

# 0. Rotation und Divergenz von $\mathbf{E}$

Die folgenden Bedingungen müssen für jedes statische elektrische Feld  $\mathbf{E}(\mathbf{x})$  gelten:

$$\text{Rotation : } \nabla \times \mathbf{E} = \epsilon_{ijk} \cdot \partial_j \cdot E_k = 0$$

$$\text{Divergenz : } \nabla \cdot \mathbf{E} = \partial_j \cdot E_j = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

Der Vollständigkeit halber auch die Formel für den Gradienten:

$$\text{Gradient : } (\nabla g)_i = \partial_i g$$

---

## 1. Gauß'sches Gesetz

### Integralform

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \int_V \rho(\mathbf{x}) \cdot d^3x = \frac{Q_{\text{enclosed}}}{\epsilon_0}$$

---

## 2. Das elektrische Feld

### Allgemeine Zusammenhänge

$$U = s \cdot E$$

$$F = q \cdot E$$

$$E = -\nabla V$$

### Bedingungen für elektrisches Feld in Elektrostatik (= Maxwell-Gleichungen in Elektrostatik)

$$\nabla \times E = 0$$

$$\nabla \cdot E = \frac{\rho}{\epsilon_0} \implies \text{Gauss'sches Gesetz}$$

### Colulomb'scher Ausdruck für $E_i(x_m)$

$$E_i(x_m) = \frac{1}{4\pi \cdot \epsilon_0} \cdot \int d^3x \cdot \frac{\rho(x_m) \cdot (x_i - x'_i)}{|x_m - x'_m|^3}$$

### Dipolmoment

$$\vec{p} = \sum q_i \cdot \vec{r}_i$$

### Energie

Die Selbstenergie  $U$  eines elektrischen Feldes  $E$  ist:

$$U = \frac{\epsilon_0}{2} \cdot \int E^2 d^3x$$

---

## 3. Poisson's Gleichung

$$-\nabla^2 V = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

---

## 4. Das elektrische Potential

$$V(\mathbf{x}) = \frac{1}{4\pi \cdot \epsilon_0} \cdot \int \frac{\rho(\mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|} d^3x'$$

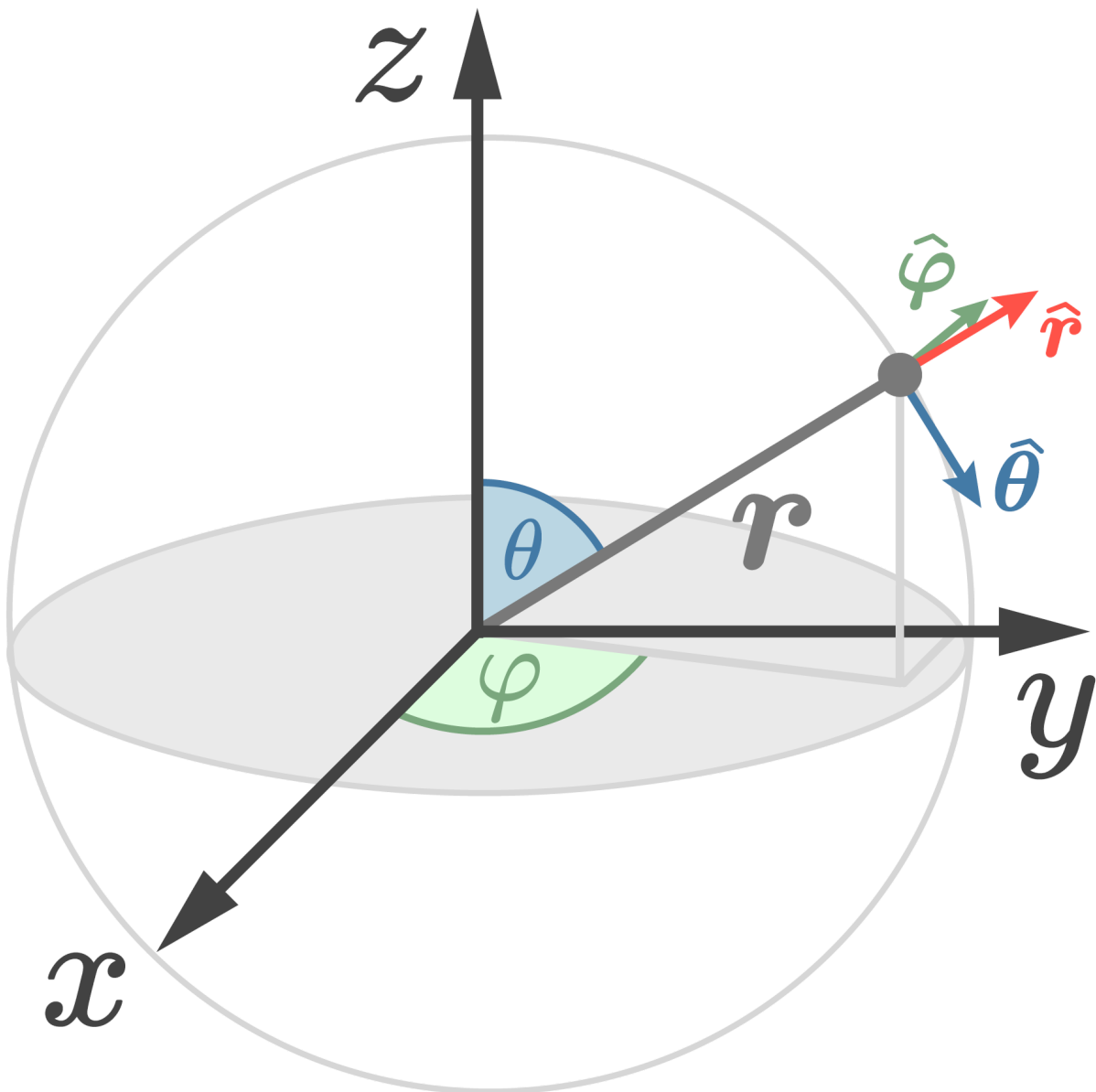
Ist das elektrische Feld bekannt, gilt für das elektrische Potential:

$$V(x) = - \int_{\Gamma} E dl$$

Das elektrische Potential entspricht dem Wegintegral von  $x_0$  nach  $x$ .

---

## 5. Kugelkoordinaten



$$\vec{r}(R, \theta, \varphi) = \begin{bmatrix} R \cdot \sin \theta \cdot \cos \varphi \\ R \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi \\ R \cdot \cos \theta \end{bmatrix}$$

Bzw. mit einer anderen Parametrisierung:

$$\vec{r}(R, s, t) = \begin{bmatrix} R \cdot \sin s \cdot \cos t \\ R \cdot \sin s \cdot \sin t \\ R \cdot \cos s \end{bmatrix}$$

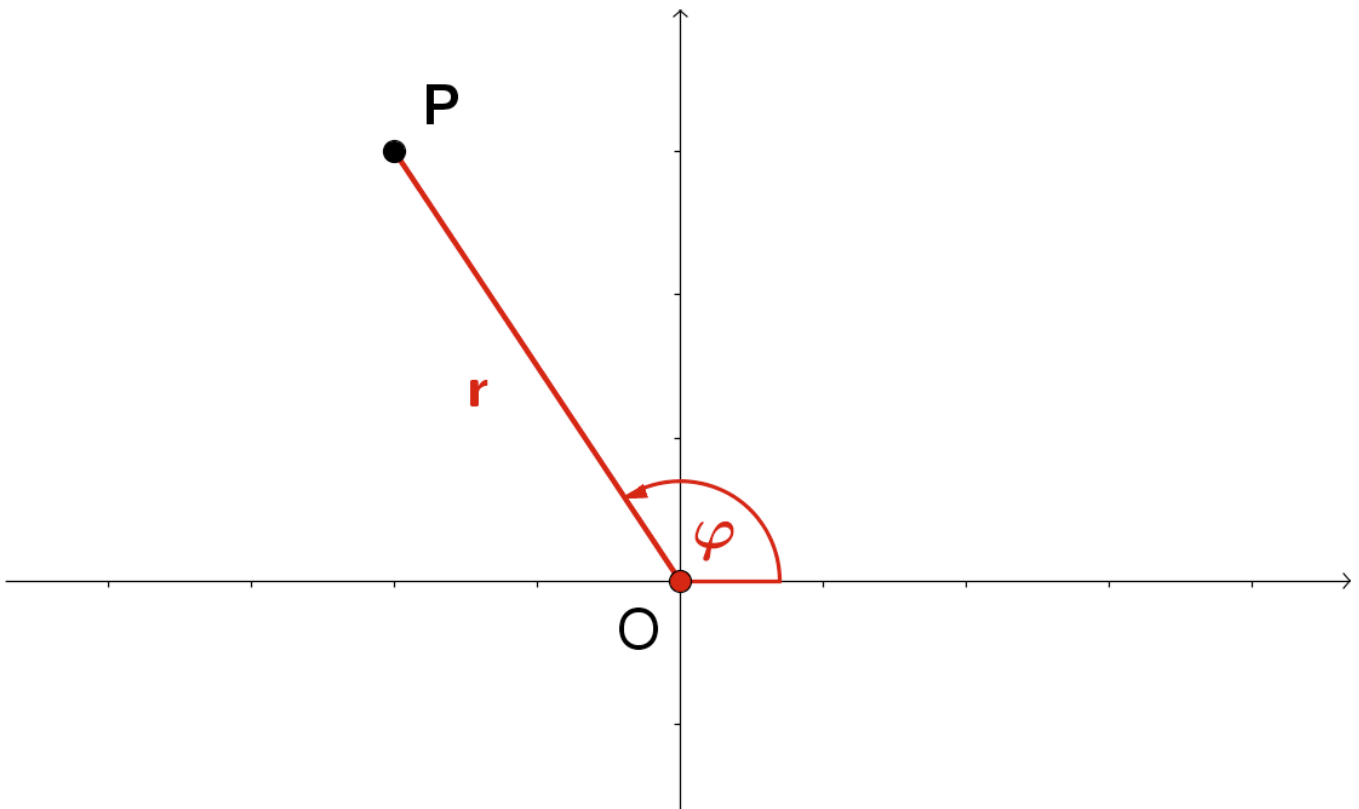
In Kugelkoordinaten gilt:

$$dV = r^2 \cdot \sin \theta$$

Zum Beispiel:

$$\int_V E dV = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^\pi E d\theta d\varphi dr = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^\pi E \cdot r^2 \cdot \sin \theta d\theta d\varphi dr = 4\pi \cdot \int_0^R E \cdot r^2 dr$$

