

Atomfizika előadás

4. Elektromágneses sugárzás

2014. október 1.

Alapkísérletek

- **Ampere-féle gerjesztési törvény**
mágneses tér örvényessége – elektromos áram + elektromos tér változása
- **Faraday indukciós törvénye**
elektromos tér örvényessége – mágneses tér változása
- **Az elektrosztatika Gauss-tétele**
elektromos tér forrása – elektromos töltések
- **Különálló mágneses töltés**
mágneses tér forrása – nincs külön mágneses töltés

Maxwell-egyenletek vákuumban

$$\frac{1}{\mu_0} \oint \underline{B} ds = I + \varepsilon_0 \frac{\partial \Phi_E}{\partial t}$$

$$\oint \underline{E} ds = -\frac{\partial \Phi_B}{\partial t}$$

$$\oiint \underline{E} dA = \frac{\sum Q_i}{\varepsilon_0}$$

$$\oiint \underline{B} dA = 0$$

Matematikai
tételek

$$\text{rot } \underline{B} = \underline{j} + \varepsilon_0 \mu_0 \dot{\underline{E}}$$

$$\text{rot } \underline{E} = -\dot{\underline{B}}$$

$$\text{div } \underline{E} = \frac{\rho_E}{\varepsilon_0}$$

$$\text{div } \underline{B} = 0$$

Nincsenek
források:
töltés nincs
 $\rho=0$
áram nincs
 $j=0$

$$\text{rot rot } \underline{B} = \varepsilon_0 \mu_0 \text{rot } \dot{\underline{E}} = \varepsilon_0 \mu_0 (\text{rot } \underline{E})' = -\varepsilon_0 \mu_0 \ddot{\underline{B}}$$

$$\text{rot rot } \underline{E} = -\text{rot } \dot{\underline{B}} = -(\text{rot } \underline{B})' = -\varepsilon_0 \mu_0 \ddot{\underline{E}}$$

$$\text{rot rot } \underline{X} = \text{grad div } \underline{X} - \Delta \underline{X}$$

$$\text{div } \underline{X} = 0 \text{ ha } X = E, B$$

$$\begin{aligned} \Delta \underline{E} - \varepsilon_0 \mu_0 \ddot{\underline{E}} &= 0 \\ \Delta \underline{B} - \varepsilon_0 \mu_0 \ddot{\underline{B}} &= 0 \end{aligned}$$

Hullámegyenlet

egyenlet

$V(\underline{r}, t)$

$$\frac{\partial^2 V_i}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V_i}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V_i}{\partial z^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 V_i}{\partial t^2} = 0$$

$$i = x, y, z \quad V = E, B$$

megoldás

$$V_i(\underline{r}, t) = V_{i0} \sin(\underline{k}\underline{r} - \omega t + \varphi_i)$$

$$k_x^2 V + k_y^2 V + k_z^2 V - \frac{1}{c^2} \omega^2 V = 0$$

$$\text{o.k. ha : } k^2 = \left(\frac{\omega}{c}\right)^2$$

$$\Delta E_i - \varepsilon_0 \mu_0 \ddot{E}_i = 0$$

$$\Delta B_i - \varepsilon_0 \mu_0 \ddot{B}_i = 0$$

6 db hullámegyenlet,
az elektromos és a mágneses tér egyes komponenseire, és

$$\varepsilon_0 \mu_0 = \frac{1}{c^2}$$

Nem függetlenek egymástól, ki kell elégíteni a Maxwell-egyenleteket!

A megoldás függvény leírása: síkhullám

$$V(\underline{r}, t) = V_0 \sin(\underline{k}\underline{r} - \omega t + \varphi) \text{ és } k = \frac{\omega}{c}$$

A tér minden pontjához rendelünk egy számot (V) minden időpillanatban.
A sin függvény argumentuma, vagy **fázisa**: $\alpha = \underline{k}\underline{r} - \omega t + \varphi$

Azon pontok a térben egy adott időpillanatban, ahol α azonos,
ott van ahol $\underline{k}\underline{r}$ azonos: ez egy **sík**, ami \underline{k} -ra merőleges

A t_0 időpillanatban az α_0 -fázissal jellemzett sík, hol lesz dt idő múlva?

$$\alpha_0 = \underline{k}\underline{r}_1 - \omega t_0 + \varphi \text{ és } \alpha_1 = \underline{k}(\underline{r}_1 + \underline{dr}) - \omega(t_0 + dt) + \varphi \rightarrow \underline{k}\underline{dr} - \omega dt = 0$$

$$\underline{k}\underline{dr} = \omega dt = \text{állandó}$$

Ezen pontok helye szintén \underline{k} -ra merőleges sík, dr_k távolsággal eltolva

k irányában nézve: $dr/dt = \omega/k$, ezt hívjuk **fázissebességnek**,
az azonos V értékkel jellemzett sík sebességét jelenti,
éppen az alapegyenletben szereplő c -vel egyezik meg.

Az ilyen függvény neve **síkhullám**

Paraméterek jelentése

A $\sin(x)$ függvény ismert, és 2π szerint periódikus

$\sin(\omega t)$ időben változik, $\omega t = 2\pi$ szerint periódikus, azaz $T = 2\pi/\omega$ a periódusa

$\sin(\omega t + \varphi) = \sin(\omega(t + \varphi/\omega))$ csak egy időbeli eltolást jelent, $\Delta t = \varphi/\omega$

$\sin(\alpha) = \sin(\underline{k}r - \omega t + \varphi)$ már térben és időben is változik

$t = \text{állandó}$, akkor \underline{k} irányában szinuszfüggvény szerint változik a V értéke.

r és $r + (2\pi/k)$ helyeken ugyanakkora a V , $2\pi/k = \lambda$ a periódusa

λ a hullámhossz, \underline{k} a hullámszám, ennek van iránya!

$r = \text{állandó}$ esetén időben szinuszos, azaz V értéke egy

pontban harmonikusan változik, „oszcillál” $-V_0$ és V_0 között

a $t + 2\pi/\omega$ időpillanatban értéke megegyezik a t -belivel, így a

periódusideje $T = 2\pi/\omega$, ω a körfrekvencia, $\omega/2\pi = 1/T = \nu$ a frekvencia

Elektromágneses síkhullám komponensei

$$E_x = E_{x0} \sin(\underline{k}r - \omega t + \varphi_{Ex}) \quad B_x = B_{x0} \sin(\underline{k}r - \omega t + \varphi_{Bx})$$

$$E_y = E_{y0} \sin(\underline{k}r - \omega t + \varphi_{Ey}) \quad B_y = B_{y0} \sin(\underline{k}r - \omega t + \varphi_{By})$$

$$E_z = E_{z0} \sin(\underline{k}r - \omega t + \varphi_{Ez}) \quad B_z = B_{z0} \sin(\underline{k}r - \omega t + \varphi_{Bz})$$

Milyen hullámok mehetnek azonos irányba?

