:

$$\Delta_i^s(\Delta_j^t f)(x) = \partial_i(\Delta_j^t f)(x + \alpha se_i) = \Delta_j^t(\partial_i f)(x + \alpha se_i) = \partial_j(\partial_i f)(x + \alpha se_i + \beta te_j).$$

Da nach Voraussetzung  $\partial_j \partial_i f$  stetig in  $x$  ist, folgt die Behauptung, indem wir erst  $t \rightarrow 0$  und dann  $s \rightarrow 0$  gehen lassen.  $\square$

**Bemerkung.** Tatsächlich haben wir gezeigt: existieren  $\partial_i f$ ,  $\partial_j f$ ,  $\partial_j \partial_i f$  und ist  $\partial_j \partial_i f$  stetig in  $x$ , so existiert auch  $\partial_i \partial_j f(x)$  und es gilt  $\partial_i \partial_j f(x) = \partial_j \partial_i f(x)$ .

**Folgerung 2.1** Für eine Funktion  $f \in C^k(\Omega, \mathbb{R}^m)$  vertauschen die partiellen Ableitungen bis zur Ordnung  $k$ , das heißt für jede Permutation  $\sigma \in S_k$  gilt

$$\partial_{i_{\sigma(1)}} \dots \partial_{i_{\sigma(k)}} f = \partial_{i_1} \dots \partial_{i_k} f.$$

BEWEIS: Nach Satz 2.2 können benachbarte Operatoren  $\partial_i, \partial_j$  vertauscht werden. Die symmetrische Gruppe wird durch Vertauschungen erzeugt (siehe Lineare Algebra).  $\square$

Der Begriff der partiellen Ableitung allein ist nicht geeignet, um die mehrdimensionale Differentialrechnung zu entwickeln. Ein entscheidender Mangel ist, dass aus der Existenz der partiellen Ableitungen  $\partial_1 f, \dots, \partial_n f$  in  $x \in \Omega$  nicht die Stetigkeit von  $f$  im Punkt  $x$  folgt.

**Beispiel 2.2** Sei  $\Omega = \mathbb{R}^2$  und

$$f(x, y) = \begin{cases} \frac{xy}{x^2 + y^2} & (x, y) \neq 0 \\ 0 & (x, y) = (0, 0). \end{cases}$$

Dann gilt  $f(x, 0) = 0 = f(0, y)$ , insbesondere  $\partial_1 f(0, 0) = 0 = \partial_2 f(0, 0)$ . Aber für  $c(t) = (t, t)$  gilt  $f(c(t)) = 1/2$  für alle  $t \neq 0$ , das heißt  $f$  ist nicht stetig im Nullpunkt.

Insbesondere können wir im allgemeinen keine Kettenregel für  $f \circ c$  formulieren, da die Funktion  $f \circ c$  nicht einmal stetig sein muss. Die Definition der partiellen Ableitungen macht explizit von den Koordinaten auf  $\mathbb{R}^n$  Gebrauch. Es wäre denkbar, dass sich ein besserer Ableitungsbegriff ergibt, wenn alle Richtungen gleichberechtigt betrachtet werden. Dies führt auf den Begriff der Richtungsableitung.

**Definition 2.3 (Richtungsableitung)** Sei  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  offen und  $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^m$ . Für  $x \in \Omega$  und  $v \in \mathbb{R}^n$  heißt der Grenzwert (falls existent)

$$\partial_v f(x) = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{f(x + tv) - f(x)}{t}$$

Richtungsableitung von  $f$  an der Stelle  $x$  in Richtung  $v$ . Dies ist die gewöhnliche Ableitung der Funktion  $t \mapsto f(x + tv)$  an der Stelle  $t = 0$ .

**Beispiel 2.3** Die Richtungsableitung von  $r(x) = |x|$  in  $x \in \mathbb{R}^n \setminus \{0\}$  in Richtung  $v \in \mathbb{R}^n$  ist

$$\partial_v r(x) = \frac{d}{dt} \sqrt{|x|^2 + 2t\langle x, v \rangle + |v|^2} \Big|_{t=0} = \left\langle \frac{x}{|x|}, v \right\rangle.$$

Leider reicht aber selbst die Existenz aller Richtungsableitungen von  $f$  in  $x \in \Omega$  nicht aus, damit  $f$  auch stetig im Punkt  $x$  ist.

**Beispiel 2.4** Betrachte jetzt auf  $\Omega = \mathbb{R}^2$  die Funktion

$$f(x, y) = \begin{cases} \frac{2xy^2}{x^2 + y^4} & (x, y) \neq (0, 0) \\ 0 & (x, y) = (0, 0). \end{cases}$$

Dann existieren im Punkt  $(0,0)$  alle Richtungsableitungen, denn für  $v = (a, b) \neq (0, 0)$  ist

$$\partial_v f(0, 0) = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{2ab^2}{a^2 + t^2b^4} = \begin{cases} 2b^2/a & \text{für } a \neq 0 \\ 0 & \text{für } a = 0. \end{cases}$$

Dennoch ist  $f$  im Nullpunkt unstetig, denn für  $c(t) = (t^2, t)$  gilt  $f(c(t)) = 1$  für alle  $t \neq 0$ .