

# Rafsegulbylgjur

①

Á diffurformi eru jöfnur Maxwells

$$\nabla \cdot \bar{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}, \quad \nabla \cdot \bar{B} = 0$$

$$\nabla \times \bar{E} = -\frac{\partial \bar{B}}{\partial t}, \quad \nabla \times \bar{B} = \mu_0 \left( \bar{J} + \epsilon_0 \frac{\partial \bar{E}}{\partial t} \right)$$

Athugum hvað gerist í tómarúmi  
(það þar sem engar hleðslur eru  
og engir strómmar myndast)

$$\textcircled{1} \quad \nabla \cdot \bar{E} = 0, \quad \nabla \cdot \bar{B} = 0 \quad \textcircled{2}$$

$$\textcircled{3} \quad \nabla \times \bar{E} = -\frac{\partial \bar{B}}{\partial t}, \quad \nabla \times \bar{B} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \bar{E}}{\partial t} \quad \textcircled{4}$$

↑  
Lýsing á rafsegulsviði í tómarúmi!

②

$\nabla \times$  ③

$$\nabla \times (\nabla \times \bar{E}) + \frac{\partial}{\partial t} \nabla \times \bar{B} = 0 \quad \textcircled{5}$$

Nú gildir um vigrsvið  $\bar{A}$  almennt

$$\nabla \times (\nabla \times \bar{A}) = \nabla (\nabla \cdot \bar{A}) - \underbrace{(\nabla \cdot \nabla)}_{\text{grad}} \bar{A}$$

$$(\nabla \cdot \nabla) \bar{A} = \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) (A_x, A_y, A_z)$$

$$= \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial^2}{\partial x^2} A_x + \frac{\partial^2}{\partial y^2} A_x + \frac{\partial^2}{\partial z^2} A_x \\ \frac{\partial^2}{\partial x^2} A_y + \frac{\partial^2}{\partial y^2} A_y + \frac{\partial^2}{\partial z^2} A_y \\ \frac{\partial^2}{\partial x^2} A_z + \frac{\partial^2}{\partial y^2} A_z + \frac{\partial^2}{\partial z^2} A_z \end{array} \right\} = \nabla^2 \bar{A}$$

Nú gildir

$$\nabla \times (\nabla \times \bar{E}) = \nabla (\nabla \cdot \bar{E}) - \nabla^2 \bar{E} = -\nabla^2 \bar{E}$$

vegna ①  $\rightarrow$  0

(3)

Notum þetta ásamt (4) &amp; (5)

$$\rightarrow -\nabla^2 \bar{E} + \frac{\partial}{\partial t} (\mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \bar{E}}{\partial t}) = 0$$

þá

$$\boxed{\nabla^2 \bar{E} - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \bar{E}}{\partial t^2} = 0} \quad (6)$$

á svipaðan hátt fást

$$\boxed{\nabla^2 \bar{B} - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \bar{B}}{\partial t^2} = 0} \quad (7)$$

bylgjujöfur fyrir vigrana  $\bar{E}$  og  $\bar{B}$   
 fyrir hvert hvit þeirna gildir  
 skalar bylgjujafnan

$$\nabla^2 \psi - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = 0$$

 $\psi = E_i$  þá  $B_i$ 

(4)

'Adur höfum við séð bylgjujöfun

$$\nabla^2 \psi - 1/c^2 \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = 0$$

þ.s.  $c$  er bylgjuhraðinn

$$\rightarrow \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} = c \quad \swarrow \text{hér}$$

þegar gildir er sett inn fyrir  $\mu_0$  og  $\epsilon_0$   
 sést að  $c$  er ljóshraðinn

Ljós er rafsegulbylgjur

Athugum lausur (6) og (7)

fyrri reynsla  $\rightarrow$  reyna lausur  
 á forminu

$$\bar{E}(\vec{r}, t) = \bar{E}_0 \exp(+i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t))$$

$$\bar{B}(\vec{r}, t) = \bar{B}_0 \exp(i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t))$$

5  
Ímsetning í jöfnur (6) og (7)  
gefur skilyrði fyrir  $\vec{k}$  og  $\omega$

Fyrst er greinilegt að

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial}{\partial t} \vec{E} &= -i\omega \vec{E} \\ \nabla \times \vec{E} &= i(\vec{k} \times \vec{E}) \end{aligned} \right\} (*)$$

og

$$\nabla^2 \vec{E} = -k^2 \vec{E}, \quad \frac{\partial^2}{\partial t^2} \vec{E} = -\omega^2 \vec{E}$$

þú geta bylgjujöfnur (6) og (7)

$$\left(k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}\right) \vec{E} = 0$$

$$\left(k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}\right) \vec{B} = 0$$

$$\rightarrow \boxed{k^2 = \frac{\omega^2}{c^2}} \rightarrow \boxed{\omega(k) = ck}$$

