

1.4. Modellierung elektromagnetischer Felder zur Simulation und Optimierung elektromagnetischer Produkte und Prozesse

- Startpunkt sind die Maxwell-Gl. aus Folie 12c:
 $\operatorname{div} \mathbf{B} = 0 \Rightarrow \exists$ Vektorpotential $\mathbf{A} = (A_1, A_2, A_3)^T$:
 $\nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \quad \mathbf{B} = \operatorname{curl} \mathbf{A} = \operatorname{rot} \mathbf{A} = \nabla \times \mathbf{A}$

- Damit lassen sich die Maxwell-Gleichungen auf das folgende System PDgl. (PDEs) führen:

$\text{Z.B.: } \underset{\substack{\text{Permittivität} \\ \downarrow}}{\epsilon} \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} + \underset{\substack{\text{el. Leitf.} \\ \downarrow}}{\sigma} \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} + \operatorname{curl} \left(\frac{1}{\mu} \operatorname{curl} \mathbf{A} \right) = \mathbf{J} := \mathbf{J}_i - \operatorname{curl} \frac{\mu}{\mu_0} \mathbf{M} + \frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t}$

= ν -Reluktivität einseitigler Strom per. mag. Pol. \downarrow

$(x) \left\{ \begin{array}{l} \mathbf{J}(x,t) = \hat{\mathbf{J}}(x) e^{i\omega t} \text{ - harmonische Erreg.} \\ \nu \neq \nu(|\operatorname{curl} \mathbf{A}|), \text{ d.h. linear!} \\ \text{Ansatz: } \mathbf{A}(x,t) = \hat{\mathbf{A}}(x) e^{i\omega t} \\ \text{Komplex} \end{array} \right.$

$\text{FB: } \operatorname{curl} (\nu \operatorname{curl} \hat{\mathbf{A}}) - (\omega^2 \epsilon - i\omega \sigma) \hat{\mathbf{A}} = \hat{\mathbf{J}}$

siehe z.B. ... /LVA/2009w/ MatModTech

Spezialfall 1: Wirbelstromprobleme

Var.: Verschiebungsströme $\frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t}$ können vernachlässigt werden, d.h. $\frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t} \approx 0$.

$\text{Z.B.: } \sigma \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} + \operatorname{curl} (\nu \operatorname{curl} \mathbf{A}) = \mathbf{J} \text{ in } Q_T = \Omega \times (0, T)$



$\text{FB: } \operatorname{curl} (\nu \operatorname{curl} \hat{\mathbf{A}}) + i\omega \sigma \hat{\mathbf{A}} = \hat{\mathbf{J}} \text{ in } \Omega$