Keressük az **adott \underline{k} vektorhoz tartozó hullámot**. (Akkor ω is adott)

Ez \underline{k} irányába halad. Legyen a \underline{k} éppen z koordináta irányában.

Akkor $\underline{k}r = k_z z = kz$, tehát $\alpha_i = kz - \omega t + \varphi_i$

az egyes komponensek nem függenek x, y -től

Helyettesítsük vissza a forráserősségek egyenleteibe egyenletbe:

$$\operatorname{div} \underline{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = 0 = \frac{\partial E_z}{\partial z} = E_{z0} k \cos(\alpha_{Ez}) \rightarrow E_{z0} = 0$$

$$\operatorname{div} \underline{B} = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = 0 = \frac{\partial B_z}{\partial z} = B_{z0} k \cos(\alpha_{Bz}) \rightarrow B_{z0} = 0$$

Az \underline{E} , \underline{B} -nek csak x, y komponensei vannak, és nem függenek x, y -től, ha \underline{k} z irányú

Visszahelyettesítés az örvényegyenletekbe

$$\text{rot}\underline{E} = -\dot{\underline{B}} \rightarrow (\text{rot}\underline{E})_x = \frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} = 0 - kE_{y0} \cos(\alpha_{Ey}) = -(-\omega)B_{x0} \cos(\alpha_{Bx})$$

$$\rightarrow B_{x0} = -\frac{k}{\omega} E_{y0} = -\frac{1}{c} E_{y0} \quad \text{és} \quad \varphi_{Ey} = \varphi_{Bx} = \varphi_1$$

$$\rightarrow (\text{rot}\underline{E})_y = \frac{\partial E_x}{\partial z} - \frac{\partial E_z}{\partial x} = kE_{x0} \cos(\alpha_{Ex}) = -(-\omega)B_{y0} \cos(\alpha_{By})$$

$$\rightarrow B_{y0} = \frac{k}{\omega} E_{x0} = \frac{1}{c} E_{x0} \quad \text{és} \quad \varphi_{Ex} = \varphi_{By} = \varphi_2$$

Ezeket behelyettesítve:

$$E_x = E_{x0} \sin(kz - \omega t + \varphi_2) \quad B_x = -\frac{1}{c} E_{y0} \sin(kz - \omega t + \varphi_1)$$

$$E_y = E_{y0} \sin(kz - \omega t + \varphi_1) \quad B_y = \frac{1}{c} E_{x0} \sin(kz - \omega t + \varphi_2)$$

$$E_z = 0 \quad B_z = 0$$

Két módus tud z irányban haladni

1. $E_x = E_{x0} \sin(kz - \omega t)$

2. $E_y = E_{y0} \sin(kz - \omega t + \varphi)$

$$E_z = 0$$

$$B_x = \frac{1}{c} E_{y0} \sin(kz - \omega t + \varphi)$$

$$B_y = -\frac{1}{c} E_{x0} \sin(kz - \omega t)$$

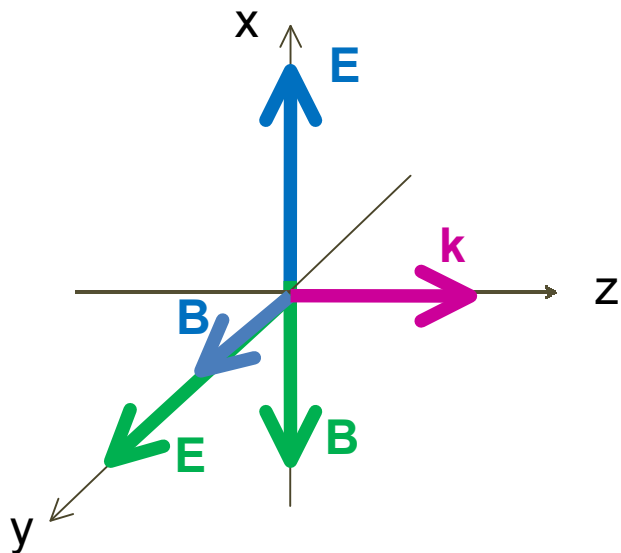
$$B_z = 0$$

E_{x0} , E_{y0} és φ határozzák meg az EM hullámot.

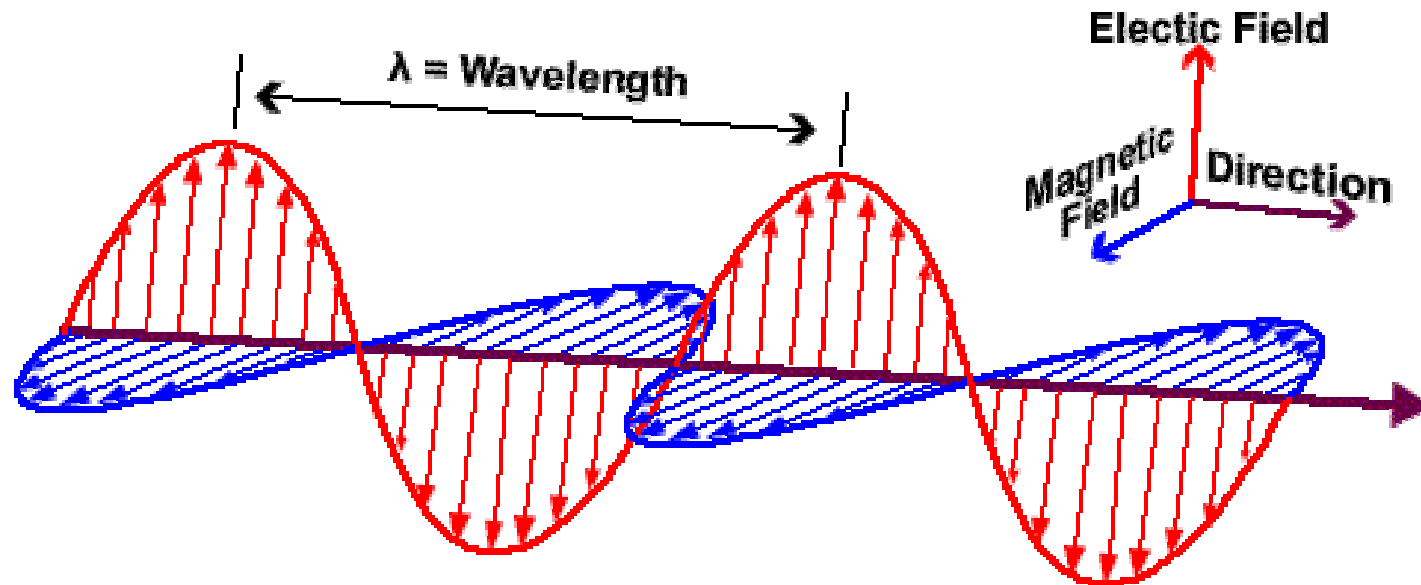
\underline{E} , \underline{B} , \underline{k} jobbsodrású rendszer, mindkét módusban \rightarrow merőlegesek:

transzverzális hullám

egy módusban \underline{E} és \underline{B} azonos fázisban változik

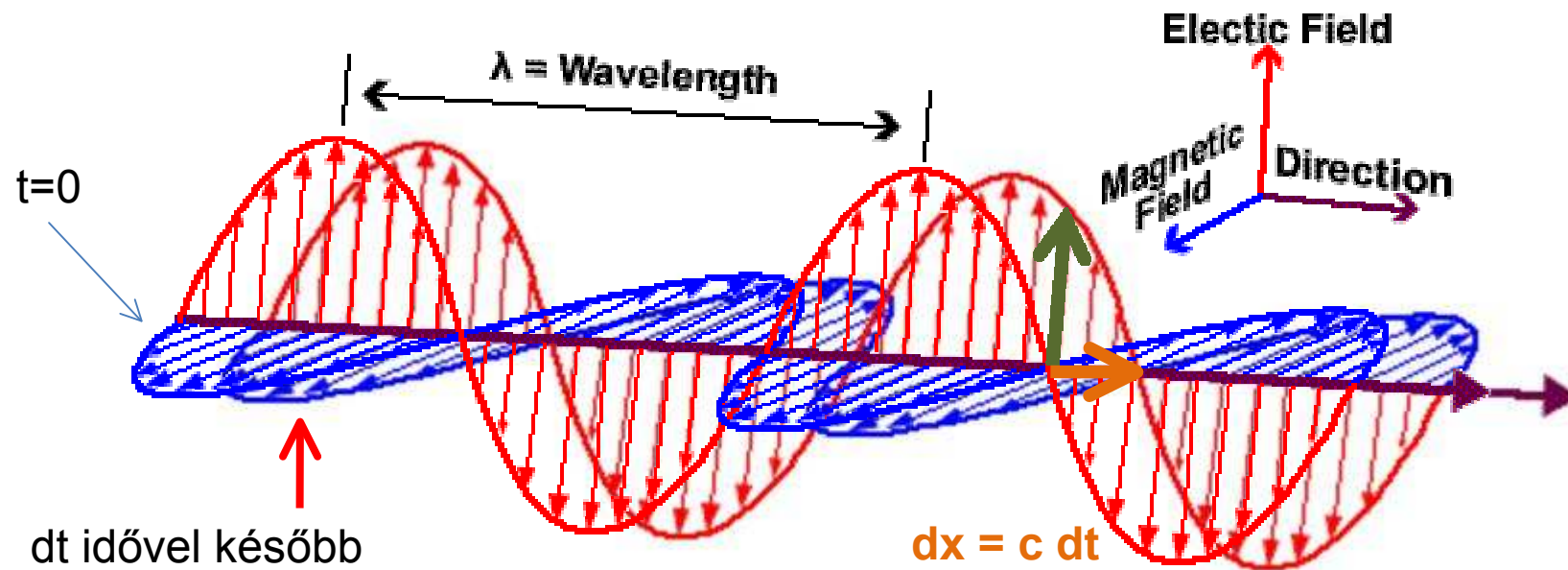


Lineárisan polarizált EM hullám



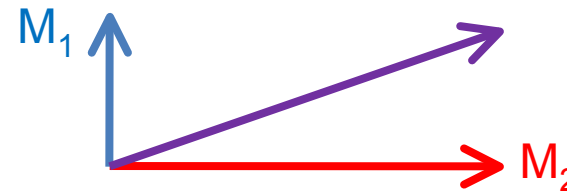
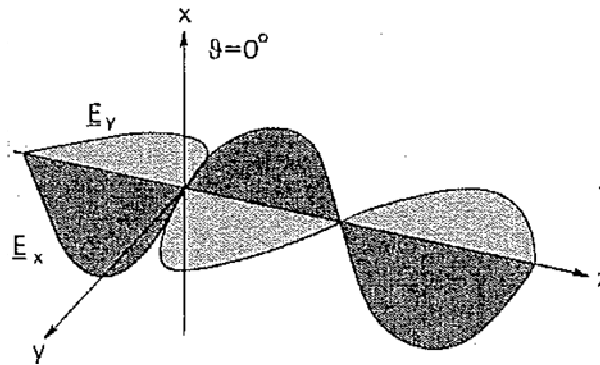
Egy módus van csak, a függőleges \underline{E} terű, $E_{y0}=0$

