

Løsningsforslag til øving 8

Oppgave 1

a)

$$\begin{aligned}
 & \nabla \cdot \mathbf{a} \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) \\
 = & \left( \hat{x} \frac{\partial}{\partial x} + \hat{y} \frac{\partial}{\partial y} + \hat{z} \frac{\partial}{\partial z} \right) \cdot \mathbf{a} \cos(k_x x + k_y y + k_z z - \omega t) \\
 = & -(\hat{x} k_x + \hat{y} k_y + \hat{z} k_z) \cdot \mathbf{a} \sin(k_x x + k_y y + k_z z - \omega t) \\
 = & -\mathbf{k} \cdot \mathbf{a} \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & \nabla \times \mathbf{a} \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) \\
 = & \hat{x} \frac{\partial}{\partial y} a_z \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) - \hat{x} \frac{\partial}{\partial z} a_y \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) \\
 & + \hat{y} \frac{\partial}{\partial z} a_x \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) - \hat{y} \frac{\partial}{\partial x} a_z \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) \\
 & + \hat{z} \frac{\partial}{\partial x} a_y \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) - \hat{z} \frac{\partial}{\partial y} a_x \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) \\
 = & -[\hat{x}(k_y a_z - k_z a_y) + \hat{y}(k_z a_x - k_x a_z) + \hat{z}(k_x a_y - k_y a_x)] \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t) \\
 = & -\mathbf{k} \times \mathbf{a} \sin(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)
 \end{aligned}$$

b) Vi kan for eksempel se på  $x$ -komponenten av vektoridentiteten som vi er bedt om å bevise:

$$\begin{aligned}
 [\nabla \times (\nabla \times \mathbf{a})]_x &= \frac{\partial}{\partial y} (\nabla \times \mathbf{a})_z - \frac{\partial}{\partial z} (\nabla \times \mathbf{a})_y \\
 &= \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{\partial a_y}{\partial x} - \frac{\partial a_x}{\partial y} \right) - \frac{\partial}{\partial z} \left( \frac{\partial a_x}{\partial z} - \frac{\partial a_z}{\partial x} \right) \\
 &= \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z} \right) - \left( \frac{\partial^2 a_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 a_x}{\partial z^2} \right) \\
 &= \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial a_x}{\partial x} + \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z} \right) - \left( \frac{\partial^2 a_x}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 a_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 a_x}{\partial z^2} \right) \\
 &= [\nabla (\nabla \cdot \mathbf{a})]_x - [\nabla^2 \mathbf{a}]_x
 \end{aligned}$$

## Oppgave 2

Helt generelt vil vi ha, for en elektromagnetisk bølge som forplanter seg i retning  $\hat{k}$  og som er polarisert i retning  $\hat{n}$  (med  $\hat{n} \perp \hat{k}$ ):

$$\mathbf{E} = \hat{n}E_0 \cos(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega t)$$

Alternativt kunne vi selvsagt ha brukt sinus i stedet for cosinus. Etersom  $c = \omega/k$ , der  $k = |\mathbf{k}|$  (slik at  $\mathbf{k} = k\hat{k}$ ), kan vi også skrive

$$\mathbf{E} = \hat{n}E_0 \cos[\omega(t - \hat{k} \cdot \mathbf{r}/c)]$$

I kartesiske koordinater er  $\mathbf{r} = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$ . Magnetfeltet  $\mathbf{B}$  kan deretter bestemmes ved hjelp av relasjonen som vi utledet fra Faraday-Henrys lov, nemlig

$$\omega\mathbf{B} = \mathbf{k} \times \mathbf{E}$$

eller

$$\mathbf{B} = \frac{\mathbf{k}}{\omega} \times \mathbf{E} = \frac{1}{c} \hat{k} \times \mathbf{E}$$

a) Forplantning i negativ  $z$ -retning betyr at  $\hat{k} = -\hat{z}$ . Polarisering i  $y$ -retning betyr at  $\hat{n} = \hat{y}$ . Dermed:

$$\mathbf{E} = \hat{y}E_0 \cos[\omega(t + z/c)]$$

Det tilhørende magnetfeltet er

$$\begin{aligned} \mathbf{B} &= \frac{1}{c} \hat{k} \times \mathbf{E} \\ &= \frac{1}{c} (-\hat{z}) \times \hat{y}E_0 \cos[\omega(t + z/c)] \\ &= \hat{x} \frac{E_0}{c} \cos[\omega(t + z/c)] \end{aligned}$$

Kartesiske komponenter av  $\mathbf{k}$  og  $\hat{n}$ :

$$\begin{aligned} k_x = k_y = 0 \quad , \quad k_z = -\frac{\omega}{c} \\ n_x = n_z = 0 \quad , \quad n_y = 1 \end{aligned}$$

b) Forplantning i retning  $(1, 1, 1)$  betyr at vi kan skrive

$$\mathbf{k} = a(\hat{x} + \hat{y} + \hat{z})$$

Samtidig har vi  $k = \omega/c$  slik at

$$\frac{\omega}{c} = a\sqrt{1+1+1} = \sqrt{3}a$$

dvs  $a = \omega/\sqrt{3}c$ . Dermed:

$$\mathbf{k} = \frac{\omega}{\sqrt{3}c} (\hat{x} + \hat{y} + \hat{z})$$

og

$$\hat{k} = \frac{1}{\sqrt{3}}(\hat{x} + \hat{y} + \hat{z})$$

Polarisering normalt på  $z$ -aksen betyr at vi kan skrive

$$\hat{n} = n_x \hat{x} + n_y \hat{y}$$

Gauss' lov brukte vi til å vise at  $\mathbf{k} \cdot \mathbf{E} = 0$ , som her betyr at  $\hat{k} \cdot \hat{n} = 0$ , og som gir

$$(\hat{x} + \hat{y} + \hat{z}) \cdot (n_x \hat{x} + n_y \hat{y}) = n_x + n_y = 0$$

dvs  $n_y = -n_x$ . Ettersom  $|\hat{n}| = 1$ , finner vi  $n_x = 1/\sqrt{2}$  og  $n_y = -1/\sqrt{2}$  (eller omvendt, hvis du foretrekker det). Alt i alt:

$$\mathbf{E} = \frac{1}{\sqrt{2}}(\hat{x} - \hat{y})E_0 \cos \left[ \omega \left( t - \frac{x + y + z}{\sqrt{3}c} \right) \right]$$

Det tilhørende magnetfeltet blir

$$\begin{aligned} \mathbf{B} &= \frac{1}{c} \hat{k} \times \mathbf{E} \\ &= \frac{1}{c} \frac{1}{\sqrt{3}} (\hat{x} + \hat{y} + \hat{z}) \times \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{x} - \hat{y}) E_0 \cos \left[ \omega \left( t - \frac{x + y + z}{\sqrt{3}c} \right) \right] \\ &= \frac{E_0}{\sqrt{6}c} (\hat{x} + \hat{y} - 2\hat{z}) \cos \left[ \omega \left( t - \frac{x + y + z}{\sqrt{3}c} \right) \right] \end{aligned}$$

Kartesiske komponenter av  $\mathbf{k}$  og  $\hat{n}$ :

$$\begin{aligned} k_x &= k_y = k_z = \frac{\omega}{\sqrt{3}c} \\ n_x &= -n_y = \frac{1}{\sqrt{2}}, \quad n_z = 0 \end{aligned}$$

Figur:

