

1.3.4 Gradient, Divergenz, Rotation

Aus den partiellen Ableitungen des skalaren Feldes $\varphi(\vec{r})$ nach den einzelnen Komponenten des Ortsvektors kann man ein Vektorfeld konstruieren, das sog. **Gradientenfeld** bzw. den **Gradienten** von φ ,

$$\text{grad } \varphi(\vec{r}) \equiv \left(\frac{\partial \varphi(\vec{r})}{\partial x_1}, \frac{\partial \varphi(\vec{r})}{\partial x_2}, \frac{\partial \varphi(\vec{r})}{\partial x_3} \right)^T = \sum_{j=1}^3 \frac{\partial \varphi(\vec{r})}{\partial x_j} \vec{e}_j. \quad (1.78)$$

Eine alternative (modernere und daher weitaus häufiger vorkommende) Schreibweise für den Gradienten ist die folgende. Man definiert zunächst den sog. **Nabla-Operator**, einen **vektorwertigen Differentialoperator**,

$$\vec{\nabla} \equiv \left(\frac{\partial}{\partial x_1}, \frac{\partial}{\partial x_2}, \frac{\partial}{\partial x_3} \right)^T = \sum_{j=1}^3 \vec{e}_j \frac{\partial}{\partial x_j} = \sum_{j=1}^3 \vec{e}_j \partial_j. \quad (1.79)$$

Dieser Operator wirkt auf Funktionen, die rechts von ihm stehen. Damit läßt sich der Gradient von $\varphi(\vec{r})$ auch schreiben als

$$\text{grad } \varphi(\vec{r}) = \vec{\nabla} \varphi(\vec{r}).$$

Mit dem infinitesimalen Differenzvektor $d\vec{r} = (dx_1, dx_2, dx_3)$ kann man daher das totale Differential (1.77) als **Skalarprodukt** des Gradienten von $\varphi(\vec{r})$ mit $d\vec{r}$ schreiben,

$$d\varphi(\vec{r}) = [\text{grad } \varphi(\vec{r})] \cdot d\vec{r} = [\vec{\nabla} \varphi(\vec{r})] \cdot d\vec{r}. \quad (1.80)$$

Wie kann man sich den Gradientenvektor eines Feldes veranschaulichen? Die infinitesimale Positionsänderung $d\vec{r}$ ist beliebig, also können wir sie im speziellen entlang einer Richtung wählen, in der sich $\varphi(\vec{r})$ **nicht** ändert, also entlang einer Höhenlinie $\varphi(\vec{r}) = \text{const.}$, entlang der gilt $d\varphi(\vec{r}) = 0$. Dann ist

$$0 = [\vec{\nabla} \varphi(\vec{r})] \cdot d\vec{r} \Big|_{\text{Höhenlinie}} \implies \vec{\nabla} \varphi(\vec{r}) \perp d\vec{r}.$$

Der Gradient steht also **senkrecht** auf den Höhenlinien, vgl. Abb. 1.41(a). Gleichung (1.80) läßt sich nun wie folgt interpretieren:

$$d\varphi(\vec{r}) = |\vec{\nabla} \varphi(\vec{r})| |d\vec{r}| \cos \theta,$$

wobei θ der Winkel zwischen $\vec{\nabla} \varphi$ und $d\vec{r}$ ist, vgl. Abb. 1.41(b). Falls $\theta = 0$, dann steht $d\vec{r}$ **parallel** zu $\vec{\nabla} \varphi(\vec{r})$, also **senkrecht** zu den Höhenlinien und die Änderung $d\varphi(\vec{r})$ ist maximal. Falls $\theta = \pi/2$, dann steht $d\vec{r}$ senkrecht zu $\vec{\nabla} \varphi(\vec{r})$, also entlang einer Höhenlinie und $d\varphi(\vec{r})$ verschwindet. Für jeden Winkel $0 < \theta < \pi/2$ ist $d\varphi(\vec{r}) > 0$, aber gegenüber der maximal möglichen Änderung um $\cos \theta < 1$ reduziert.

