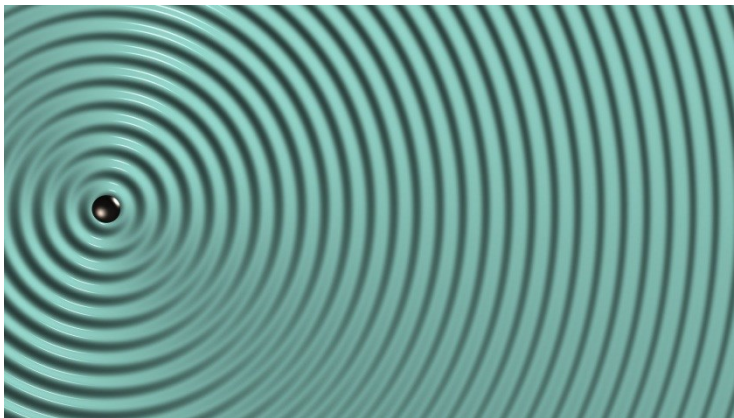
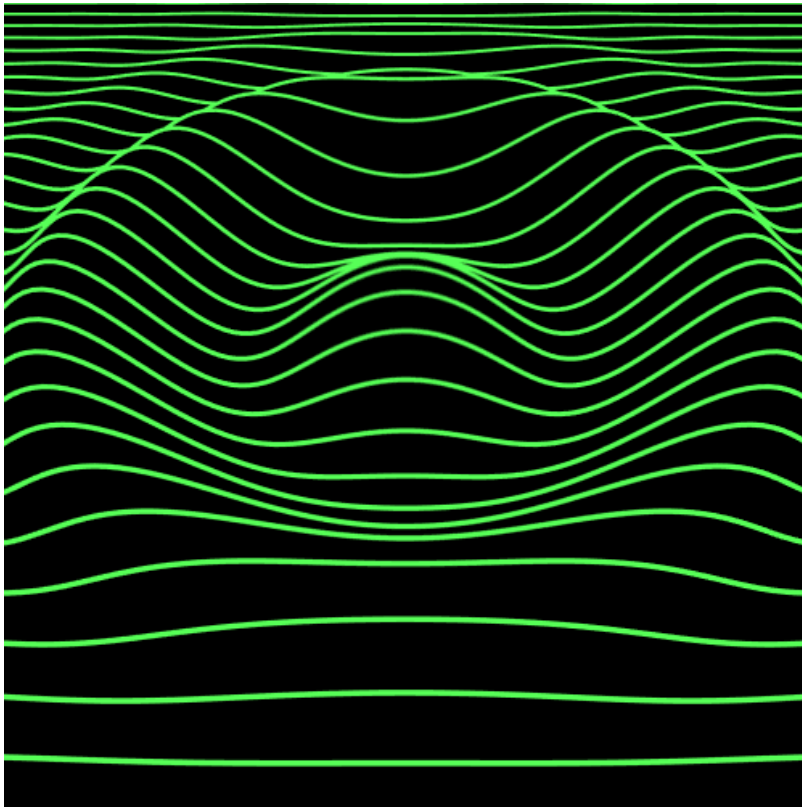


# Hullámoptika

nem csak optikában vannak hullámok...

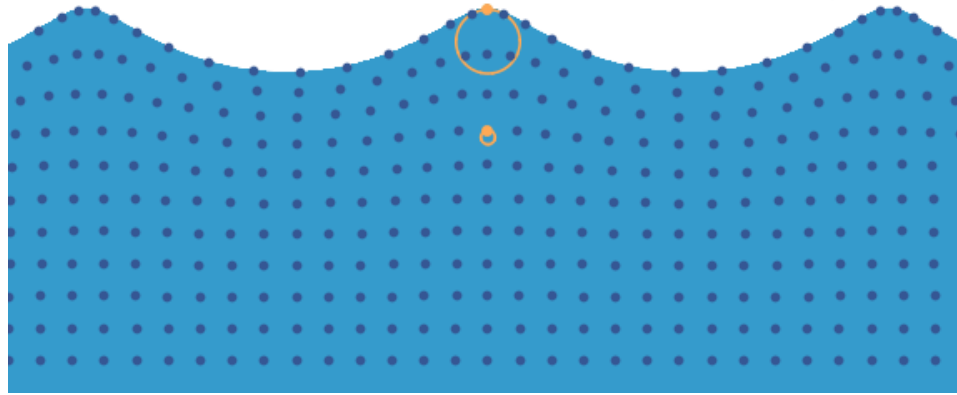


G.Schay

az egyes részecskék helyhez kötött periodikus mozgást végeznek, csak a „hullámfront” halad!