Lineárisan polarizált EM hullám

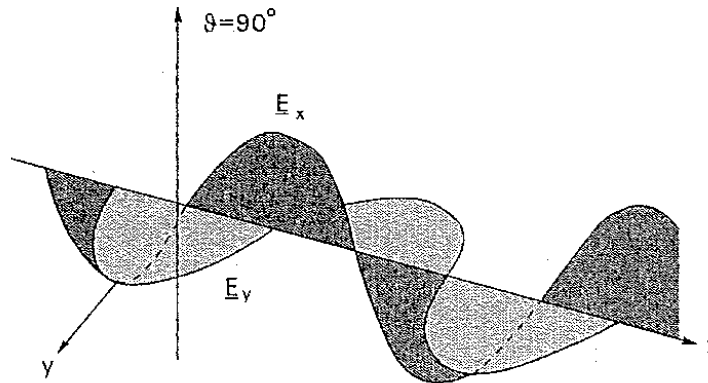


Speciális esetek

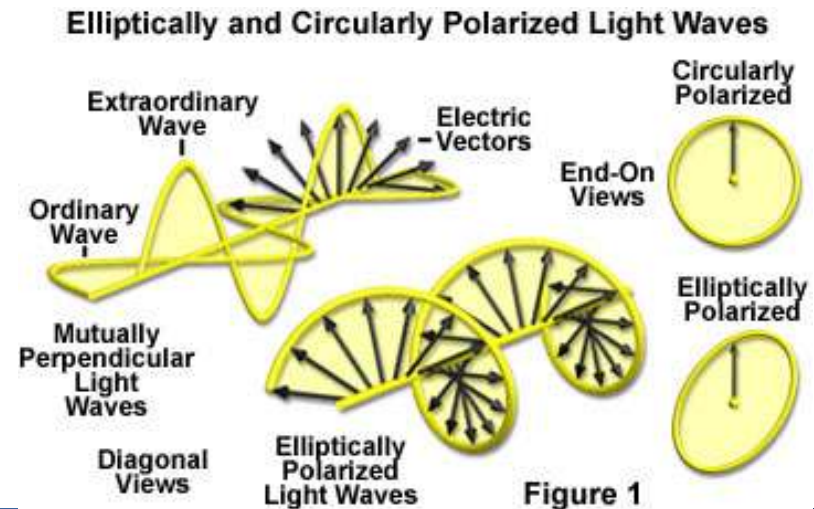
- $\varphi=0^\circ$ lineárisan polarizált marad, de másik síkban



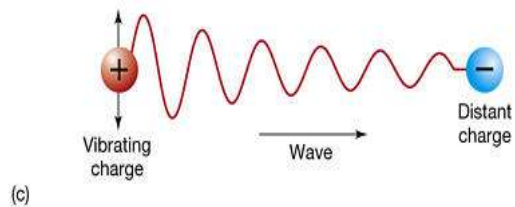
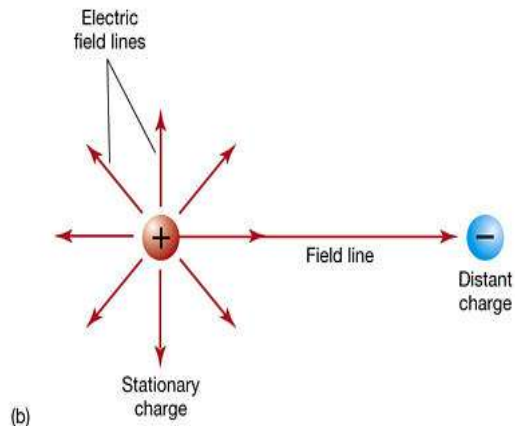
- $E_{y0}=E_{x0}$ és $\varphi=90^\circ$ **cirkulárisan polarizált fény**



cirkulárisan polarizált



EM sugárzás keltése



Copyright © 2005 Pearson Prentice Hall, Inc.

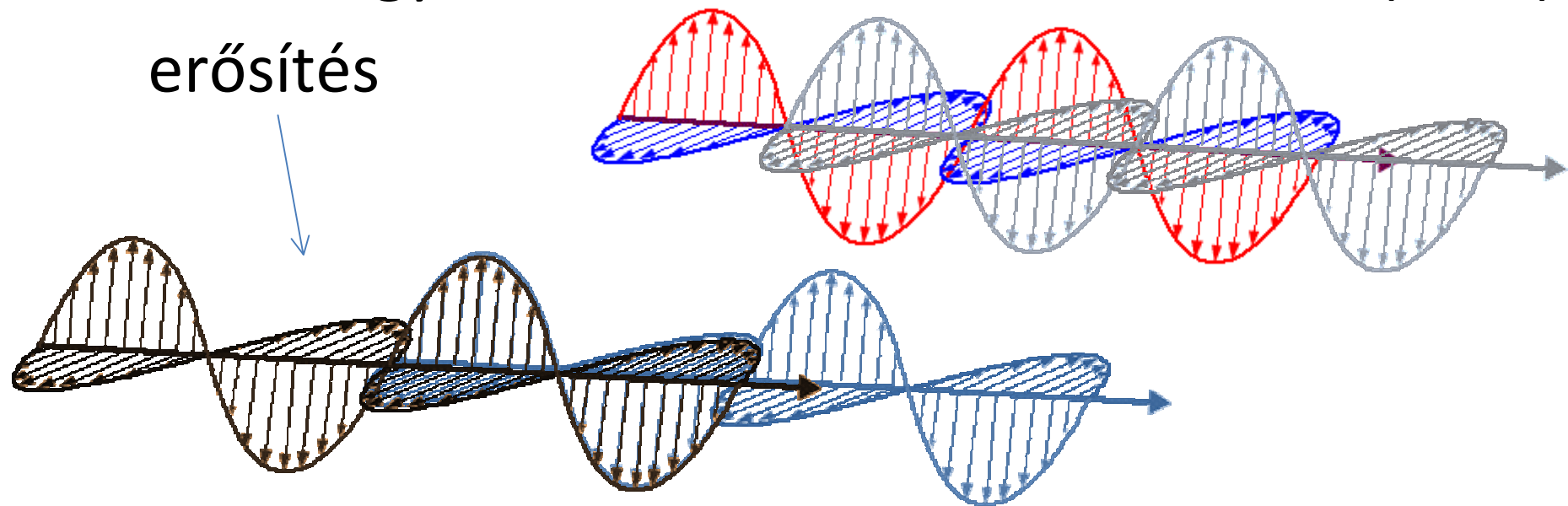
Gyorsuló töltés sugároz,
Elektromos térerősség és
mágneses indukció vektorok leszakadnak a
gyorsuló töltésről

Pl. harmonikusan rezgő töltések,
antenna, tv- és rádióadók

a hőmozgás miatt minden test sugároz!