Rechenregeln:

$$1. \vec{\nabla}(\varphi_1 + \varphi_2) = \vec{\nabla} \varphi_1 + \vec{\nabla} \varphi_2.$$

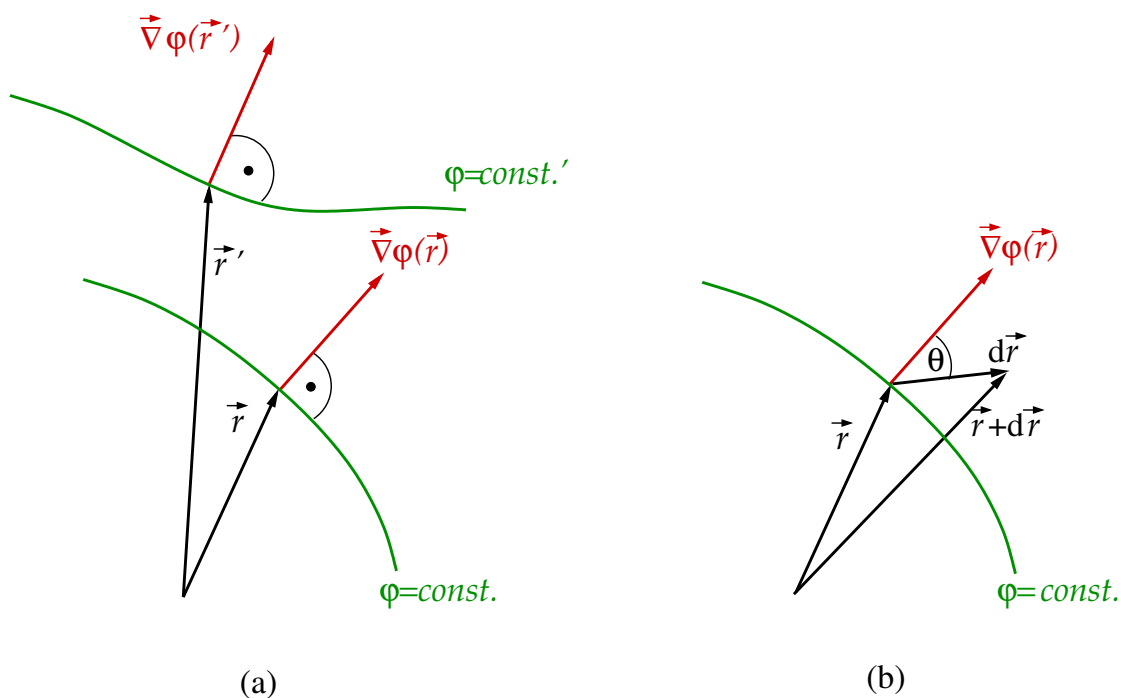


Abbildung 1.41: (a) Veranschaulichung des Gradientenfeldes. (b) Lage der Vektoren $\vec{\nabla}\varphi(\vec{r})$ und $d\vec{r}$ zur Bestimmung des Skalarprodukts $d\varphi(\vec{r}) = \vec{\nabla}\varphi(\vec{r}) \cdot d\vec{r}$.

$$2. \vec{\nabla}(\varphi_1\varphi_2) = (\vec{\nabla}\varphi_1)\varphi_2 + \varphi_1\vec{\nabla}\varphi_2.$$

Den Beweis führt man am einfachsten in Komponentenschreibweise.

Beispiele:

1. Sei $\vec{a} = \overrightarrow{\text{const.}}$. Dann ist

$$\begin{aligned} \vec{\nabla}(\vec{a} \cdot \vec{r}) &= \vec{\nabla} \left(\sum_{i=1}^3 a_i x_i \right) = \sum_{i=1}^3 a_i \vec{\nabla} x_i = \sum_{i=1}^3 a_i \sum_{j=1}^3 \vec{e}_j \partial_j x_i = \sum_{i=1}^3 a_i \sum_{j=1}^3 \vec{e}_j \delta_{ij} \\ &= \sum_{i=1}^3 a_i \vec{e}_i = \vec{a}. \end{aligned}$$

2. Wegen Gl. (1.73) ist

$$\vec{\nabla} r = \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i \partial_i r = \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i \frac{x_i}{r} = \frac{1}{r} \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i x_i = \frac{\vec{r}}{r} = \hat{r}. \quad (1.81)$$

3. Wegen $\partial_i r^{-2} = -2r^{-3} \partial_i r$ und Gl. (1.73) ist

$$\vec{\nabla} \frac{1}{r^2} = \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i \partial_i \frac{1}{r^2} = -\frac{2}{r^3} \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i \frac{x_i}{r} = -\frac{2}{r^3} \hat{r}.$$

4. Mit $f'(r) \equiv df(r)/dr$ und Gl. (1.73) ist

$$\vec{\nabla} f(r) = \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i \partial_i f(r) = \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i \frac{df(r)}{dr} \partial_i r = \sum_{i=1}^3 \vec{e}_i \frac{df(r)}{dr} \frac{x_i}{r} = f'(r) \hat{r} .$$