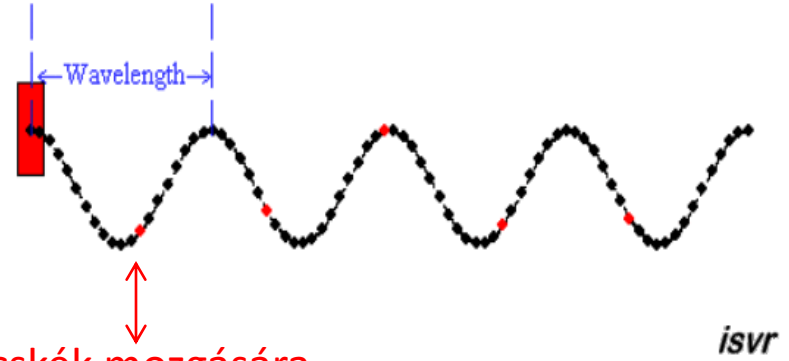
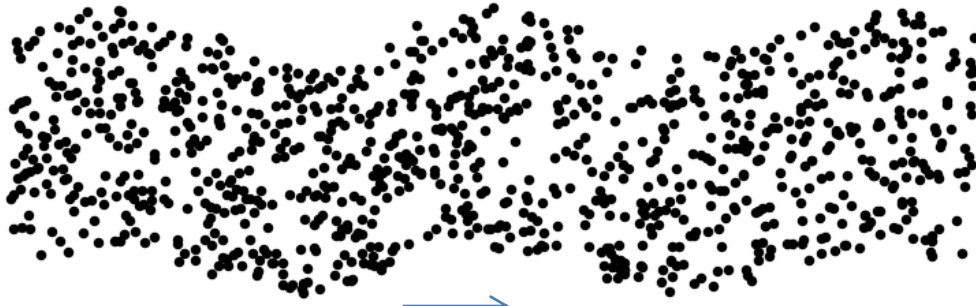
## Vízfelszíni hullámok

©2016, Dan Russell

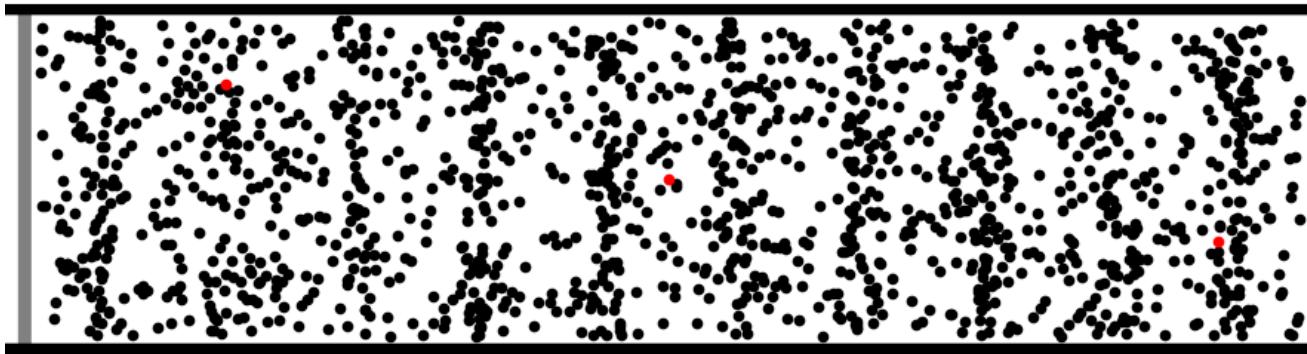


a hullám haladása azt jelenti, hogy a részecskék mozgás-állapota terjed tova.


## transzverzális hullám



A hullámfront haladási iránya merőleges a részecskék mozgására



Longitudinális hullámok:

A hullámfront haladási iránya  párhuzamos a részecskék mozgásával



$$y(x,t) = A \cdot \sin(k \cdot x + \omega \cdot t + \phi)$$

ahol  $y$  a kitérés,

$A$  az amplitúdó,  $k$  a hullámszám és  $\omega$  a szögsebesség.

$\omega = 2\pi f$ , és  $f = 1/T$  [Hz],  $T$  a periódusidő.

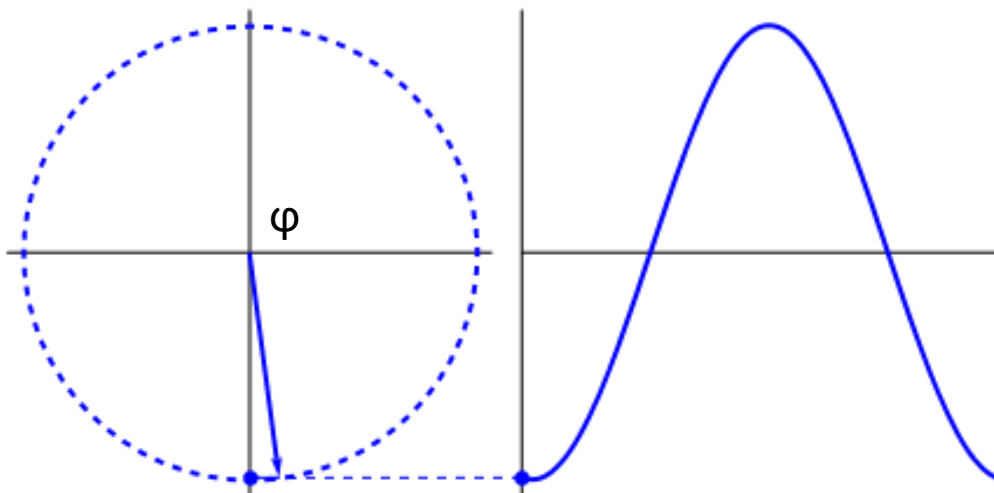
$\omega = c \cdot k$  adja meg a hullámszámot, azaz  $k = 2\pi/\lambda$ .

ahol  $\lambda$  a hullámhossz.