Fényinterferencia

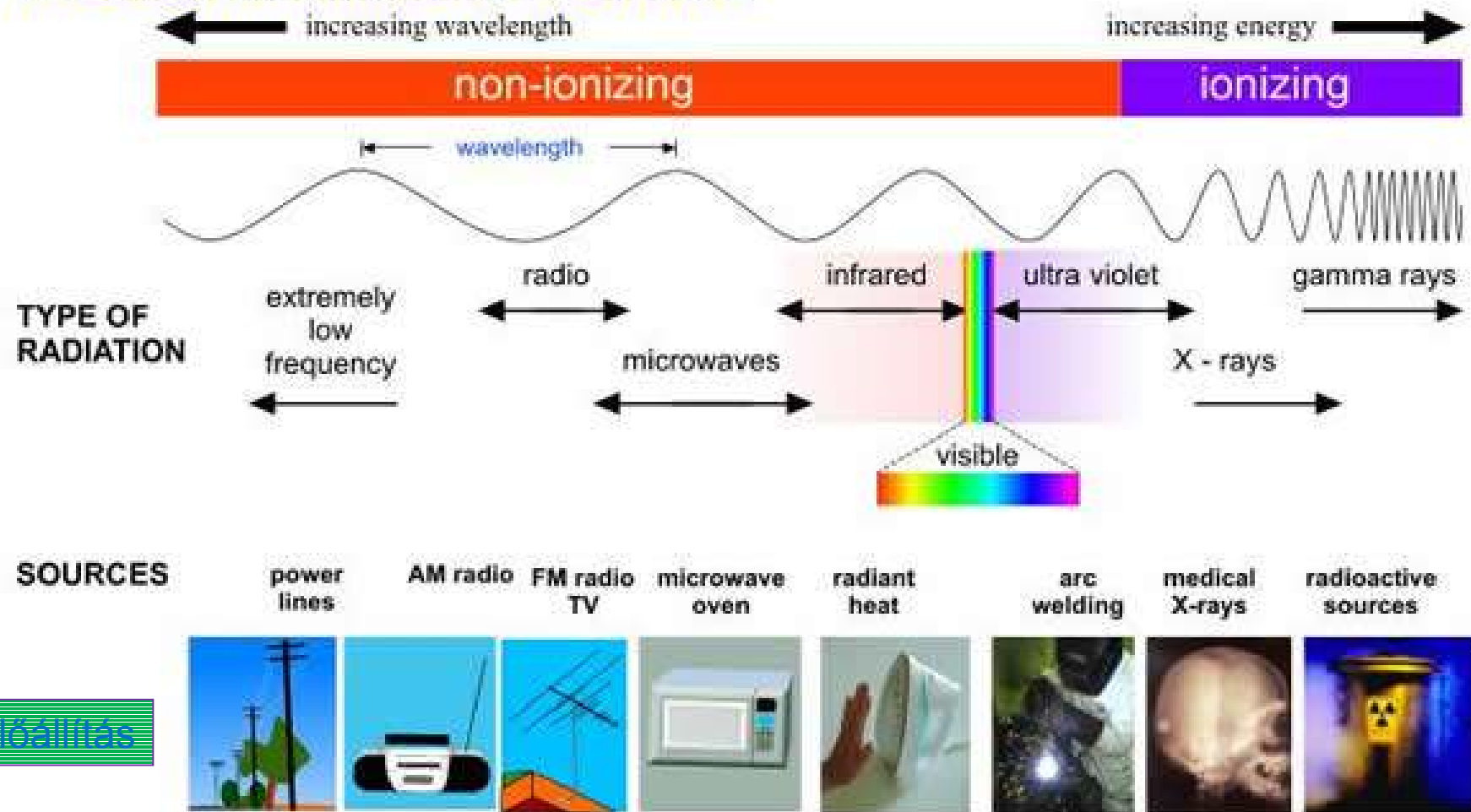
- Szétváló fényutak később találkoznak, de más hosszúságú utat tesznek meg közben
- $\Delta\alpha=0$ vagy 2π $\Delta\alpha=\pi$ kioltás, $\Delta\alpha=k\Delta r= 2\pi (\Delta r/\lambda)$



Alapvető hullámtulajdonság

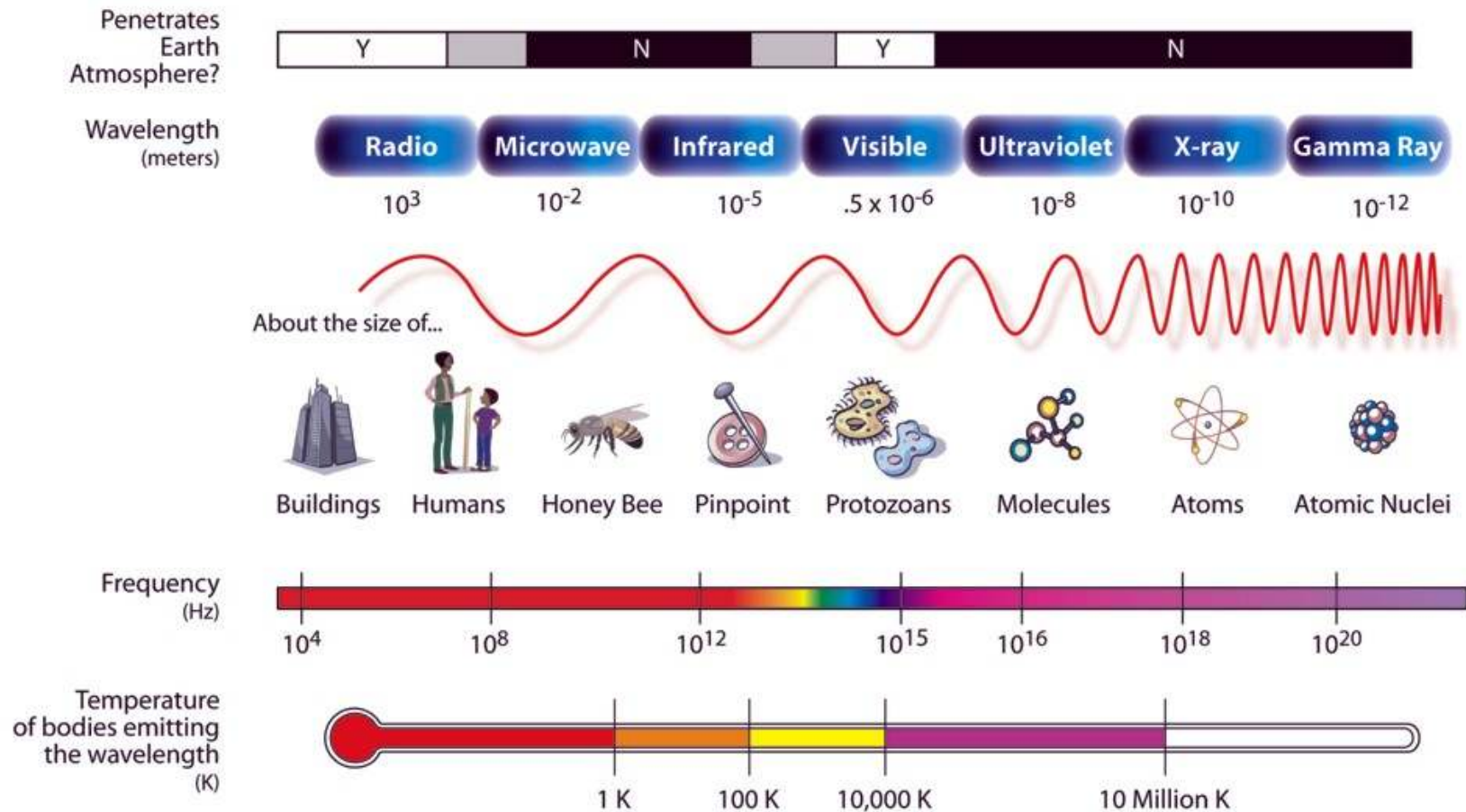
Az elektromágneses spektrum 1.

