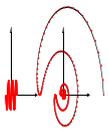


Über die komplexen Zahlen

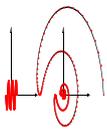
Dipl.-Ing. (FH)
Alexander Kiebler
E-Mail: alexander_kiebler@gmx.net
Tel.: 01625611283

—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

Elektrostatik	1	3
1.1	Skalares Potential	3
1.2	Dipol	4
1.3	Maßsystem	4
Stationäres strömungsfeld	2	4
Magnetostatik	3	4
Quasistationäre Näherung	4	5
Elektrodynamik	5	5



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 φ an einem Ort \vec{r} einer Ladung Q_1 welche sich bei \vec{r}_1 befindet gegeben durch:

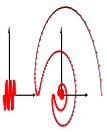
$$\varphi(\vec{r}) = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|} \quad (10)$$

Demnach ist:

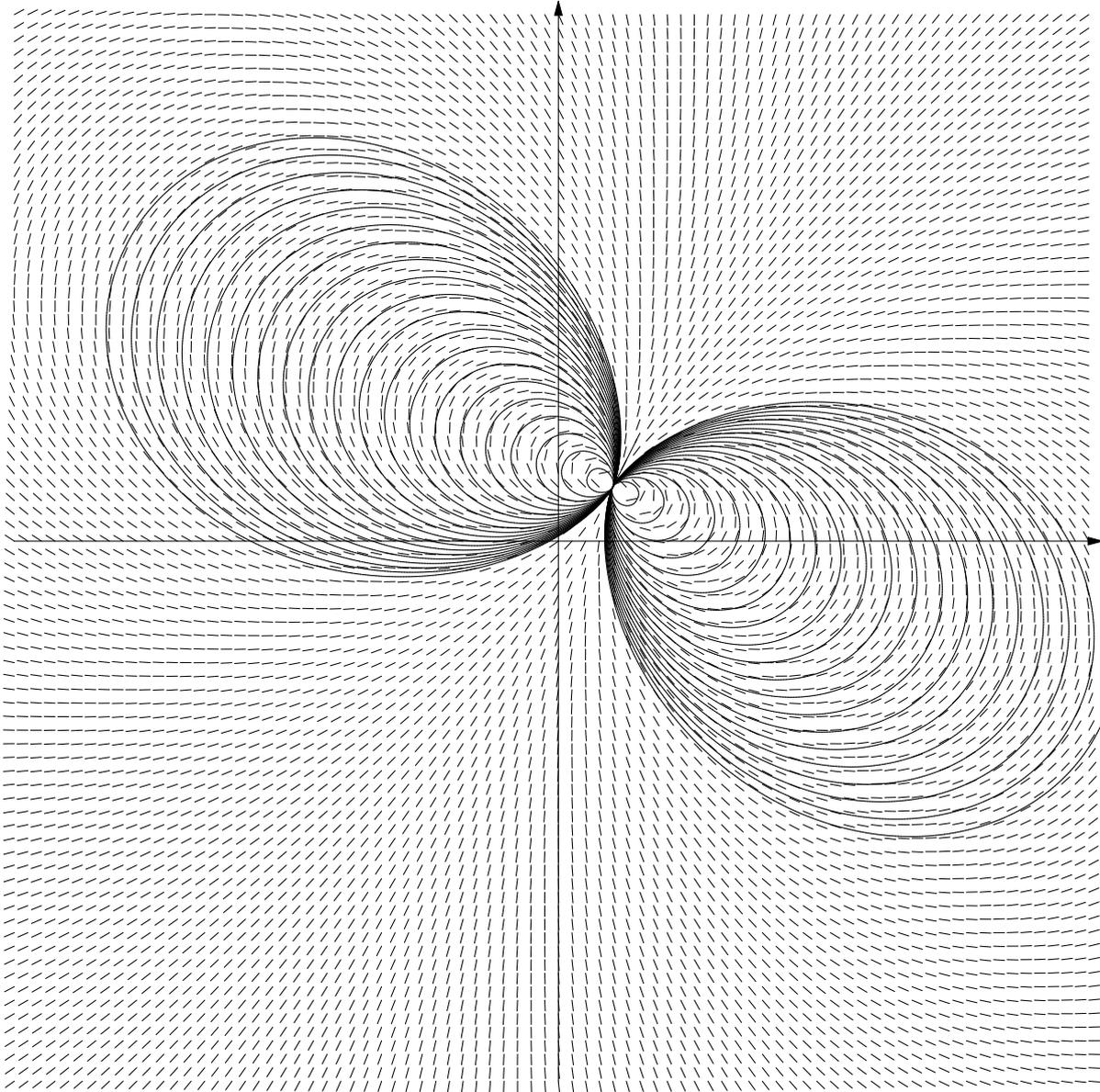
$$\vec{E}(\vec{r}) = -\operatorname{grad}(\varphi(\vec{r})) \quad (11)$$

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:

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

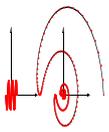


1.2 Dipol



1.3 Maßsystem

Stationäres strömungsfeld 2



Magnetostatik 3

Quasistationäre Näherung 4

Elektrodynamik 5