## 6. Kreiskoordinaten / Polarkoordinaten

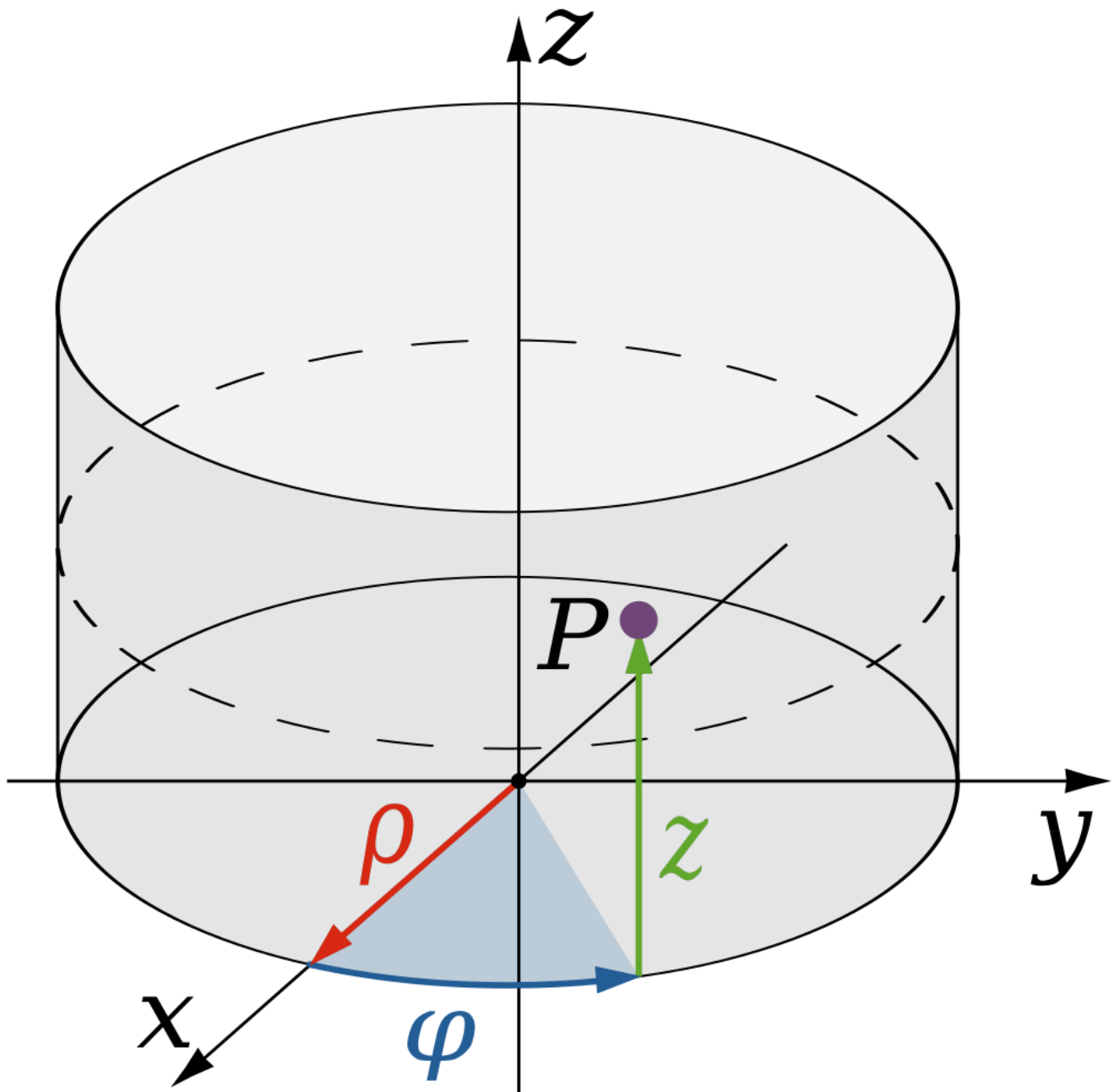


$$\vec{r}(R, \varphi) = \begin{bmatrix} R \cdot \cos \varphi \\ R \cdot \sin \varphi \end{bmatrix}$$

Bzw. mit einer anderen Parametrisierung:

$$\vec{r}(s, t) = \begin{bmatrix} s \cdot \cos t \\ s \cdot \sin t \end{bmatrix}$$

## 7. Zylinderkoordinaten



$$\vec{r}(R, \varphi) = \begin{bmatrix} R \cdot \cos \varphi \\ R \cdot \sin \varphi \end{bmatrix}$$

Bzw. mit einer anderen Parametrisierung:

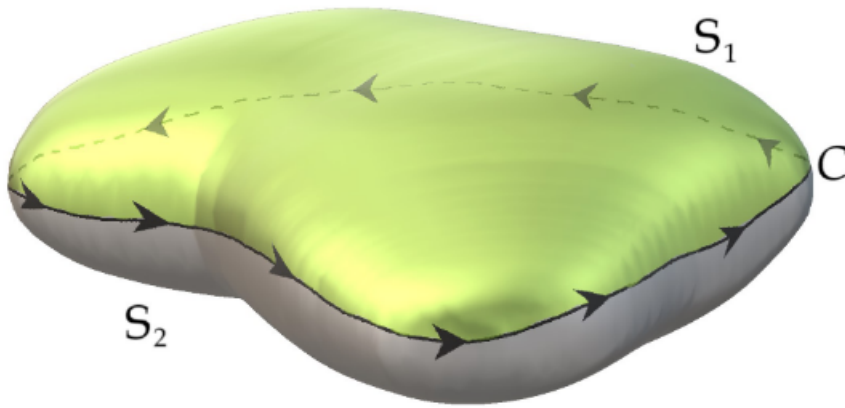
$$\vec{r}(s, t) = \begin{bmatrix} s \cdot \cos t \\ s \cdot \sin t \end{bmatrix}$$

## Zylindersymmetrie

An den Deckflächen eines zylindersymmetrischen Systems ist  $\vec{E} \perp dA$ . Daher sind diese für den Betrag des elektrischen Feldes irrelevant. ( $\vec{E} = 0$ )

---

## 8. Integralsätze



## Gaußscher Integralsatz

Der Satz von Gauß lautet für ein vom Rand  $\partial V$  eingeschlossenes Volumen  $V$  für ein beliebiges Vektorfeld mit den Komponenten  $E_i$ :

$$\int d^3V \partial_i E_i = \oint_{\partial V} dA_i E_i$$

wobei  $A_i$  die Komponenten des (stets nach außen gerichteten) Flächennormalvektors am Rand des Volumens sind.