THE ELECTROMAGNETIC SPECTRUM

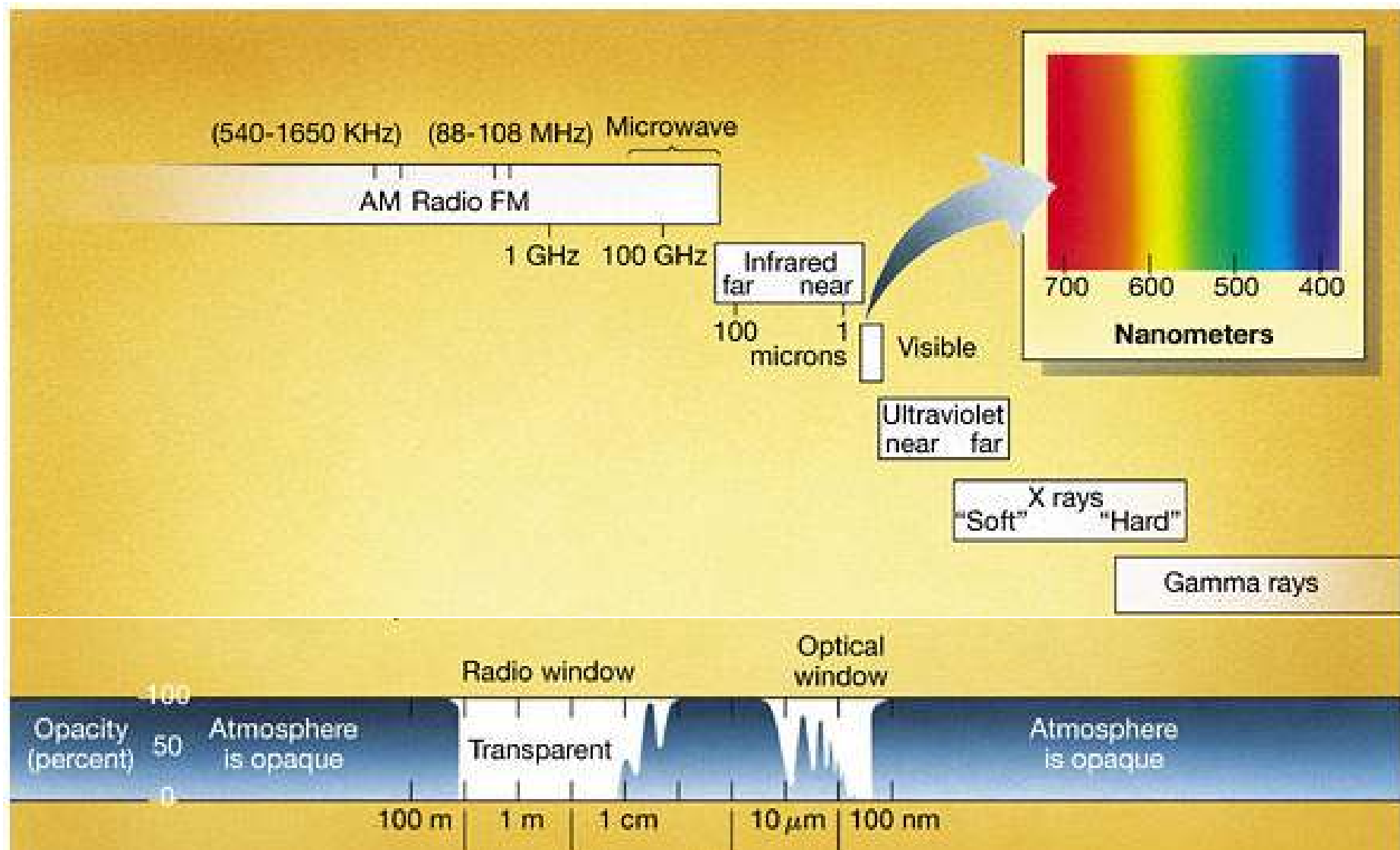


Az elektromágneses spektrum 2.

