

Lösung der Aufgabe 2.2.4

Vorläufige Version, noch nicht korrigiert!

Aufgabe

In linearen Medien mit ortsabhängigen Materialparametern $\sigma = \sigma\{\vec{r}\}$ und $\epsilon = \epsilon\{\vec{r}\}$ gilt für den zeitlichen Verlauf der von einem Stromfluss hervorgerufenen Raumladungsverteilung die Beziehung

$$\frac{\epsilon_0 \epsilon\{\vec{r}\}}{\sigma\{\vec{r}\}} \frac{\partial \rho\{\vec{r}, t\}}{\partial t} + \rho\{\vec{r}, t\} = \epsilon_0 \vec{J}\{\vec{r}, t\} \cdot \vec{\nabla} \frac{\epsilon\{\vec{r}\}}{\sigma\{\vec{r}\}},$$

wenn man die Gültigkeit des differentiellen ohmschen Gesetzes voraussetzt.

- Leiten Sie die obige Gesetzmäßigkeit aus der Kontinuitätsgleichung unter Annahme zeit- und ortsabhängiger Feldgrößen her.
- Welcher zeitliche Verlauf der Raumladungsdichte ergibt sich ausgehend von einer Anfangsverteilung $\rho\{\vec{r}, t = 0\}$, wenn die rechte Seite obiger Gleichung zu Null wird, d.h. z.B. im Fall eines homogenen Mediums oder keines Stromflusses?
- Wie lautet die Zeitabhängigkeit von $\rho\{\vec{r}, t\}$ bei bekanntem $\vec{J}\{\vec{r}, t\}$?
- Welcher Zusammenhang kann genutzt werden, um \vec{J} bei vorgegebenen $\rho\{\vec{r}, t\}$ zu berechnen?

Lösung

- a) Kontinuitätsgleichung:

$$\frac{\partial}{\partial t} \rho\{\vec{r}, t\} + \vec{\nabla} \circ \vec{j}\{\vec{r}, t\} = 0$$

$$\vec{j} = \sigma \vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon \epsilon_0} \vec{D} = \frac{\sigma\{\vec{r}\}}{\epsilon\{\vec{r}\} \epsilon_0} \vec{D}\{\vec{r}, t\}$$

$$\operatorname{div} \vec{j} = \vec{\nabla} \circ \vec{j} = \frac{\sigma\{\vec{r}\}}{\epsilon\{\vec{r}\} \epsilon_0} \vec{D}\{\vec{r}, t\} \underbrace{\operatorname{div} \vec{D}}_{=\rho} + \frac{\vec{D}}{\epsilon_0} \cdot \vec{\nabla} \frac{\sigma\{\vec{r}\}}{\epsilon\{\vec{r}\}} \quad (1)$$

$$\begin{aligned}
&\Rightarrow \frac{\partial}{\partial t} \varrho\{\vec{r}, t\} + \frac{\sigma\{\vec{r}\}}{\varepsilon\{\vec{r}\}\varepsilon_0} \varrho\{\vec{r}, t\} = -\frac{\varepsilon\{\vec{r}\}}{\sigma\{\vec{r}\}} \cdot \vec{j}\{\vec{r}, t\} \circ \vec{\nabla} \frac{\sigma\{\vec{r}\}}{\varepsilon\{\vec{r}\}} \\
&\Rightarrow \underbrace{\frac{\varepsilon_0 \varepsilon\{\vec{r}\}}{\sigma\{\vec{r}\}}}_{=\tau} \cdot \frac{\partial \varrho\{\vec{r}, t\}}{\partial t} + \varrho\{\vec{r}, t\} = \varepsilon_0 \cdot \vec{j}\{\vec{r}, t\} \circ \vec{\nabla} \frac{\varepsilon\{\vec{r}\}}{\sigma\{\vec{r}\}} \quad (2) \\
&\quad \vec{\nabla} \left(\frac{1}{\tau} \right) = -\frac{1}{\tau^2} \cdot \vec{\nabla} \tau
\end{aligned}$$

b) homogene DGL \rightarrow

$$\varrho\{\vec{r}, t\} = \varrho\{\vec{r}, t = 0\} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$$

c) aus der Kontinuitätsgleichung:

$$\frac{\partial}{\partial t} \varrho = -\vec{\nabla} \circ \vec{j}$$

$$\Rightarrow \varrho\{\vec{r}, t\} = \varrho\{\vec{r}, t = 0\} - \int_0^t \vec{\nabla} \circ \vec{j}\{\vec{r}, t'\} dt'$$

d) aus (1):

$$\vec{\nabla} \frac{\sigma\{\vec{r}\}}{\varepsilon\{\vec{r}\}} = 0 \quad \Rightarrow \quad \operatorname{div} \vec{j} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0 \varepsilon} \cdot \varrho$$

$$\vec{\nabla} \frac{\sigma\{\vec{r}\}}{\varepsilon\{\vec{r}\}} \neq 0: \quad \vec{\nabla} \frac{\sigma}{\varepsilon} = \left| \vec{\nabla} \frac{\sigma}{\varepsilon} \right| \cdot \vec{e}_j$$

aus (2):

$$\begin{aligned}
&\frac{\varepsilon_0 \varepsilon}{\sigma} \cdot \frac{\partial \varrho}{\partial t} + \varrho = \varepsilon_0 \left| \vec{\nabla} \frac{\varepsilon}{\sigma} \right| \cdot \underbrace{\vec{e}_j \circ \vec{j} \cdot \vec{e}_j}_{=1} \\
&\Rightarrow \quad \left| \vec{j} \right| = \frac{1}{\varepsilon_0 \left| \vec{\nabla} \frac{\varepsilon}{\sigma} \right|} \left(\varrho + \frac{\varepsilon \varepsilon_0}{\sigma} \frac{\partial \varrho}{\partial t} \right)
\end{aligned}$$