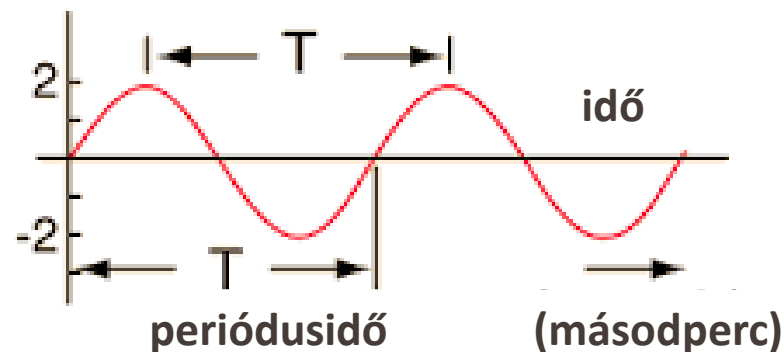
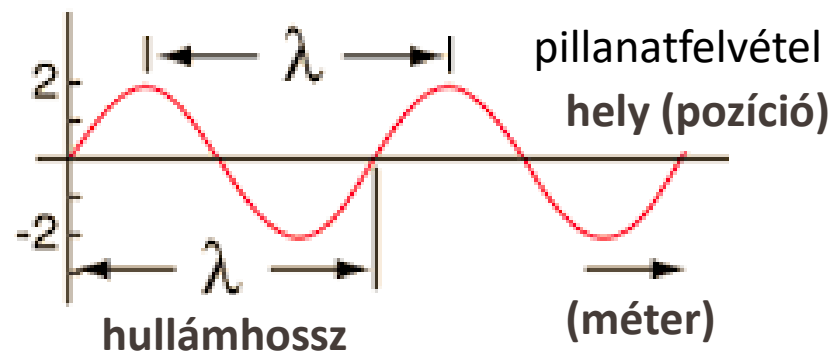
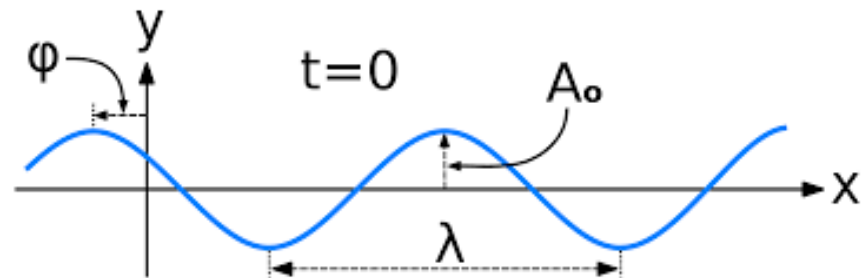
$$c = \frac{\lambda}{T} = \lambda \cdot f$$

a sin-os hullám egy kör mentén való forgással is leírható (szögsebesség, egy teljes kör  $2\pi$ ).