Der Gradient ist ausschließlich für **skalare** Felder definiert. Der Nabla-Operator ist aber formal ein Vektor, der mit anderen Vektoren durch das Skalarprodukt oder das Vektorprodukt verknüpft werden kann. Die Verknüpfung des Nabla-Operators mit einem stetig differenzierbaren Vektorfeld $\vec{a}(\vec{r})$ mittels des Skalarprodukt führt zum Begriff der **Divergenz** des Vektorfeldes $\vec{a}(\vec{r})$,

$$\operatorname{div} \vec{a}(\vec{r}) \equiv \vec{\nabla} \cdot \vec{a}(\vec{r}) = \sum_{j=1}^3 \partial_j a_j(\vec{r}) . \quad (1.82)$$

Man nennt die Divergenz von $\vec{a}(\vec{r})$ auch das **Quellenfeld** von $\vec{a}(\vec{r})$. Wir werden die physikalische Interpretation aber später ausführlich diskutieren.

Rechenregeln:

1. $\vec{\nabla} \cdot (\vec{a} + \vec{b}) = \vec{\nabla} \cdot \vec{a} + \vec{\nabla} \cdot \vec{b}$.
2. Für $\gamma = \text{const.} \in \mathbb{R}$ gilt $\vec{\nabla} \cdot (\gamma \vec{a}) = \gamma \vec{\nabla} \cdot \vec{a}$.
3. Für ein skalares Feld φ und ein Vektorfeld \vec{a} gilt $\vec{\nabla} \cdot (\varphi \vec{a}) = \varphi \vec{\nabla} \cdot \vec{a} + \vec{a} \cdot \vec{\nabla} \varphi$. Diese Gleichung lautet in etwas antiquierter Fassung $\operatorname{div}(\varphi \vec{a}) = \varphi \operatorname{div} \vec{a} + \vec{a} \cdot \operatorname{grad} \varphi$.

Der Beweis gelingt sehr einfach in Komponentenschreibweise für das Skalarprodukt.

Beispiele:

1. Sei $\vec{a} = \overrightarrow{\text{const.}}$. Dann folgt $\vec{\nabla} \cdot \vec{a} = 0$; konstante Vektorfelder sind quellenfrei.
2. $\vec{\nabla} \cdot \vec{r} = \sum_{j=1}^3 \partial_j x_j = 3$.
3. Sei $\vec{a} = \overrightarrow{\text{const.}}$. Dann ist

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \cdot (\vec{r} \times \vec{a}) &= \sum_{k=1}^3 \partial_k (\vec{r} \times \vec{a})_k = \sum_{k=1}^3 \partial_k \sum_{i,j=1}^3 \epsilon_{ijk} x_i a_j \\ &= \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} a_j \partial_k x_i = \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} a_j \delta_{ik} = 0 , \end{aligned}$$

d.h. das Feld $\vec{r} \times \vec{a}$ ist quellenfrei.

Das Skalarprodukt des Nabla-Operators mit sich selbst führt auf einen neuen Operator, den sog. **Laplace-Operator** Δ :

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \operatorname{grad} \varphi(\vec{r}) &\equiv \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} \varphi(\vec{r}) = \sum_{j=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial \varphi(\vec{r})}{\partial x_j} = \sum_{j=1}^3 \frac{\partial^2 \varphi(\vec{r})}{\partial x_j^2} \equiv \Delta \varphi(\vec{r}) , \\ \text{mit } \Delta &= \sum_{j=1}^3 \frac{\partial^2}{\partial x_j^2} \equiv \sum_{j=1}^3 \partial_j^2 . \end{aligned} \quad (1.83)$$

Zum Schluß verknüpfen wir noch den Nabla-Operator mit einem stetig differenzierbaren Vektorfeld $\vec{a}(\vec{r})$ mittels des Kreuzprodukts. Dies führt zum Begriff der **Rotation** des Vektorfeldes $\vec{a}(\vec{r})$,

$$\begin{aligned} \text{rot } \vec{a}(\vec{r}) &= \vec{\nabla} \times \vec{a}(\vec{r}) = \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} \partial_i a_j(\vec{r}) \vec{e}_k \\ &= \vec{e}_1 \left(\frac{\partial a_3(\vec{r})}{\partial x_2} - \frac{\partial a_2(\vec{r})}{\partial x_3} \right) + \vec{e}_2 \left(\frac{\partial a_1(\vec{r})}{\partial x_3} - \frac{\partial a_3(\vec{r})}{\partial x_1} \right) + \vec{e}_3 \left(\frac{\partial a_2(\vec{r})}{\partial x_1} - \frac{\partial a_1(\vec{r})}{\partial x_2} \right) \end{aligned} \quad (1.84)$$

Die Rotation definiert das sog. **Wirbelfeld** eines Vektorfeldes $\vec{a}(\vec{r})$; mehr zur physikalischen Interpretation folgt später.

