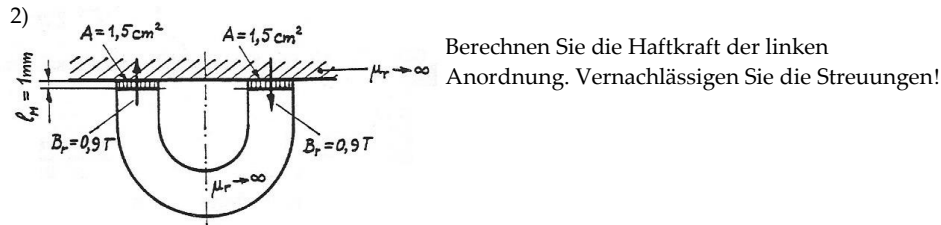


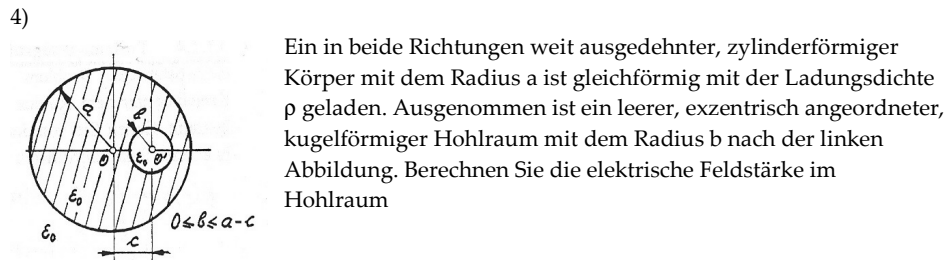
- 1)  
f und g sind zwei mal stetig differenzierbare Skalarfelder.

$$\int_{\partial A} (f \nabla g) \cdot \vec{s} \, ds = \int_{\partial A} f \partial_s g \, ds$$

Wandeln Sie die obige Integraldarstellung in eine Integraldarstellung über die Fläche A um.



- 3)
- 
- Ein Kreiszylinder der Länge  $l$  ist wie links dargestellt mit  $|\vec{P}| = P = \text{konst.}$  polarisiert. Berechnen Sie im Bereich  $a \leq r \leq b$  und  $0 \leq z \leq l$  die fiktive Raumladungsverteilung sowie die Flächenladungen am Mantel (innen und außen) und an den Deckflächen.



- 5)
- Ein Vektorfeld in Kreiszylinderkoordinaten  $(\rho, \alpha, z)$  hat die Form

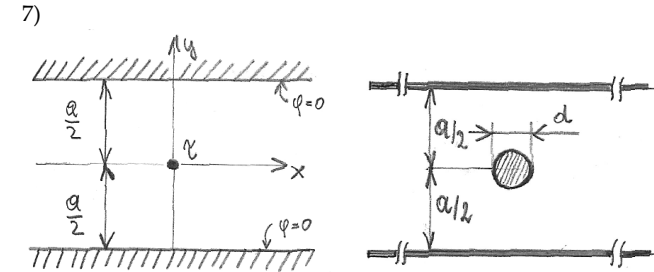
$$\vec{f} = f(\rho) \vec{e}_\rho$$

mit einer zwei mal stetig differenzierbaren Funktion  $f(\rho)$ . Berechnen Sie  $\nabla^2 \vec{f}$ .

Hinweis:  $\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{f}) = \vec{\nabla} \vec{\nabla} \cdot \vec{f} - \nabla^2 \vec{f}$

- 6)
- 
- Bei der Behandlung elektromagnetischer Felder in der Umgebung gut elektrisch leitfähiger Körper, die durch eine relativ kleine Eindringtiefe gekennzeichnet sind, wird als Kenngröße manchmal die „Oberflächenimpedanz“
- $$Z_t = \hat{E}_t / \hat{H}_t$$
- mit den komplexen Amplituden  $\hat{E}_t$  und  $\hat{H}_t$  der elektrischen bzw. der magnetischen Tangentialfeldstärke an der Körperoberfläche eingeführt. Gehen Sie von dem einfachen Eindringmodell (siehe Abbildung) mit

$\vec{H}(x, t) = \text{Re} \left\{ \hat{H} \exp \left[ -x/\delta + j(\omega t - x/\delta) \right] \right\} \vec{e}_y, \quad x \geq 0 \quad \delta = \sqrt{2/\mu \gamma \omega}$   
aus und drücken Sie  $Z_t$  durch die Materialparameter und die Kreisfrequenz aus.



Sie haben ein ebenes elektrostatisches Problem: eine Linienladung ist nach obiger linker Abbildung zwischen zwei in alle Richtungen weit ausgedehnten Platten platziert. Für das elektrische Potential entnehmen Sie der Fachliteratur folgende Lösung:

$$\phi = \frac{\tau}{2\pi\epsilon} \ln \left[ \frac{\cosh(\pi x/a) + \cos(\pi y/a)}{\cosh(\pi x/a) - \cos(\pi y/a)} \right] \quad -\frac{a}{2} \leq y \leq \frac{a}{2}$$

Verwenden Sie diese Lösung um näherungsweise die längenbezogene Kapazität der Anordnung im rechten Bild zu berechnen: Ein dünner Leiter ( $d \ll a$ ) ist zwischen zwei weit ausgedehnten Metallplatten, die elektrisch leitfähig miteinander verbunden sind.

Hinweis:  $\cosh(u) \approx 1 + u^2$ ;  $|u| \ll 1$   $\cos(u) \approx 1 - u^2$ ;  $|u| \ll 1$

- 8)
- Gegeben ist folgende magnetische Feldstärke:

$$\vec{H} = \frac{H_0}{a} [2xy \vec{e}_x + (x^2 - y^2) \vec{e}_y]$$

Berechnen Sie ein magnetisches Potential mit  $\vec{H} = -\vec{\nabla} \phi_M$

- 9)
- 
- Ein Vektor mit konstantem Betrag dreht sich um einen festen Punkt mit der Winkelgeschwindigkeit  $\omega$  in der  $xy$ -Ebene. Stellen Sie den Vektor in der Form
- $$\vec{v}(t) = \text{Re} \left\{ \vec{v} e^{j\omega t} \right\}$$
- Dar, d.h. bestimmen Sie den zeitunabhängigen komplexen Vektor  $\vec{v}$ .

- 10)
- Bei einer verlustbehafteten Leitung ist der komplexe Ausbreitungskoeffizient

$$\gamma = \sqrt{(G' + j\omega C')(R' + j\omega L')}$$

Untersuchen Sie den Fall hoher Frequenzen, d.h.

$$\frac{\omega C'}{G'} \gg 1 \quad \frac{\omega L'}{R'} \gg 1$$

und berechnen Sie näherungsweise die Koeffizienten  $\alpha$  und  $\beta$ .

Hinweis:  $(1+x)^\alpha \approx 1 + \alpha x$ ;  $|x| \ll 1$