itt a **fázis** a pillanatnyi állapot a kör mentén:  $\phi$

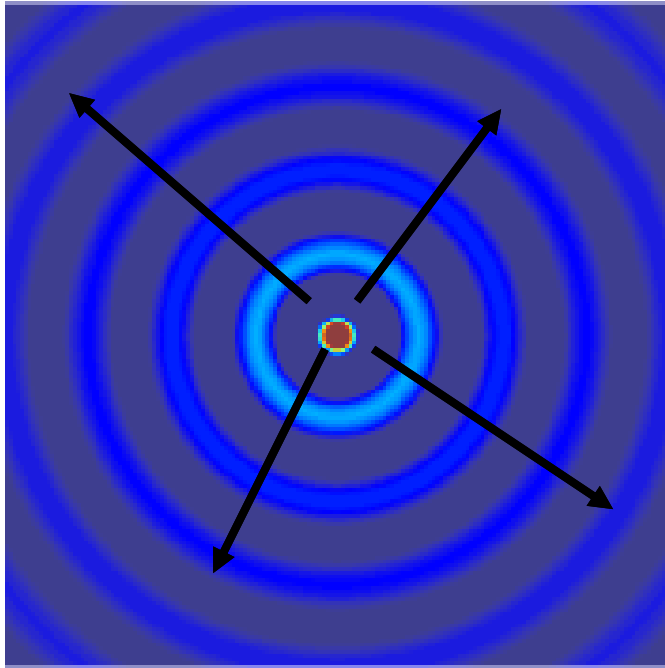


grafikusan

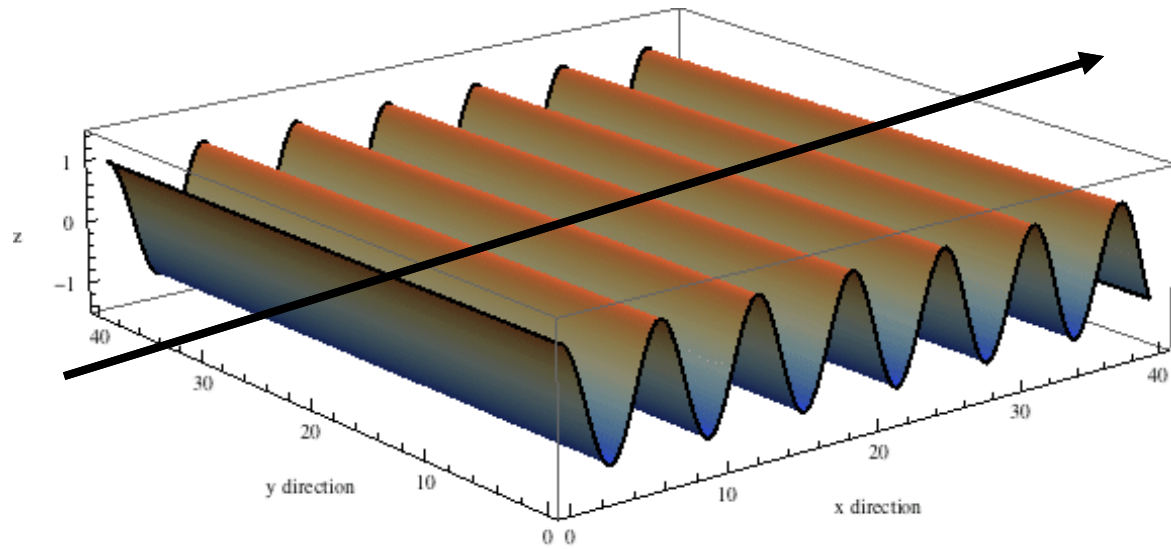


egy adott pontban az időbeli változás

pontszerű hullámforrás, homogén közegben  
(tehát mindenfele egyformán terjed)