Rechenregeln:

1. $\vec{\nabla} \times (\vec{a} + \vec{b}) = \vec{\nabla} \times \vec{a} + \vec{\nabla} \times \vec{b}$.
2. Für $\gamma = \text{const.} \in \mathbb{R}$ gilt $\vec{\nabla} \times (\gamma \vec{a}) = \gamma \vec{\nabla} \times \vec{a}$.
3. $\vec{\nabla} \times (\varphi \vec{a}) = \varphi \vec{\nabla} \times \vec{a} + (\vec{\nabla} \varphi) \times \vec{a}$. Beweis als Übungsaufgabe.
4. Für zweimal stetig differenzierbare skalare Felder $\varphi(\vec{r})$ gilt:

$$\text{rot grad } \varphi(\vec{r}) = \vec{\nabla} \times \left[\vec{\nabla} \varphi(\vec{r}) \right] = 0, \quad (1.85)$$

Gradientenfelder sind stets wirbelfrei.

Beweis:

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \varphi) &= \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} \partial_i (\partial_j \varphi) \vec{e}_k = \sum_{i,j,k=1}^3 \frac{1}{2} (\epsilon_{ijk} - \epsilon_{jik}) (\partial_i \partial_j \varphi) \vec{e}_k \\ &= \frac{1}{2} \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} (\partial_i \partial_j \varphi) \vec{e}_k - \frac{1}{2} \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{jik} (\partial_j \partial_i \varphi) \vec{e}_k, \end{aligned}$$

wobei wir in der zweiten Zeile im zweiten Term die zweifache stetige Differenzierbarkeit von φ ausgenutzt haben, welche auf $\partial_i \partial_j \varphi = \partial_j \partial_i \varphi$ führt. Wenn wir nun im zweiten Term die Umbenennung $i \leftrightarrow j$ in den Summationsindizes vornehmen, sehen wir, dass der zweite Term identisch mit dem ersten ist, die beiden Terme sich also gegenseitig wegheben, q.e.d.

Bemerkung: Die Beweisidee stützt sich auf folgende allgemein gültige Regel. Sei $a_{i_1 i_2 \dots i \dots j \dots i_n}$ ein Tensor n . Stufe, der **symmetrisch** in den Indizes i und j ist, $a_{i_1 i_2 \dots i \dots j \dots i_n} = a_{i_1 i_2 \dots j \dots i \dots i_n}$, und $b_{i_1 i_2 \dots i \dots j \dots i_m}$ ein Tensor m . Stufe, der **antisymmetrisch** im gleichen Indexpaar ist, $b_{i_1 i_2 \dots i \dots j \dots i_m} = -b_{i_1 i_2 \dots j \dots i \dots i_m}$. Dann gilt

$$\sum_{i,j} a_{i_1 i_2 \dots i \dots j \dots i_n} b_{i_1 i_2 \dots i \dots j \dots i_m} = 0. \quad (1.86)$$

Der Beweis erfolgt analog dem für obige Rechenregel 4., indem man unter Benutzung von $b_{i_1 i_2 \dots i_{j \dots i_m}} = (b_{i_1 i_2 \dots i_{j \dots i_m}} - b_{i_1 i_2 \dots j \dots i \dots i_m})/2$ die Doppelsumme in zwei Terme aufspaltet, die Symmetrie von $a_{i_1 i_2 \dots i_{j \dots i_n}}$ im zweiten Term ausnutzt und schließlich die Summationsindizes $i \leftrightarrow j$ umbenennt.

5. Für zweimal stetig differenzierbare Vektorfelder $\vec{a}(\vec{r})$ gilt:

$$\operatorname{div} \operatorname{rot} \vec{a}(\vec{r}) = \vec{\nabla} \cdot \left[\vec{\nabla} \times \vec{a}(\vec{r}) \right] = 0, \quad (1.87)$$

Wirbelfelder sind stets quellenfrei.

