

# תרגיל מס' 116

בתחום מסויים פועל שדה מגנטי התלוי במקום ובזמן באופן הבא:

$$\vec{B}(\vec{r}, t) = B_0 r \sin(\omega t) \hat{z}$$

- קבע אם מערכת הקורדינטות בה מתואר  $\vec{B}$  הינה גלילית או כדורית.
- מהו השדה החשמלי המושרה בנקודה  $\vec{r}_0 = r_0 \hat{x}$ ?
- חשב את צפיפות הזרם  $\vec{J}$ . מה תוכל להסיק מכך לגבי האיזור בו קיימים השדות  $\vec{E}$  ו- $\vec{B}$ ?

## פתרון

1. ברור שמדובר כאן במערכת גלילית. אם היתה זו מערכת כדורית הרי

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \frac{\partial B}{\partial z} \neq 0$$

2. נעיין במשוואת מקסוול  $\vec{\nabla} \times \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$  משוואה זו (בעזרת משפט סטוקס) . ההצגה האינטגרלית של

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \frac{\partial}{\partial t} \int_S \vec{B} \cdot d\vec{a} \quad (116-1)$$

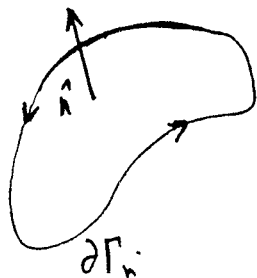
השדה החשמלי המושרה חייב להיות בעל סימטריה גלילית במישור ניצב לציר z.

הסבר

נעיין בהגדרה האינפיניטסימלית של curl (רוטור)

$$\hat{n} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = \lim_{|\Gamma_n| \rightarrow 0} \frac{\oint_{\partial \Gamma_n} \vec{A} \cdot d\vec{l}}{|\Gamma_n|}$$

כאשר  $\Gamma_n$  הוא משטח אינפיניטסימלי ש- $\hat{n}$  הנורמל שלו,



$\partial \Gamma_n$  שפתו ו- $|\Gamma_n|$  שטחו. ברור מהנתון ש- $\vec{\nabla} \cdot (\vec{j} \times \vec{E}) = 0$  גלובלית אם  $\hat{z}$ ,  
 לכן גלובלית קוי השדה של  $\vec{E}$  חייבים להיות במישור ניצב לציר  $z$ . הוסיפו לזה  
 את העובדה שאין תלות ב- $\hat{\theta}$  וקבלו את הסימטריה הנ"ל.

נבחר לכן מסלול מעגלי ברדיוס  $r_0$  שמרכזו בראשית ונקבל מ-(116-1)

$$2\pi r_0 E(\vec{r}_0) = - \frac{\partial}{\partial t} \int_0^{r_0} B(r, t) 2\pi r dr = - \frac{\partial}{\partial t} B_0 \sin(\omega t) \frac{2\pi r_0^2}{3}$$

כלומר

$$\vec{E}(\vec{r}_0, t) = \frac{\omega B_0 r_0^2}{3} \cos(\omega t) [\hat{z} \times \hat{r}]$$

אם נרשום,  $\vec{r} = r_0 \hat{r} = x_0 \hat{x} + y_0 \hat{y}$ , הרי שמביצוע  
 המכפלות הוקטוריות נקבל

$$\vec{E}(\vec{r}_0, t) = \frac{\omega B_0}{3} \cos(\omega t) [r_0 x_0 \hat{y} - r_0 y_0 \hat{x}]$$

לכן בנקודה  $\vec{r} = r_0 \hat{x}$  השדה החשמלי המושרה הינו

$$\vec{E}(\vec{r}_0, t) = \frac{\omega B_0 r_0^2}{3} \cos(\omega t) \hat{y}$$

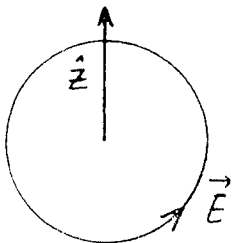
3. מאחת ממשוואות מקסוול ניתן לחשב את  $\vec{j}$

$$\vec{j} = \frac{1}{\mu_0} \vec{\nabla} \times \vec{B} - \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

אם נציב את  $\vec{B}$  מהנתון ו- $\vec{E}$  שחושב בסעיף (2) נקבל

$$\vec{j} = \hat{r} \times \hat{z} \frac{B_0}{\mu_0} \sin(\omega t) \left[ 1 - \frac{1}{3} \left( \frac{\omega}{c} \right)^2 r^2 \right] = - \hat{\theta} \frac{B_0}{\mu_0} \sin(\omega t) \left[ 1 - \frac{k^2}{3} r^2 \right]$$

( $k = \omega/c$ ) מהתוצאה שהתקבלה ברור שבאיזור בו מתקיימים השדות הללו, הזרם גדל  
 כמו  $r^2$  בכיוון  $\hat{\theta}$ . מכאן המסקנה פשוטה: איזור זה חייב להיות מוגבל, מכיוון  
 שלא קיימים זרמים אינסופיים.



$$\mu_0 \epsilon_0 = \frac{1}{c^2} \implies \frac{1}{\mu_0 \epsilon_0} = c$$