kör- vagy gömbhullám



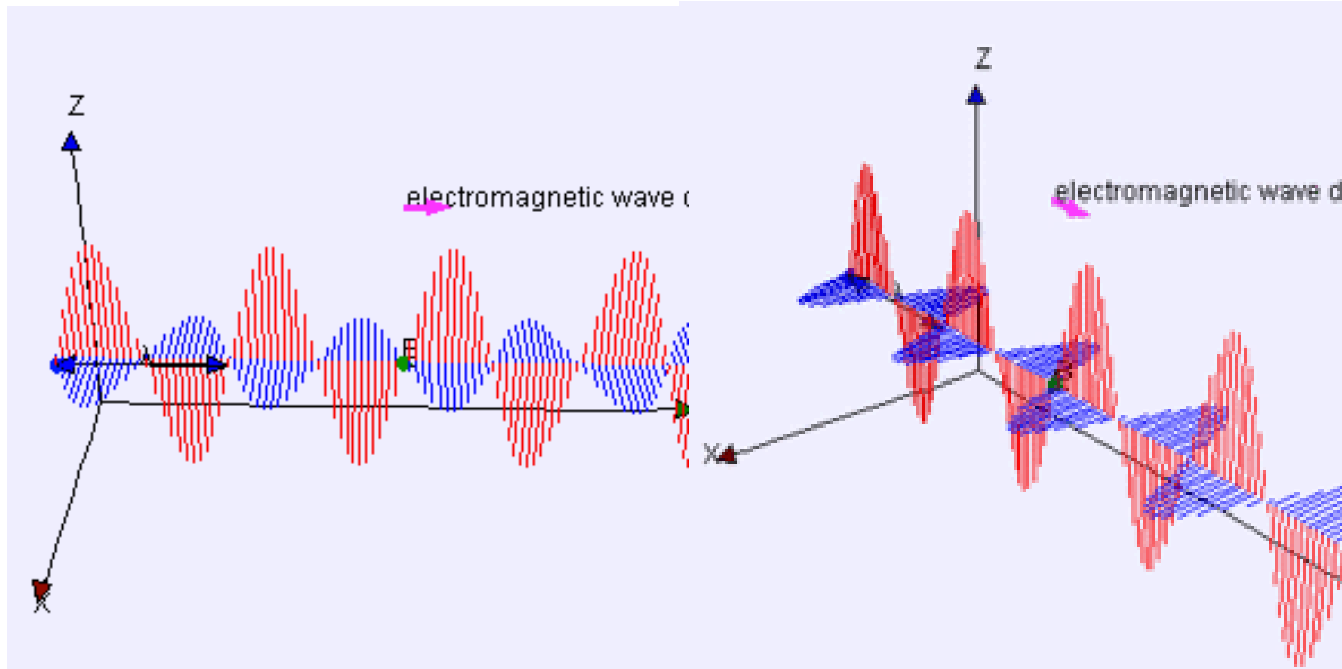
síkhullám

terjedési irány  
"fénysugár" a geometriai optikában



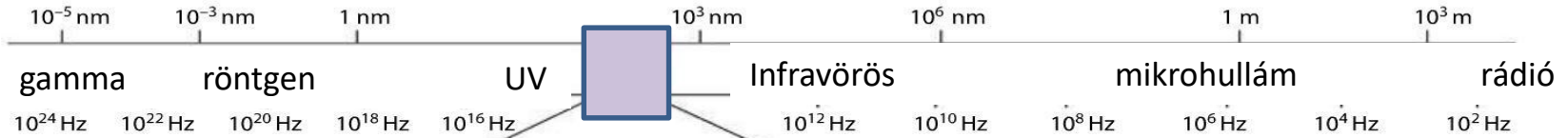
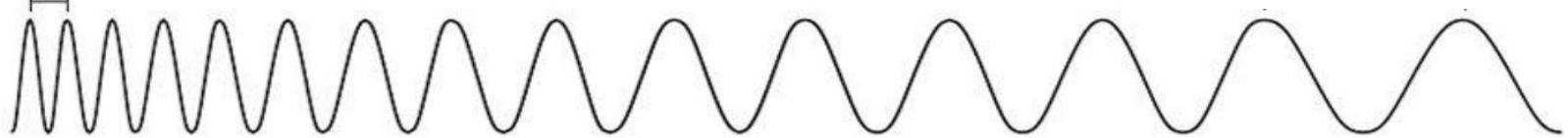
# A fény elektro-mágneses hullám

két hullám együtt: elektromos tér (E) és mágneses tér (B) együttes hullámzása



rövid hullámhossz

hosszú hullámhossz



nagy frekvencia

alacsony frekvencia

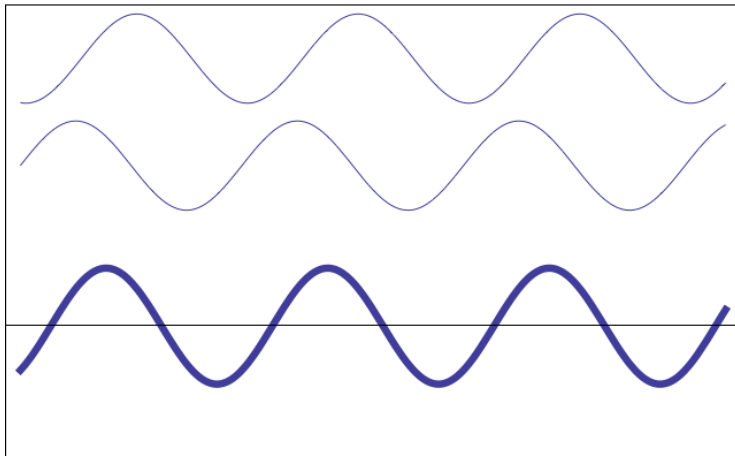
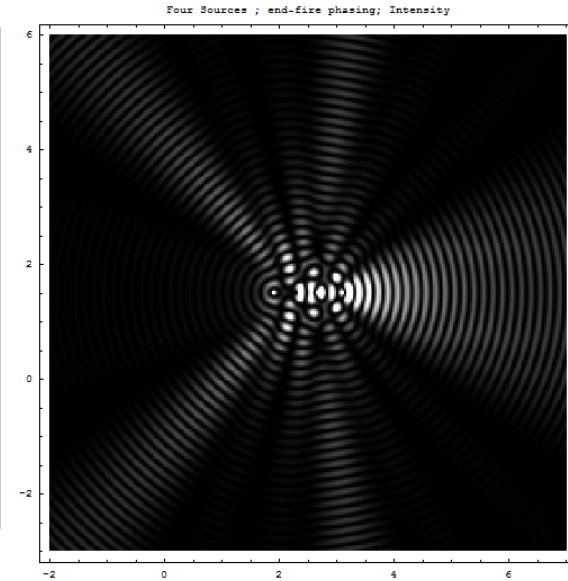
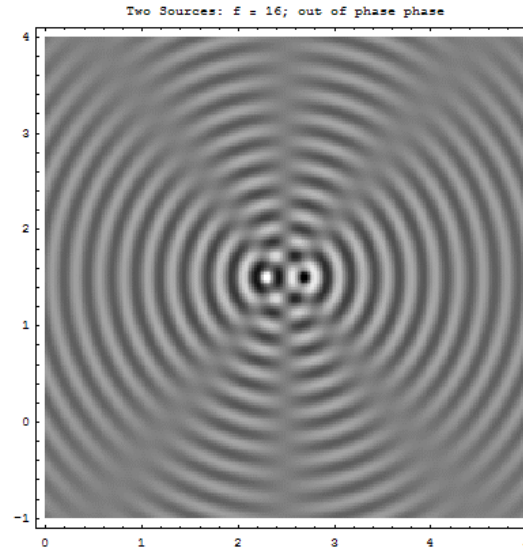
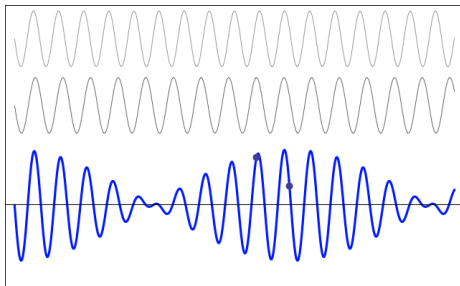
látható fény



Hullámok szuperpozíciója: a „kitérés”ek amiket az egyes hullámok okoznak összeadódnak.

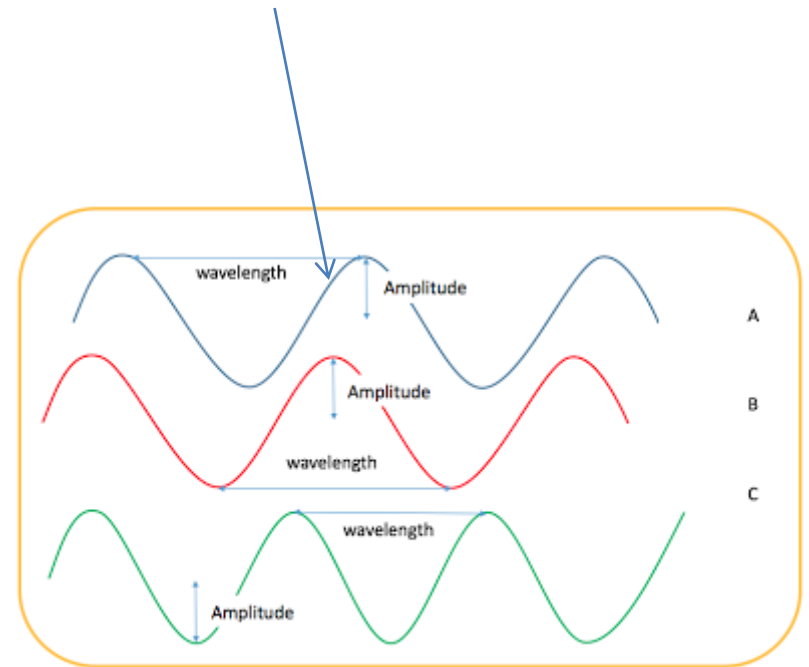
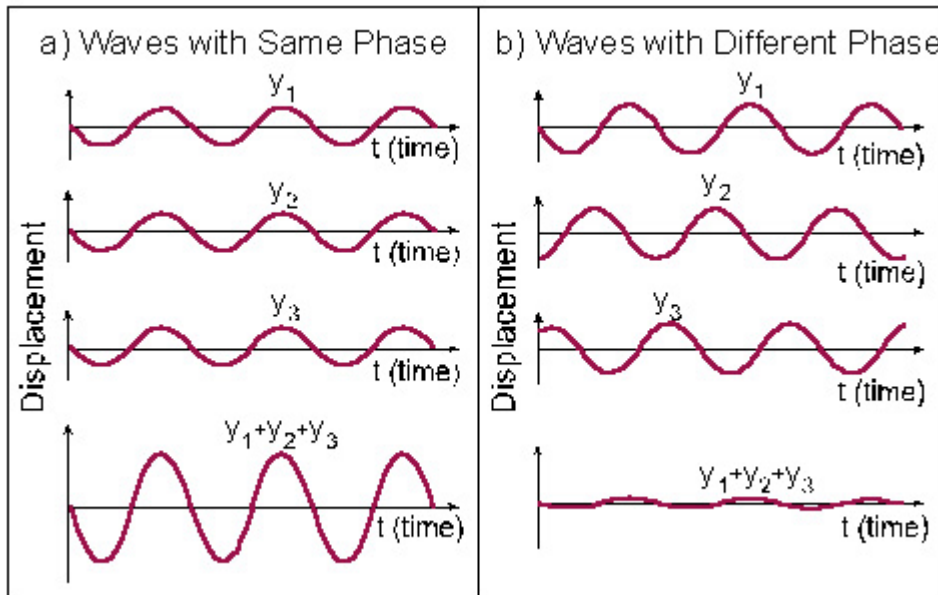
$$y(x,t) = A_1 * \sin(k_1 * x + \omega_1 * t + \phi_1) + A_2 * \sin(k_2 * x + \omega_2 * t + \phi_2) + \dots$$

kivéve ha extrém nagy amplitúdók vannak, akkor egyéb effektusok jelennek meg: nemlinearitás.



Koherens hullámok: az egyes hullámok közötti **fázis-eltérés** időben állandó.

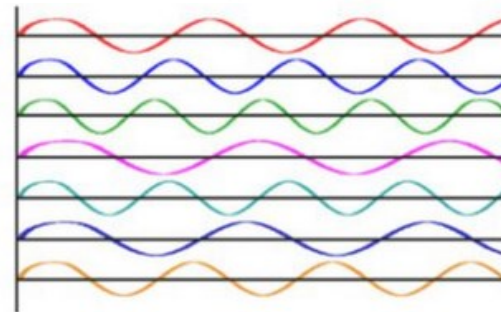
koherens hullámok ki tudnak alakítani időben stabil mintázatot



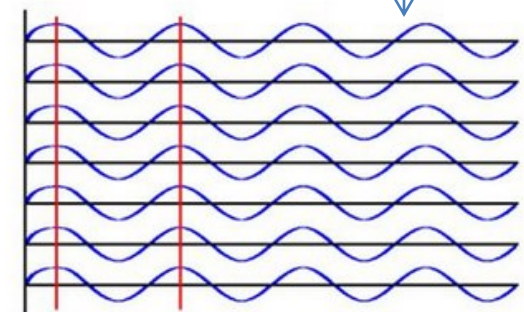
ha a fázis eltérés 0 (vagy  $1, 2, 3.. * 2\pi$ ),  
konstruktív interferencia lép fel.