Beweis:

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{a}) &= \sum_{i=1}^3 \partial_i \sum_{j,k=1}^3 \epsilon_{jki} (\partial_j a_k) = \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{jki} (\partial_i \partial_j a_k) \\ &= \sum_{i,j,k=1}^3 \frac{1}{2} (\epsilon_{jki} - \epsilon_{ikj}) (\partial_i \partial_j a_k) = \sum_{i,j,k=1}^3 \frac{1}{2} (\epsilon_{ijk} - \epsilon_{jik}) (\partial_i \partial_j a_k). \end{aligned}$$

Ab hier verläuft der Beweis analog dem in der vorangegangenen Regel 4. Man erhält das Ergebnis aber auch schon ausgehend von der vorangehenden Zeile unter Benutzung von Gl. (1.86), denn ϵ_{jki} ist antisymmetrisch in i und j , während $\partial_i \partial_j a_k$ symmetrisch in diesen beiden Indizes ist, q.e.d.

6. Ein Vektorfeld, welches in Richtung des Ortsvektors zeigt und nur vom Betrag des Ortsvektors abhängt, z.B. $f(r) \hat{r}$, bezeichnet man als **Zentralfeld**. Es gilt:

$$\vec{\nabla} \times [f(r) \hat{r}] = 0, \quad (1.88)$$

Zentralfelder sind stets wirbelfrei.

Beweis:

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \times [f(r) \hat{r}] &= \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} \partial_i \left[f(r) \frac{x_j}{r} \right] \vec{e}_k \\ &= \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} \left[f'(r) \frac{x_i}{r} \frac{x_j}{r} + f(r) \frac{r \partial_i x_j - x_j \partial_i r}{r^2} \right] \vec{e}_k \\ &= \sum_{i,j,k=1}^3 \epsilon_{ijk} \left[f'(r) \frac{x_i x_j}{r^2} + f(r) \frac{r \delta_{ij} - x_i x_j / r}{r^2} \right] \vec{e}_k = 0, \end{aligned}$$

nach Anwendung von Gl. (1.86), denn der Ausdruck in eckigen Klammern ist symmetrisch in den Indizes i und j , während ϵ_{ijk} antisymmetrisch ist, q.e.d.

7. Für zweimal stetig differenzierbare Vektorfelder $\vec{a}(\vec{r})$ gilt:

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \operatorname{rot} \vec{a}(\vec{r}) &= \operatorname{grad} \operatorname{div} \vec{a}(\vec{r}) - \Delta \vec{a}(\vec{r}) \\ \text{oder } \vec{\nabla} \times \left[\vec{\nabla} \times \vec{a}(\vec{r}) \right] &= \vec{\nabla} \left[\vec{\nabla} \cdot \vec{a}(\vec{r}) \right] - \Delta \vec{a}(\vec{r}). \end{aligned} \quad (1.89)$$

Beweis als Übungsaufgabe.

1.4 Matrizen und Determinanten

1.4.1 Matrizen

Ein rechteckiges Zahlenschema aus m Zeilen und n Spalten

$$A = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} & \cdots & a_{1n} \\ a_{21} & a_{22} & \cdots & a_{2n} \\ \vdots & & \ddots & \vdots \\ a_{m1} & a_{m2} & \cdots & a_{mn} \end{pmatrix} = (a_{ij})_{\substack{i=1,\dots,m \\ j=1,\dots,n}}$$

heißt **$(m \times n)$ -Matrix**.

Zwei $(m \times n)$ -Matrizen $A = (a_{ij})$ und $B = (b_{ij})$ sind **identisch**, wenn alle ihre Elemente identisch sind, $a_{ij} = b_{ij} \quad \forall i, j, i = 1, \dots, m, j = 1, \dots, n$.

Spezielle Matrizen:

1. **Quadratische Matrix:** $m = n$.
2. **Zeilenvektor:** $m = 1$.
3. **Spaltenvektor:** $n = 1$.
4. **Nullmatrix:** alle Elemente sind null.
5. **Symmetrische Matrix:** quadratische Matrix mit $a_{ij} = a_{ji} \quad \forall i, j$. Insbesondere ist die Matrix dann symmetrisch gegenüber einer Spiegelung ihrer Elemente an der Hauptdiagonalen.

Beispiel:

$$\begin{pmatrix} 1 & 5 & -1 \\ 5 & 2 & 4 \\ -1 & 4 & 3 \end{pmatrix}.$$

6. **Diagonalmatrix:** quadratische Matrix mit $a_{ij} = a_i \delta_{ij}$; nur die Elemente auf der Hauptdiagonalen sind von null verschieden,

$$\text{diag}(a_1, \dots, a_n) = \begin{pmatrix} a_1 & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & \ddots & & \vdots \\ \vdots & & \ddots & 0 \\ 0 & \cdots & 0 & a_n \end{pmatrix}.$$

7. **Einheitsmatrix:** quadratische Matrix mit $a_{ij} = \delta_{ij}$, bzw. Diagonalmatrix mit $a_i = 1$,

$$\mathbf{1} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & \ddots & & \vdots \\ \vdots & & \ddots & 0 \\ 0 & \cdots & 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

8. **Transponierte Matrix:** $A^T = (a_{ij}^T) = (a_{ji})$. Sie folgt aus der Matrix A durch Vertauschen von Zeilen und Spalten,

$$A^T = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{21} & \cdots & a_{m1} \\ a_{12} & a_{22} & \cdots & a_{m2} \\ \vdots & & \ddots & \vdots \\ a_{1n} & a_{2n} & \cdots & a_{mn} \end{pmatrix}.$$

Die transponierte Matrix A^T ist eine $(n \times m)$ -Matrix.

Rang einer Matrix: Man kann die m Zeilen bzw. n Spalten einer $(m \times n)$ -Matrix als Zeilen- bzw. Spaltenvektoren interpretieren. Die Anzahl linear unabhängiger Zeilen- bzw. Spaltenvektoren heißt **Zeilen-** bzw. **Spaltenrang** der Matrix. Man kann zeigen, dass der Zeilenrang mit dem Spaltenrang identisch ist, deshalb spricht man allgemein vom **Rang** der Matrix.

1.4.2 Rechenregeln für Matrizen

1. **Addition:** A, B seien $(m \times n)$ -Matrizen. Dann ist $C = A + B$ eine $(m \times n)$ -Matrix mit den Elementen

$$c_{ij} = a_{ij} + b_{ij} \quad \forall i, j.$$

Matrizen werden also elementweise addiert. Es ist klar, dass man nur Matrizen **gleichen** Typs, also mit gleicher Anzahl von Zeilen und Spalten addieren kann.

2. **Multiplikation mit reellen Zahlen:** A sei eine $(m \times n)$ -Matrix und $\lambda \in \mathbb{R}$. Dann gilt

$$\lambda A = (\lambda a_{ij}).$$

Jedes Element von A wird mit λ multipliziert.

3. **Multiplikation von Matrizen:** Sei A eine $(m \times n)$ -Matrix und B eine $(n \times r)$ -Matrix. Dann ist $C = AB$ eine $(m \times r)$ -Matrix mit den Elementen

$$c_{ij} = \sum_{k=1}^n a_{ik} b_{kj}, \quad i = 1, \dots, m, \quad j = 1, \dots, r.$$

Mit anderen Worten, c_{ij} ist das Skalarprodukt des i -ten **Zeilenvektors** von A mit dem j -ten **Spaltenvektor** von B ,

$$\text{Zeile } i \begin{pmatrix} a_{i1} & \cdots & a_{in} \end{pmatrix} \begin{matrix} \text{Spalte } j \\ \begin{pmatrix} b_{1j} \\ \vdots \\ b_{nj} \end{pmatrix} \end{matrix} = \text{Zeile } i \begin{matrix} \text{Spalte } j \\ \begin{pmatrix} \vdots \\ \cdots c_{ij} \cdots \\ \vdots \end{pmatrix} \end{matrix}.$$

Offenbar ist die Matrizenmultiplikation **nur** für den Fall definiert, dass die **Anzahl der Spalten** der ersten Matrix A mit der **Anzahl der Zeilen** der zweiten Matrix B übereinstimmt.

Spezialfälle:

- (i) $m = r = 1$. In diesem Fall ist A ein Zeilenvektor und B ein Spaltenvektor und die Matrix C besteht aus einem einzigen Element, c_{11} , welches mit dem Skalarprodukt der beiden Vektoren identisch ist,

$$C = AB = (a_{11}, \dots, a_{1n}) \begin{pmatrix} b_{11} \\ \vdots \\ b_{n1} \end{pmatrix} = \sum_{k=1}^n a_{1k} b_{k1} = c_{11} .$$

- (ii) $r = 1$. In diesem Fall ist A eine $(m \times n)$ -Matrix, aber B ein n -dimensionaler Spaltenvektor. Damit ist C ein m -dimensionaler Spaltenvektor,

$$C = AB = \begin{pmatrix} a_{11} & \cdots & a_{1n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ a_{m1} & \cdots & a_{mn} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_1 \\ \vdots \\ b_n \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} c_1 \\ \vdots \\ c_m \end{pmatrix} , \quad c_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} b_j .$$

Die Matrizenmultiplikation ist **nicht kommutativ**,

$$AB \neq BA .$$

Dies ist klar, da i.a. $m \neq r$ und das Produkt BA gar nicht definiert ist. Für den Fall, dass $m = r$, ist dies ebenfalls klar, da AB eine $(m \times m)$ -Matrix ist, während BA eine $(n \times n)$ -Matrix ist und i.a. $m \neq n$. Voraussetzung für die Kommutativität der Matrizen A und B wäre also, dass $m = n = r$, d.h. dass sie **quadratische** Matrizen sind. Aber selbst dann ist das Produkt AB nicht gleich BA , wie man sich anhand von Gegenbeispielen leicht klarmacht.