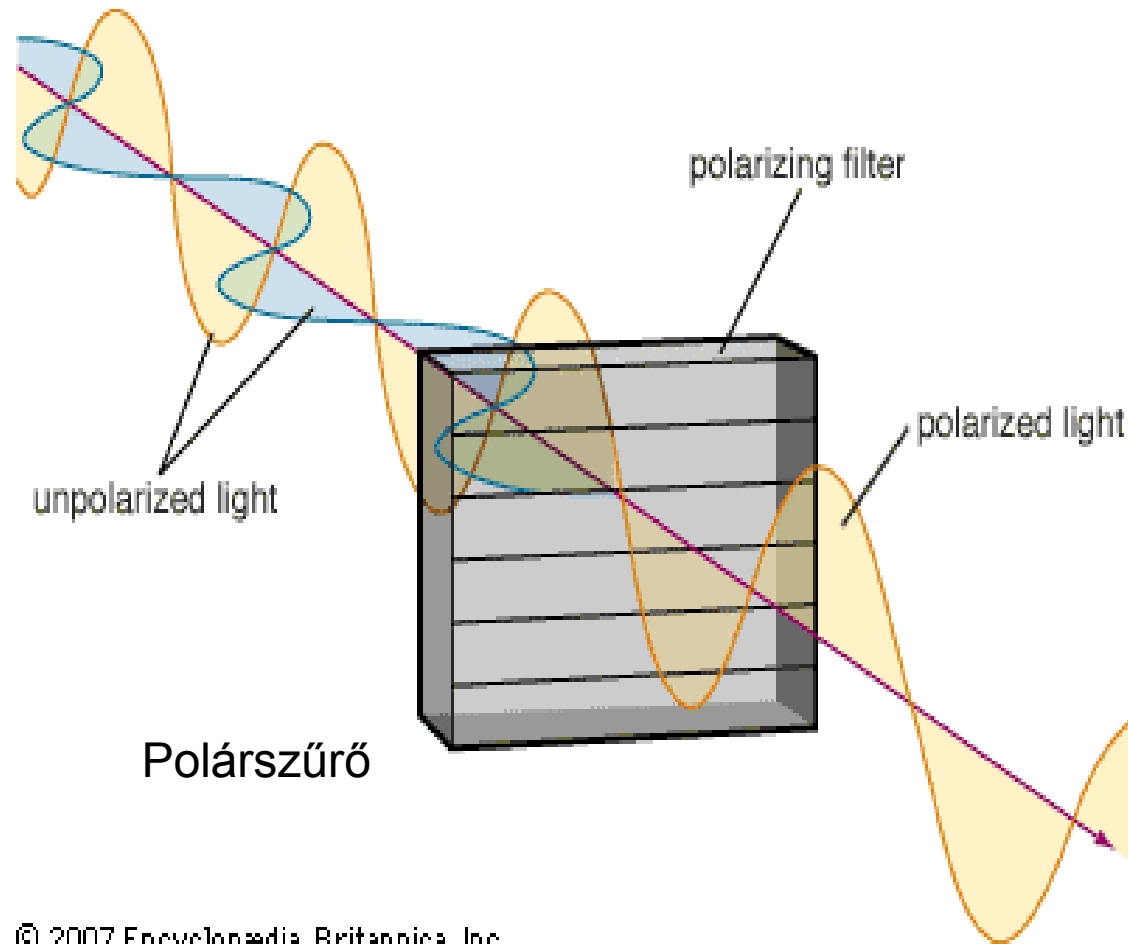
THE ELECTROMAGNETIC SPECTRUM



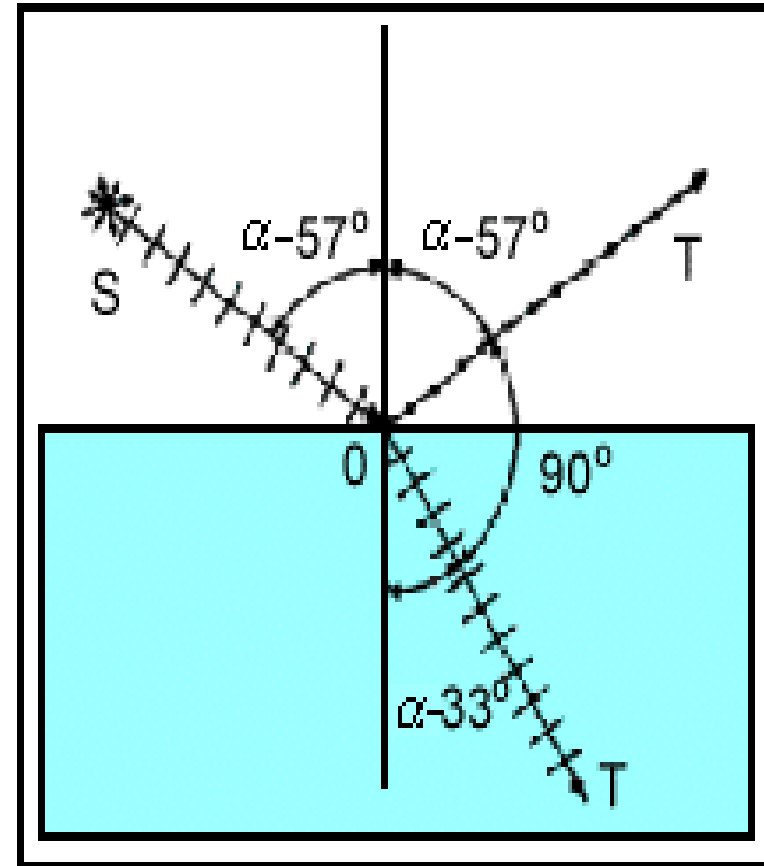
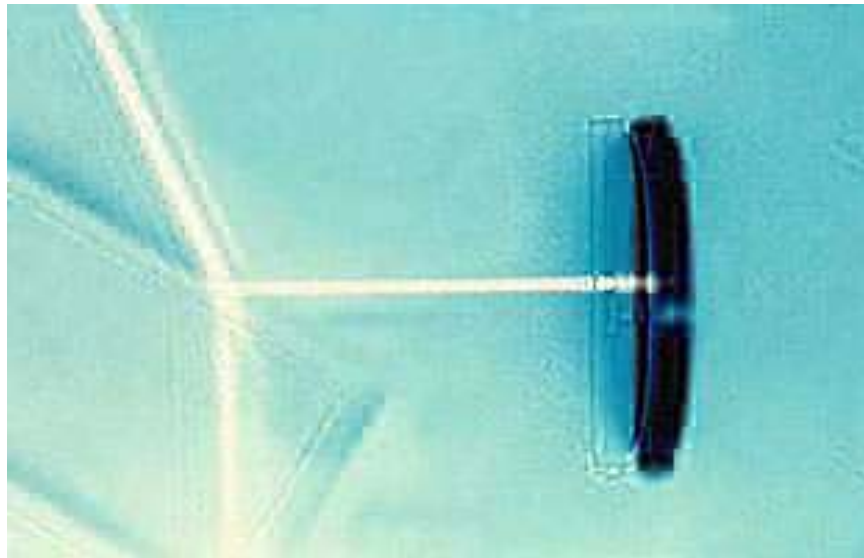
Az elektromágneses spektrum 3.