Konstruktív interferencia:  
„maximum – maximummal”

Destruktív:  
ellentétes fázisban találkoznak



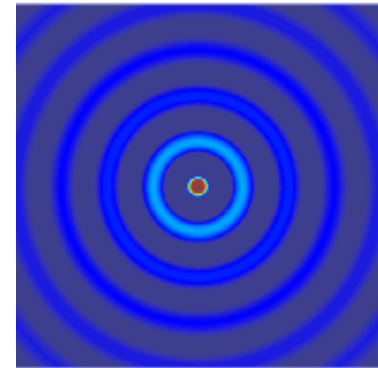
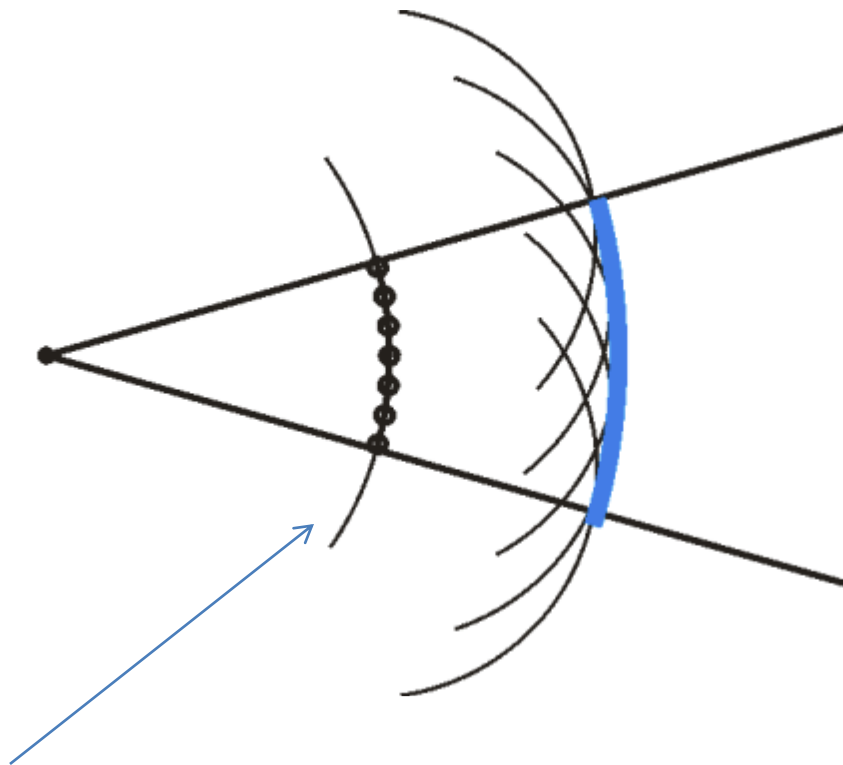
Incoherent light waves



Coherent light waves

## A Huygens-Fresnel elv

Minden hullámterjedés felbontható sok elemi gömbhullám összegére, melyek egymással interferálnak.



Christiaan Huygens  
(1629-1695)



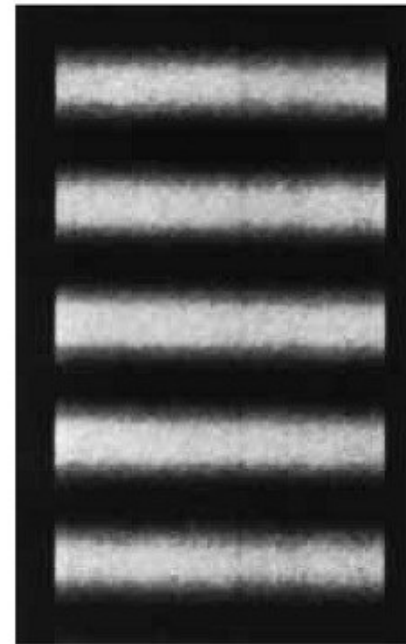
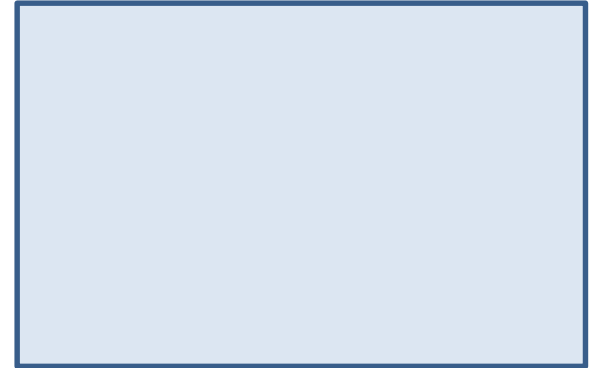
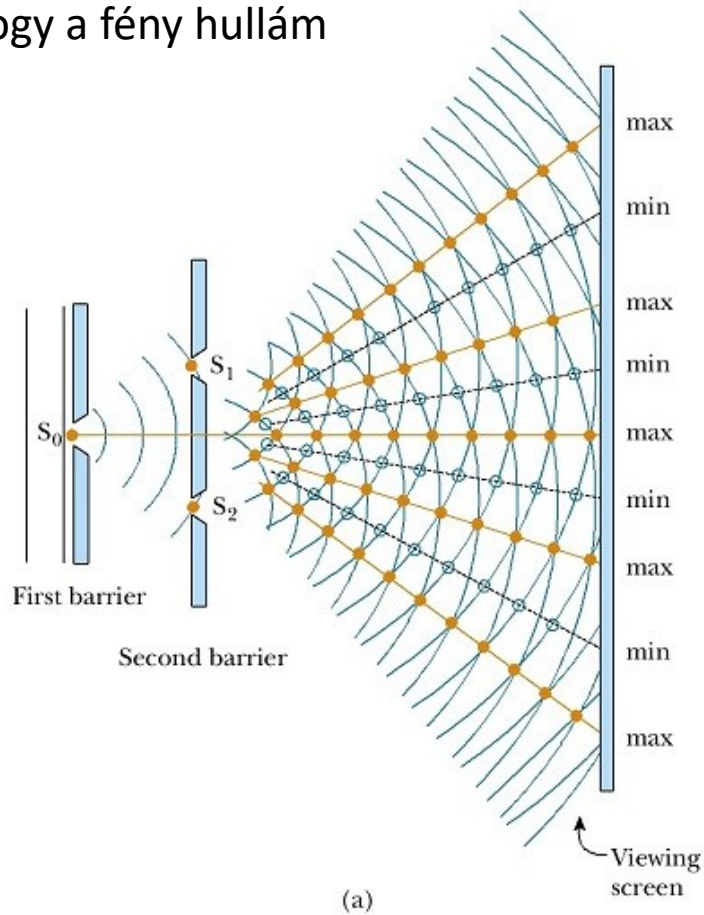
Augustin-Jean Fresnel  
(1788-1827)