4. **Inverse Matrix:** Die inverse Matrix A^{-1} hat die Eigenschaft, dass

$$A^{-1}A = AA^{-1} = \mathbf{1} .$$

1.4.3 Drehmatrizen

Seien Σ, Σ' zwei rechtshändige Koordinatensysteme, repräsentiert durch die Orthonormalbasen $\{\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3\}$ bzw. $\{\vec{e}'_1, \vec{e}'_2, \vec{e}'_3\}$. Man kann durch eine **Translation** bewirken, dass die Ursprünge von Σ und Σ' zusammenfallen, $O = O'$. Dann sind Σ und Σ' i.a. noch gegeneinander gedreht, vgl. Abb. [1.42](#).

Wir betrachten nun den Ortsvektor der Position eines physikalischen Objektes, die selbstverständlich **unabhängig** von der Wahl des Koordinatensystems ist,

$$\vec{r} = \sum_{j=1}^3 x_j \vec{e}_j = \sum_{j=1}^3 x'_j \vec{e}'_j . \quad (1.90)$$

Bei vorgegebenen Basen $\{\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3\}$ und $\{\vec{e}'_1, \vec{e}'_2, \vec{e}'_3\}$ und bei Kenntnis der Komponenten x_j lassen sich die Komponenten x'_i durch Projektion von [\(1.90\)](#) auf den Einheitsvektor \vec{e}'_i ausrechnen,

$$\sum_{j=1}^3 x_j \vec{e}_j \cdot \vec{e}'_i = \sum_{j=1}^3 x'_j \vec{e}'_j \cdot \vec{e}'_i = \sum_{j=1}^3 x'_j \delta_{ji} = x'_i , \quad (1.91)$$

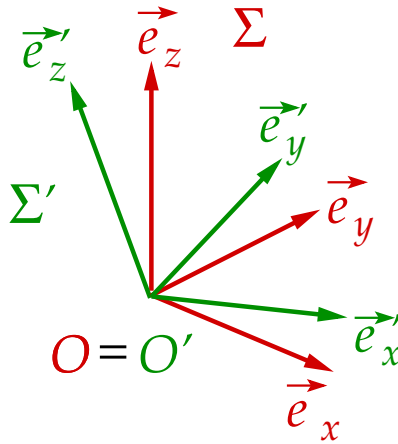


Abbildung 1.42: Die beiden gegeneinander gedrehten Koordinatensysteme Σ und Σ' .

wobei wir die Orthonormalität der Einheitsvektoren in der gestrichenen Basis ausgenutzt haben, $\vec{e}'_j \cdot \vec{e}'_i = \delta_{ji}$. Die Frage ist, wie das Skalarprodukt $\vec{e}_j \cdot \vec{e}'_i$ zu berechnen ist. Dazu machen wir die folgende Überlegung. Jeder Einheitsvektor \vec{e}'_i im gestrichenen System hat natürlich auch eine Komponentendarstellung im ungestrichenen System,

$$\vec{e}'_i = \sum_{k=1}^3 d_{ik} \vec{e}_k, \quad (1.92)$$

wobei wir die Komponenten des i -ten gestrichenen Einheitsvektors im ungestrichenen System mit d_{ik} bezeichnet haben. Durch Projektion dieser Gleichung auf \vec{e}_j und Ausnutzen der Orthonormalität $\vec{e}_j \cdot \vec{e}_k = \delta_{jk}$ erhalten wir

$$\vec{e}_j \cdot \vec{e}'_i = \sum_{k=1}^3 d_{ik} \vec{e}_j \cdot \vec{e}_k = \sum_{k=1}^3 d_{ik} \delta_{jk} = d_{ij} = \cos \varphi_{ij}, \quad (1.93)$$

wobei φ_{ij} der Winkel zwischen der i -ten Achse im gestrichenen System Σ' und der j -ten Achse im ungestrichenen System Σ ist.