(dispersión)

tvískeramband  
↓  
(Skýra)

6  
 $\vec{k}$  er bylgjuvígur,  $\omega$  er hornfréni

Maxwells jöfnur (1)-(4) með (\*)  
gefa:

$$(3) \rightarrow i(\vec{k} \times \vec{E}) = +i\omega \vec{B}$$

$$\rightarrow \boxed{\vec{B} = \frac{1}{\omega} (\vec{k} \times \vec{E})} \\ = \frac{1}{c} \hat{k} \times \vec{E}$$

$\rightarrow \vec{B}$  er  $\perp$  á  $\vec{E}$  og  $\vec{k}$

Bylgjan berst út í  $\vec{k}$ -stefnu

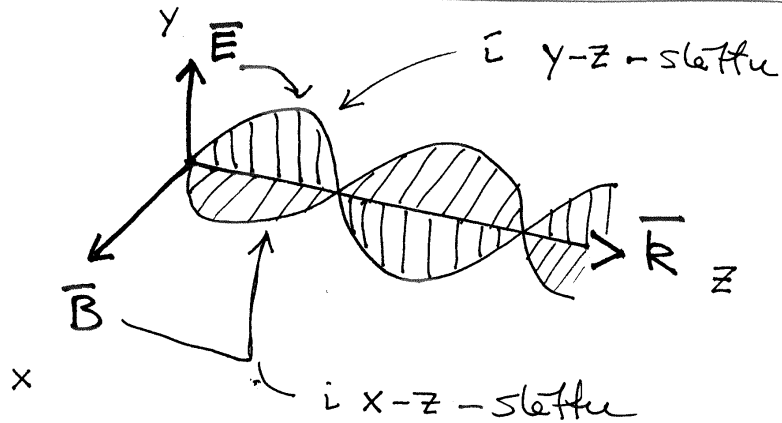
$$(4) \rightarrow i\vec{k} \times \vec{B} = -\frac{1}{c^2} i\omega \vec{E}$$

$$\rightarrow \boxed{\vec{E} = -\frac{c^2}{\omega} \vec{k} \times \vec{B} = -c \hat{k} \times \vec{B}}$$

$\vec{E}$  er  $\perp$   $\vec{a}$   $\vec{B}$  og  $\vec{E}$

(7)

$\rightarrow$   $\vec{E}$  og  $\vec{B}$  er  $\perp$   $\vec{a}$   $\vec{E}$



$\vec{E}_0$  og  $\vec{B}_0$  eru valin p.a.  $\vec{E}$  er  
línulega skautad í y stefnu.

Skautun getur verið margskvæð  
hringskautun, línuskautun, - - - -

## Orka í rafsegulbylgju

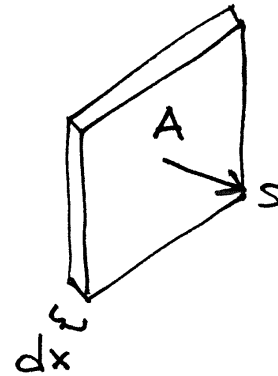
(8)

Orka - þéttleiki í

rafsviði :  $u_E = \frac{\epsilon_0}{2} E^2$

segulsviði :  $u_B = \frac{1}{2\mu_0} B^2$

Atlitunum ortuna í rúmfræmi



Orkan í fræminu er

$$dU = (u_E + u_B) A dx$$

adann sást  $\textcircled{9}$

$$E = cB$$

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

$$dU = \left\{ \frac{\epsilon_0}{2} E^2 + \frac{1}{2\mu_0} B^2 \right\} A dx$$

$$= \left\{ \frac{1}{2\mu_0 c^2} E(cB) + \frac{1}{2\mu_0} B \left( \frac{E}{c} \right) \right\} A dx$$

nú gætur  $dt = dx/c$  ( $c = \frac{dx}{dt}$ )

$$\rightarrow \frac{dU}{dt} = \frac{1}{\mu_0} EBA$$

Orkuflæði á flatarséiningu

$$\frac{1}{A} \frac{dU}{dt} = \frac{1}{\mu_0} EB$$

þú er stöðgreindur Poynting-vígur  $\textcircled{10}$

$$\vec{S} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B}$$

lengd hans er orkuflæði  
og stefnan er stefna þess

Eining orkuflæðis  $\frac{J}{m^2 s}$   
þaða  $W/m^2$

Í leiðandi efni betist dopnumar  
líður við bylgjujöfnur þar sem  
orka tapast vegna kröðunar hleðsna  
og spans strauma í efniinu.

↑ fyrir fjömi mynd þarf skammtafr.