## Stokescher Integralsatz

Der Satz von Stokes verknüpft ein Oberflächenintegral über eine (gekrümmte) Fläche mit einem Kurvenintegral über den Rand der Fläche:

$$\int_S dA_i \epsilon_{ijk} \partial_j F_k = \oint_{\partial S} ds_i F_i$$

## 9. Integrationsregeln

### Potenzregel

$$\int x^n dx = \frac{1}{n+1} \cdot x^{n+1} + C$$

### Faktorregel

$$\int c \cdot f(x) dx = c \cdot \int f(x) dx$$

### Summenregel

$$\int (f(x) + g(x)) dx = \int f(x) dx + \int g(x) dx$$

### Differenzregel

$$\int (f(x) - g(x)) dx = \int f(x) dx - \int g(x) dx$$

### Partielle Integration

$$\int f'(x) \cdot g(x) dx = f(x) \cdot g(x) - \int f(x) \cdot g'(x)$$

## Integration durch Substitution

$$\int f(x) dx = \int f(\varphi(u)) \cdot \varphi'(u) du$$

## Besondere Regeln

$$\int \frac{1}{x} dx = \ln(|x|) + C$$

---

## 10. Ableitungsregeln

### Ableitung einer Konstanten

$$f(x) = C \rightarrow f'(x) = 0$$

### Ableitung von x

$$f(x) = x \rightarrow f'(x) = 1$$

### Potenzregel

$$f(x) = x^n \rightarrow f'(x) = n \cdot x^{n-1}$$

### Faktorregel

$$f(x) = c \cdot g(x) \rightarrow f'(x) = c \cdot g'(x)$$

### Summenregel

$$f(x) = g(x) + h(x) \rightarrow f'(x) = g'(x) + h'(x)$$

### Differenzregel

$$f(x) = g(x) - h(x) \rightarrow f'(x) = g'(x) - h'(x)$$

### Produktregel

$$f(x) = g(x) \cdot h(x) \rightarrow f'(x) = g'(x) \cdot h(x) + g(x) \cdot h'(x)$$

### Quotientenregel

$$f(x) = \frac{g(x)}{h(x)} \rightarrow f'(x) = \frac{h(x) \cdot g'(x) - g(x) \cdot h'(x)}{h^2(x)}$$

### Kettenregel

$$f(x) = g(h(x)) \rightarrow f'(x) = g'(h(x)) \cdot h'(x)$$

## Besondere Regeln

$$f(x) = \sqrt{x} \rightarrow f'(x) = \frac{1}{2 \cdot \sqrt{x}}$$

$$f(x) = e^x \rightarrow f'(x) = e^x$$

$$f(x) = \ln(x) \rightarrow f'(x) = \frac{1}{x}$$

$$f(x) = \sin x \rightarrow f'(x) = \cos x$$

$$f(x) = \cos x \rightarrow f'(x) = -\sin x$$

$$f(x) = \tan x \rightarrow f'(x) = \frac{1}{\cos^2 x}$$


---

## 11. Indexschreibweise

$$a \cdot b = a_i \cdot b_i$$

$$\vec{a} \times \vec{b} = \epsilon_{ijk} \cdot a_j \cdot b_k$$

$$\partial_i a_j = \delta_{ij}$$

$$\delta_{ij} \cdot a_i = a_j$$

$$\delta_{ij} \cdot \delta_{jk} = \delta_{ik}$$

$$\partial_i x_i = \delta_{ii} = n = 3$$

$$\epsilon_{ijk} \cdot \epsilon_{klm} = \det \begin{bmatrix} \delta_{il} & \delta_{im} \\ \delta_{jl} & \delta_{jm} \end{bmatrix} = \delta_{il} \cdot \delta_{jm} - \delta_{jl} \cdot \delta_{im}$$