Die neun Zahlen d_{ij} , $i, j = 1, 2, 3$, lassen sich in Form einer (3×3) -Matrix schreiben, der sog. **Drehmatrix**,

$$D = (d_{ij}) = (\cos \varphi_{ij}) = \begin{pmatrix} d_{11} & d_{12} & d_{13} \\ d_{21} & d_{22} & d_{23} \\ d_{31} & d_{32} & d_{33} \end{pmatrix}. \quad (1.94)$$

Aus der Orthonormalität der Basisvektoren und Gl. (1.92) berechnen wir

$$\delta_{ij} = \vec{e}'_i \cdot \vec{e}'_j = \sum_{k,l=1}^3 d_{ik} d_{jl} \vec{e}_k \cdot \vec{e}_l = \sum_{k,l=1}^3 d_{ik} d_{jl} \delta_{kl} = \sum_{k=1}^3 d_{ik} d_{jk}. \quad (1.95)$$

Dies bedeutet, dass der Zeilenvektor, der durch die Elemente der i -ten Zeile der Drehmatrix D gebildet wird, orthonormal zu dem Zeilenvektor ist, der durch die Elemente der

j -ten Zeile gebildet wird. Man bezeichnet diesen Sachverhalt auch als **Zeilenorthonormalität** der Drehmatrix.

Gleichung (1.91) kann nun unter Zuhilfenahme von Gl. (1.93) folgendermaßen geschrieben werden,

$$x'_i = \sum_{j=1}^3 d_{ij} x_j, \quad (1.96)$$

bzw. in Matrixschreibweise

$$\vec{r}(\Sigma') = D \vec{r}(\Sigma). \quad (1.97)$$

Hierbei bezeichnet $\vec{r}(\Sigma')$ den Vektor, der aus den Komponenten x'_j des Ortsvektors im gestrichenen, gegenüber Σ **gedrehten** System Σ' gebildet wird, während $\vec{r}(\Sigma)$ der Ortsvektor im ungestrichenen System Σ ist. Die Drehmatrix D bewirkt die Drehung des Koordinatensystems Σ nach Σ' . Man beachte hierbei, dass sich der **physikalische Ort** des Objektes **nicht** ändert, sondern lediglich das Koordinatensystem zur Beschreibung dieses Ortes. Drehungen des Koordinatensystems bezeichnet man als **passive Drehungen**. Im Gegensatz dazu gibt es auch die sog. **aktiven Drehungen**, bei denen sich das Koordinatensystem nicht ändert, aber Vektoren in diesem System gedreht werden und damit ihre Lage verändern.

21.11.2016

Die **inverse** Matrix D^{-1} macht die Transformation (1.97) rückgängig,

$$D^{-1} \vec{r}(\Sigma') = D^{-1} D \vec{r}(\Sigma) = \mathbf{1} \vec{r}(\Sigma) = \vec{r}(\Sigma). \quad (1.98)$$

Die Elemente d_{ij}^{-1} von D^{-1} ergeben sich aus folgender Überlegung. Wir projizieren Gl. (1.90) auf \vec{e}_i und benutzen Gl. (1.93) in der Form $\vec{e}'_j \cdot \vec{e}_i = \vec{e}_i \cdot \vec{e}'_j = d_{ji}$:

$$x_i = \sum_{j=1}^3 x'_j \vec{e}'_j \cdot \vec{e}_i = \sum_{j=1}^3 d_{ji} x'_j,$$

oder unter Benutzung von $d_{ji} = d_{ij}^T$ in Matrixschreibweise:

$$\vec{r}(\Sigma) = D^T \vec{r}(\Sigma'). \quad (1.99)$$

Der Vergleich von Gl. (1.98) mit Gl. (1.99) liefert:

$$D^{-1} = D^T, \quad d_{ij}^{-1} = d_{ij}^T = d_{ji}. \quad (1.100)$$

Matrizen, die diese Identität erfüllen, nennt man **orthogonale Matrizen**.

Die Zeilenorthonormalität (1.95) läßt sich ebenfalls in Matrixschreibweise fassen:

$$\delta_{ij} = \sum_{k=1}^3 d_{ik} d_{jk} = \sum_{k=1}^3 d_{ik} d_{kj}^T = \sum_{k=1}^3 d_{ik} d_{kj}^{-1} \iff \mathbf{1} = D D^T = D D^{-1}.$$

Es gilt aber auch $\mathbf{1} = D^{-1} D$, oder in Komponenten

$$\delta_{ij} = \sum_{k=1}^3 d_{ik}^{-1} d_{kj} = \sum_{k=1}^3 d_{ik}^T d_{kj} = \sum_{k=1}^3 d_{ki} d_{kj}. \quad (1.101)$$