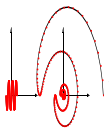


# Über die komplexen Zahlen

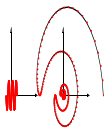
Dipl.-Ing. (FH)  
Alexander Kiebler  
E-Mail: alexander\_kiebler@gmx.net  
Tel.: 01625611283

—Lustige Lebensweisheit—  
*Ein Mensch würde nie dazu kommen, etwas zu tun,  
wenn er stets warten würde, bis er es so gut kann,  
dass niemand mehr einen Fehler entdecken könnte.*



# Inhaltsverzeichnis

<b>Elektrostatik</b>	<b>1</b>	<b>3</b>
1.1	Skalares Potential .....	3
1.2	Dipol .....	4
1.3	Maßsystem .....	4
<b>Stationäres strömungsfeld</b>	<b>2</b>	<b>4</b>
<b>Magnetostatik</b>	<b>3</b>	<b>4</b>
<b>Quasistationäre Näherung</b>	<b>4</b>	<b>5</b>
<b>Elektrodynamik</b>	<b>5</b>	<b>5</b>



# Elektrostatik 1

## 1.1 Skalares Potential

Die Maxwellgleichungen ohne magnetische Monopole haben die Form:

$$\operatorname{rot} \vec{H} = \vec{g} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \quad (1)$$

$$\operatorname{rot} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad (2)$$

$$\operatorname{div} \vec{B} = 0 \quad (3)$$

$$\operatorname{div} \vec{D} = \rho \quad (4)$$

In der Elektrostatik werden sie vereinfacht zu:

$$\operatorname{rot} \vec{E} = 0 \quad (5)$$

$$\operatorname{div} \vec{D} = \rho \quad (6)$$

Dabei ist die elektrische Feldstärke an einem Ort  $\vec{r}$  einer Ladung  $Q_1$  welche sich an einem Ort  $r_1$  befindet gegeben durch:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{r} - \vec{r}_1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} (-1) \operatorname{grad} \left( \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|} \right) \quad (7)$$

Da wir davon ausgehen, dass sich zwei Ladungen nicht beeinflussen gilt das **Superpositionsgesetz**. (Dies gilt wahrscheinlich für hohe Spannungen nicht und stellt somit eine Näherung dar)

$$\vec{E}(\vec{r}) = \sum_i^n \vec{E}_i(\vec{r}) = \sum_i^n \frac{Q_i}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{r} - \vec{r}_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3} = \sum_i^n \frac{Q_i}{4\pi\epsilon_0} (-1) \operatorname{grad} \left( \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_i|} \right) \quad (8)$$

Wenn nun die Ladung  $Q$  als kontinuierliche Funktion  $\rho(\vec{r}')$  gegeben ist, so ergibt sich das elektrische Feld zu:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(\vec{r}') \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} d\tau' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(\vec{r}') (-1) \operatorname{grad} \left( \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \right) d\tau' \quad (9)$$

Dabei ist das Potential  $\varphi$  an einem Ort  $\vec{r}$  einer Ladung  $Q_1$  welche sich bei  $\vec{r}_1$  befindet gegeben durch:

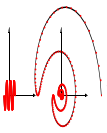
$$\varphi(\vec{r}) = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|} \quad (10)$$

Demnach ist:

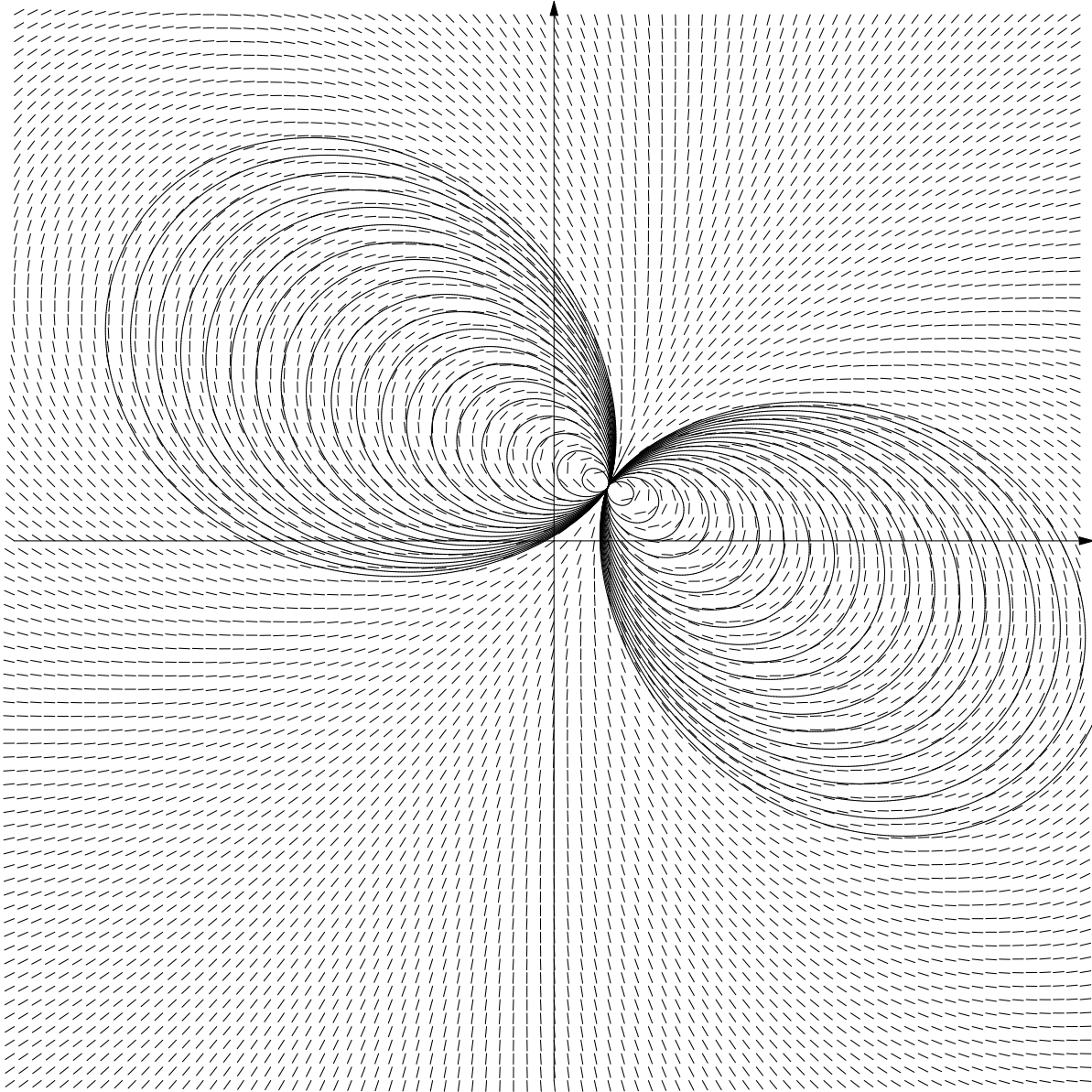
$$\vec{E}(\vec{r}) = -\operatorname{grad}(\varphi(\vec{r})) \quad (11)$$

Da wir das elektrische Feld  $\vec{E}(\vec{r})$  durch Gradientenbildung eines skalaren Potentials gewonnen haben gilt die Vereinfachung der Wirbelfreiheit des elektrostatischen Feldes und die erste Gleichung ist erfüllt:

$$\operatorname{rot} \left( \vec{E}(\vec{r}) \right) = \operatorname{rot} \left( -\operatorname{grad}(\varphi(\vec{r})) \right) = \left( \frac{\partial \partial \varphi(\vec{r})}{\partial z \partial y} - \frac{\partial \partial \varphi(\vec{r})}{\partial y \partial z}; \frac{\partial \partial \varphi(\vec{r})}{\partial z \partial x} - \frac{\partial \partial \varphi(\vec{r})}{\partial x \partial z}; \frac{\partial \partial \varphi(\vec{r})}{\partial y \partial x} - \frac{\partial \partial \varphi(\vec{r})}{\partial x \partial y} \right) = 0 \quad (12)$$

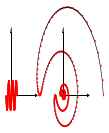


## 1.2 Dipol



## 1.3 Maßsystem

# Stationäres strömungsfeld 2



**Magnetostatik 3**

**Quasistationäre Näherung 4**

**Elektrodynamik 5**