

BEISPIEL 1

$\int_{\partial V} \vec{n} \cdot \vec{E} dA$ als Volumintegral darstellen (koordinatenfrei)

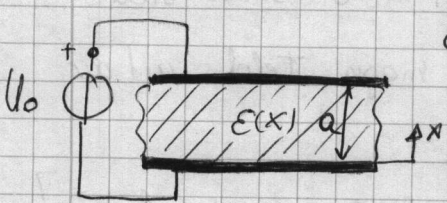
BEISPIEL 2

$$\vec{r}(\rho, \alpha) = (\rho \cos(\alpha) \vec{e}_\rho + \rho \vec{e}_\alpha)$$

Stellen sie den Vektor ~~$\vec{r}(\rho, \alpha)$~~ in ~~kartesischen~~ kartsischen Koordinaten dar.

BEISPIEL 3

$E(x) = \epsilon_0 \frac{2a}{x+a}$ linear, isotropes inhomogenes Dielektrikum



ges: (i) Fiktive Ladungsverteilung
(ii) flächenbez. Kapazität

BEISPIEL 4

$$\vec{B} = \frac{B_0}{a} (x^2 \vec{e}_x - 2xy \vec{e}_y)$$

ges: Maxwell-geichtetes Vektorpotential \vec{A}

BEISPIEL 5

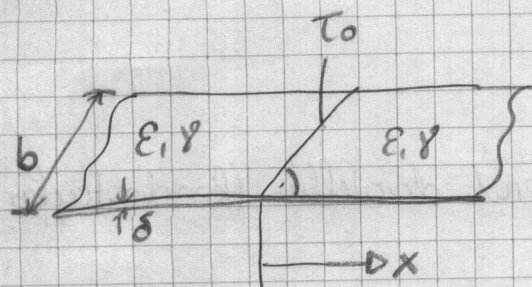
Gemügt eine Funktion $\varphi(x, y, z)$ der Laplace-Gleichung, so auch $\bar{\varphi}(x, y, z)$ definiert durch $\bar{\varphi}(x, y, z) = \frac{a}{r} \varphi\left(\frac{a^2}{r} x, \frac{a^2}{r} y, \frac{a^2}{r} z\right)$ mit $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$ und konstanter Länge a (Inversion einer Kugel mit $r=a$)

Erzeugen Sie auf diese Weise aus dem, zu einem Homogenfeld gehörenden Potential $\varphi = -\epsilon_0 z$ ein neues Potential $\bar{\varphi}$

Wie lässt sich das zu $\bar{\varphi}$ gehörende \vec{E} herstellen?

Hinweis: Kugelkoordinaten!

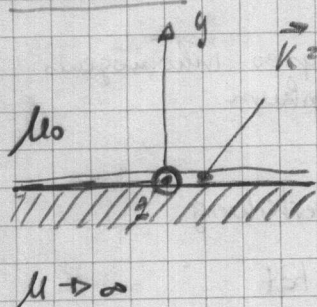
BEISPIEL 6



auf sehr langem, dünnen Kunststoffstreifen (ϵ, γ) wird zum Zeitpunkt $t=0$ eine elektrische Linienladung mit der Dichte τ_0 aufgebracht

Berechnen Sie für den nachfolgenden Relaxationsprozess die Ladungs- u. Stromverteilung im Streifen.

BEISPIEL 7



$$\vec{k} = k \cos(\omega t - kx) \vec{e}_z$$

für $|\omega/k| \ll c$ bildet sich dominant magn. Feld mit der Flusdichte

$$\vec{B} = \mu_0 k e^{-ky} [\cos(\omega t - kx) \vec{e}_x + \sin(\omega t - kx) \vec{e}_y], y=0$$

ges: (i) zugehörige elektr. Feldstärke $\vec{E} = E \vec{e}_z$, die nur durch Induktion entsteht

(ii) Welche Feldstärke \vec{E}' stellt Beobachter fest der sich mit $v = \frac{\omega}{k} \vec{e}_x$ parallel zur x-Achse bewegt?

BEISPIEL 8

1dim. Diffusionsproblem für $B(x,t)$: $\frac{\partial^2 B}{\partial x^2} = \mu \gamma \frac{\partial B}{\partial t} \quad 0 < x < a, t > 0$

Anfangsverteilung als Fourier-Reihe:

$$B(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} f_n(x) g_n(t), \quad 0 < x < a, t > 0$$

$$B(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin(n\pi x/a) \quad 0 < x < a$$

ausgehend von verallgemeinertem Separationsansatz:

$$B(x,t) = \sum_{n=0}^{\infty} f_n(x) g_n(t) \quad 0 < x < a, t > 0$$

ges: $f_n(x), g_n(t)$

BEISPIEL 9

In einem schwach elektrisch leitfähigen Medium (σ, ϵ, μ) breitet sich eine Welle in der Form

$$\vec{E}(z, t) = \operatorname{Re} \left\{ \underline{\hat{E}} e^{j\omega t - \underline{\gamma} z} \right\} \vec{e}_x$$

$$\vec{H}(z, t) = \operatorname{Re} \left\{ \underline{\hat{H}} e^{j\omega t - \underline{\gamma} z} \right\} \vec{e}_y$$

aus, wobei $\underline{\gamma}$ die komplexe Ausbreitungskonstante bedeutet

Drücken Sie $\underline{\gamma} = \underline{\hat{E}} / \underline{\hat{H}}$ durch die Materialparameter μ, ϵ, σ und durch ω aus

Hinweis: Maxwell-Rotorgleichungen

$$(\underline{\gamma}/c)^2 = \mu\epsilon = 1/c^2$$

BEISPIEL 10

TEM-Wellenleiter mit Kapazitätsbelag

$$C' = 4 \left(\epsilon_0 \frac{c}{b} + C'_p \right)$$

$$\text{mit } C'_p \approx \epsilon_0 \frac{2}{\pi} b \left[1 + \coth \left(\pi \frac{a-c}{2b} \right) \right] \quad \text{für } \frac{a-c}{2b} < 0,4$$

$$(a = 30 \text{ cm}, b = 20 \text{ cm}, c = 25 \text{ cm})$$

ges: Wellenimpedanz Z_w