Das Levi-Civita-Symbol ändert unter Vertauschung zweier Indizes das Vorzeichen. z.B.:

$$\epsilon_{ijk} = -\epsilon_{jik}$$

$$\epsilon_{123} = 1$$

$$\epsilon_{132} = -1$$

$$\epsilon_{122} = 0$$


---

## 12. PLATZHALTER

---

## 13. Allgemeine Rechenregeln

$$\hat{r} = \frac{\vec{r}}{|r|}$$


---

## 14. Regel von de L'Hospital

Die Regel von de L'Hospital erlaubt es in vielen Fällen, den Grenzwert von Funktionen selbst dann noch zu bestimmen, wenn deren Funktionsterm beim Erreichen der betreffenden Grenze einen unbestimmten Ausdruck liefert. Zum Beispiel:  $\frac{0}{0}, 0 \cdot \infty, \infty - \infty, \frac{\infty}{\infty}, 0^0, \infty^0, 1^\infty$

Die Regel von de L'Hospital besagt dann, dass, falls der Grenzwert  $\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{f'(x)}{g'(x)}$  existiert, dieser zugleich der Grenzwert  $\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{f(x)}{g(x)}$  sei, wobei  $f'(x)$  und  $g'(x)$  hier die ersten Ableitungen der Funktionen  $f(x)$  und  $g(x)$  sein sollen.

---

## 15. Geometrische Formen

### Kreis

Umfang:  $2\pi \cdot r$

Fläche:  $r^2 \cdot \pi$

### Zylinder

Mantelfläche:  $2\pi \cdot r \cdot h$

Volumen:  $r^2 \cdot \pi \cdot h$

## Kugel

Oberfläche:  $4\pi \cdot r^2$

Volumen:  $\frac{4}{3} \cdot \pi \cdot r^3$

---

## 16. Heaviside Funktion

Die Heaviside-Funktion hat für jede beliebige negative Zahl den Wert 0, andernfalls den Wert 1. Die Heaviside-Funktion ist mit Ausnahme der Stelle  $x = 0$  überall stetig.

$$\theta(x) = \begin{cases} 0 & \text{für } x < 0 \\ 1 & \text{für } x \geq 0 \end{cases}$$

---

## 17. Dirac Funktion

$$\delta(x) = \begin{cases} 1 & \text{für } x = 0 \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$

---

## 18. Wirbelfreiheit

Zeigen Sie die Rotationsfreiheit des elektrischen Feldes  $E^i(x^m)$  unter Verwendung des Coulomb'schen Ausdrucks für  $E^i(x^m)$  in Abhängigkeit von der Raumladungsdichte  $\rho(x^m)$ .

Der Coulomb-Ausdruck für das elektrische Feld ist:

$$E_i(x_m) = \frac{1}{4\pi \cdot \epsilon_0} \cdot \int_V \rho(\mathbf{x}'_m) \cdot \frac{\mathbf{x}_i - \mathbf{x}'_i}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|^3} d^3x'$$

Das elektrische Feld ist der negative Gradient des elektrischen Potentials. Für später wird daher die folgende Nebenrechnung benötigt:

$$\begin{aligned} \partial_i \underbrace{\frac{1}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|}}_{\text{Abstand}} &= \partial_i \frac{1}{|\mathbf{x}|} = \partial_i \frac{1}{\sqrt{\mathbf{x}^2}} = -\frac{1}{2} \cdot \underbrace{\frac{1}{\sqrt{\mathbf{x}^2}^3}}_{\text{äußere Ableitung}} \cdot \partial_i \mathbf{x}^2 = -\frac{1}{2} \cdot \frac{1}{\sqrt{\mathbf{x}^2}^3} \cdot \underbrace{2 \cdot \mathbf{x}}_{\text{innere Ableitung}} \cdot \delta_{im} \\ &= -\frac{\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|^3} \cdot \delta_{im} = -\frac{\mathbf{x}_i - \mathbf{x}'_i}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|^3} \end{aligned}$$

Aus der Nebenrechnung lässt sich demnach ablesen:

$$-\nabla \frac{1}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|} = \frac{\mathbf{x}_i - \mathbf{x}'_i}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|^3}$$

Dieser Zusammenhang lässt sich nun in den Coulomb-Ausdruck für das elektrische Feld einsetzen:

$$E_i(x_m) = \frac{1}{4\pi \cdot \epsilon_0} \cdot \int_V \rho(\mathbf{x}'_m) \cdot \left( -\nabla \frac{1}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|} \right) d^3x'$$

Dieser Ausdruck kann vereinfacht werden zu:

$$E_i(x_m) = -\nabla \underbrace{\left( \frac{1}{4\pi \cdot \epsilon_0} \cdot \int_V \frac{\rho(\mathbf{x}'_m)}{|\mathbf{x}_m - \mathbf{x}'_m|} d^3x' \right)}_{=V(\mathbf{x}_m)}$$



Die Rotation des elektrischen Feldes kann damit wie folgt angeschrieben werden:

$$\epsilon_{ijk} \cdot \partial_j \cdot E_k = \epsilon_{ijk} \cdot \partial_j \cdot (-\partial_k V) = -\epsilon_{ijk} \cdot \partial_j \cdot \partial_k V = 0$$

$\nabla \rightarrow$  antisymmetrisch

$\cup \rightarrow$  symmetrisch

Die Multiplikation einer symmetrischen und einer antisymmetrischen Funktion ergibt jedenfalls 0.

Der Nachweis dafür ist wie folgt:

$$\begin{aligned} A_{ij} \cdot S_{ij} &= -A_{ji} \cdot S_{ji} \stackrel{\text{umbenennen}}{=} -A_{ij} \cdot S_{ij} \\ \implies 2 \cdot A_{ij} \cdot S_{ij} &= 0 \end{aligned}$$

Dadurch folgt, dass die Multiplikation eines antisymmetrischen Vektors mit einem symmetrischen Vektor 0 ergibt.

## 19. Elektrostatische Maxwell-Gleichungen

### Erste Maxwell-Gleichung

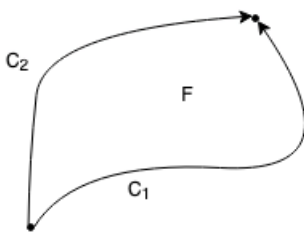
$$\nabla \times \mathbf{E} = 0$$

### Zweite Maxwell-Gleichung

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

## 20. Wegunabhängigkeit

Für das elektrische Feld  $E^i(x^m)$  weise man mithilfe des Stoke'schen Satzes, die Gleichheit der Transportintegrale entlang zweier Kurven  $x_1^i(t)$  und  $x_2^i(t)$ , welche respektive gleichen Anfangs- und Endpunkt besitzen und eine Fläche  $F$  beranden, nach.



Der Satz von Stokes verknüpft allgemein ein Oberflächenintegral über eine (gekrümmte) Fläche mit einem Kurvenintegral über den Rand der Fläche:

$$\int_S dA_i \epsilon_{ijk} \partial_j F_k = \oint_{\partial S} ds_i F_i$$

Angewandt auf das elektrische Feld  $E_i(x_m)$  entspricht der Satz von Stokes:

$$\int_F \nabla \times \mathbf{E} dF = \oint_C \mathbf{E} ds$$

Mit der Fläche  $F$  aus der Skizze, kann man das Wegintegral über  $C$  auf  $C_1$  und  $C_2$  aufteilen: (Nachdem für eine geschlossene Kurve  $C_2$  gegen den Richtungssinn der Kurve  $C$  laufen muss, hat das Integral ein negatives Vorzeichen.)

$$\int_F \underbrace{\nabla \times \mathbf{E}}_{=0} dF = \oint_{C_1} \mathbf{E} ds - \oint_{C_2} \mathbf{E} ds$$

Wie bereits bei der Wirbelfreiheit des elektrischen Feldes in der Elektrostatik gezeigt, ist die Rotation von  $\mathbf{E}$  gleich 0. (Zudem ist dieser Zusammenhang eine Maxwell-Gleichung.) Damit ergibt sich:

$$0 = \oint_{C_1} \mathbf{E} ds - \oint_{C_2} \mathbf{E} ds$$

Vereinfacht zeigt sich somit, dass das elektrische Potential unabhängig von der Kurve  $C_n$  (also unabhängig von dem Weg) ist:

$$-\oint_{C_1} \mathbf{E} ds = -\oint_{C_2} \mathbf{E} ds$$

*Nachsatz:* Das elektrische Feld ist der negative Gradient des elektrischen Potentials. Daher gilt der Zusammenhang:

$$V(\mathbf{x}) = - \int_{\Gamma} \mathbf{E} dl$$