Polarizált fény előállítása



Brewster törvénye

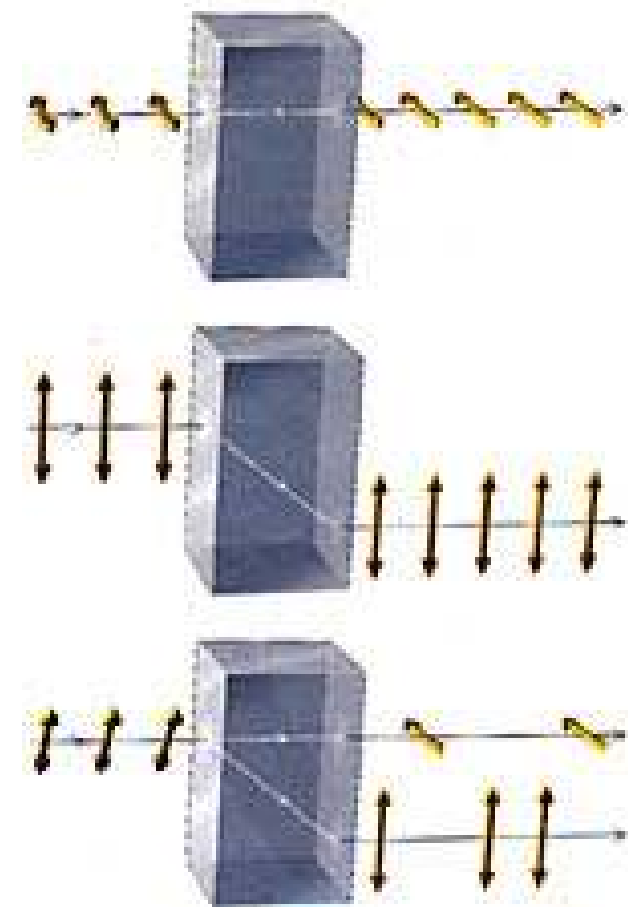
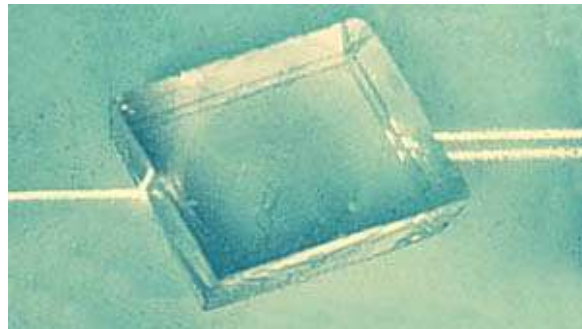
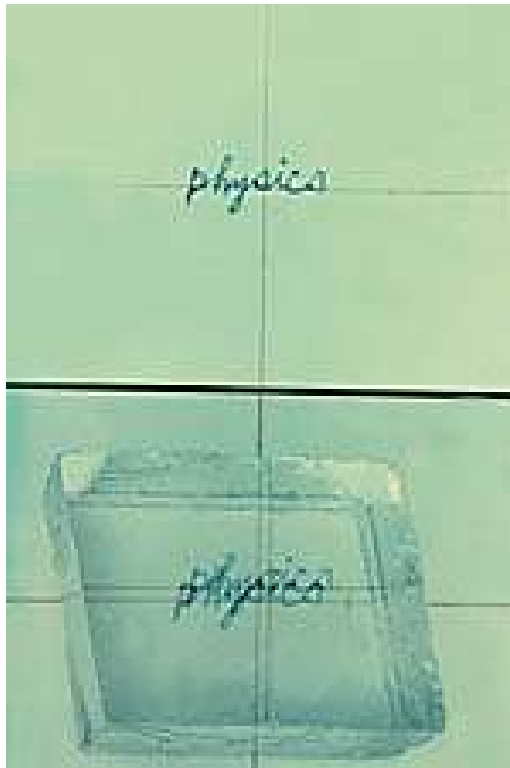


Vízfelszínről visszaverődő fény poláros
Madarak képesek ezt érzékelni!

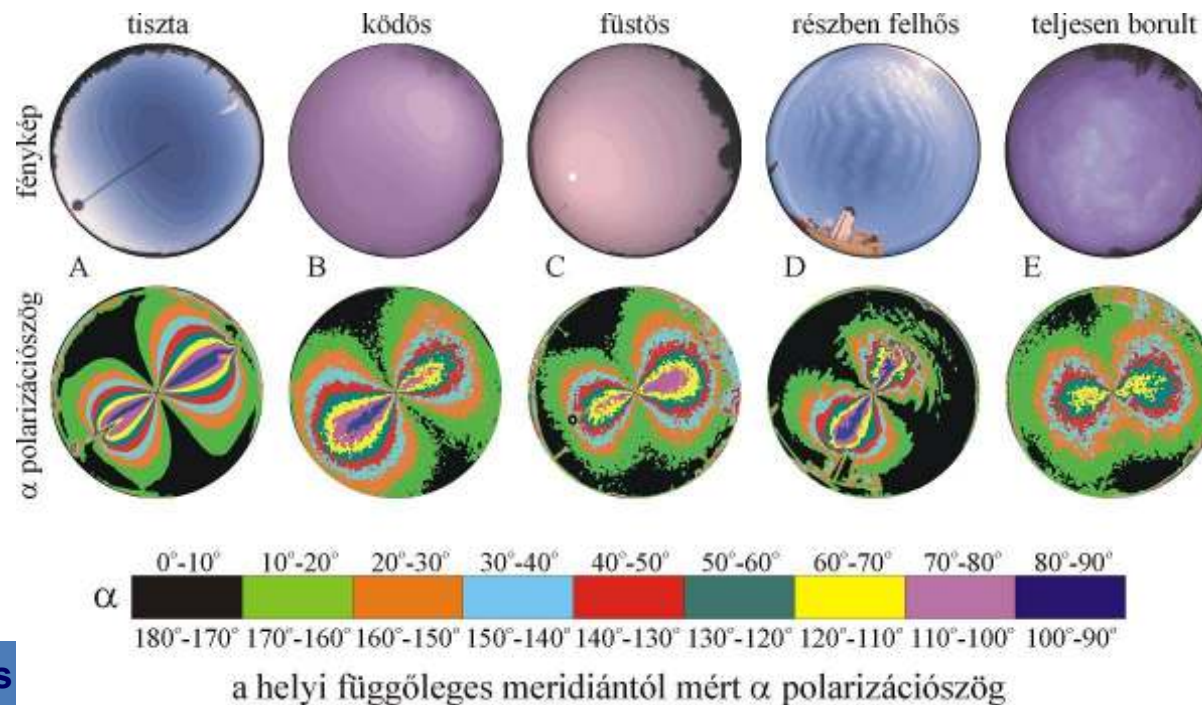
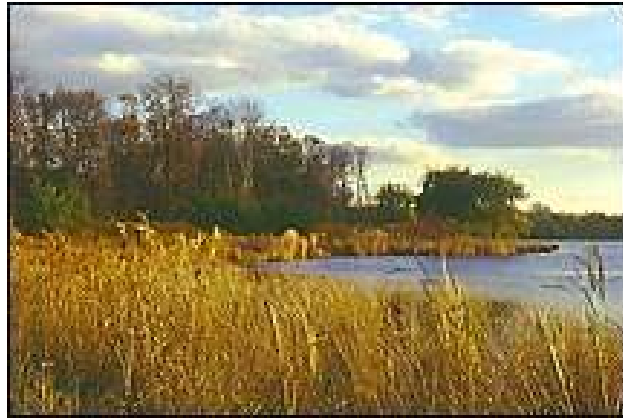
Üvegről visszavert fény



Kettős törés



Az égbolt polarizációja



Optikai aktivitás

Olyan anyag amely a lineárisan poláros fény rezgési síkját elforgatja
(aminosavak, cukor)

A biológiai molekulák mindig balra forgatják a síkot (L-izomer)