hullámfront: azonos fázisú pontok halmaza (pl a maximumok)

# Kísérletek amiket csak a hullámtan magyaráz meg

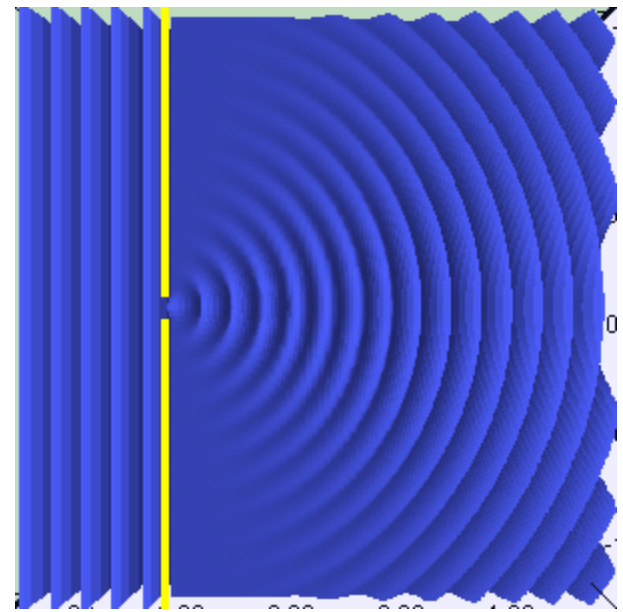
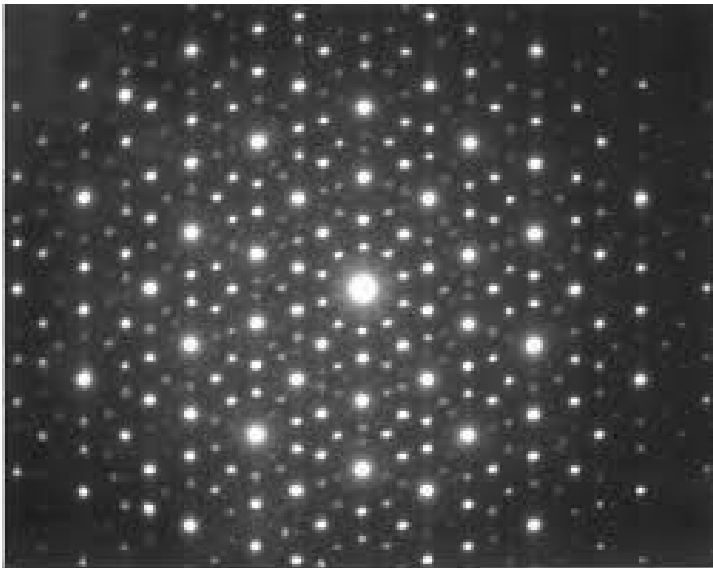
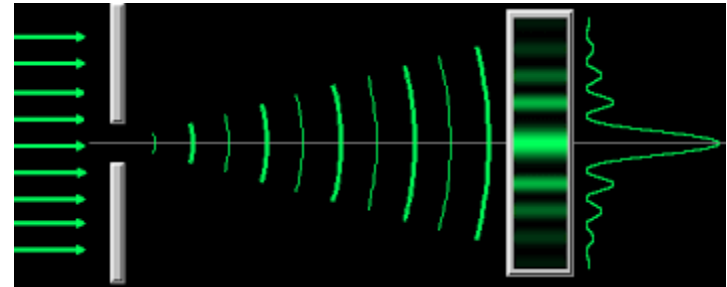
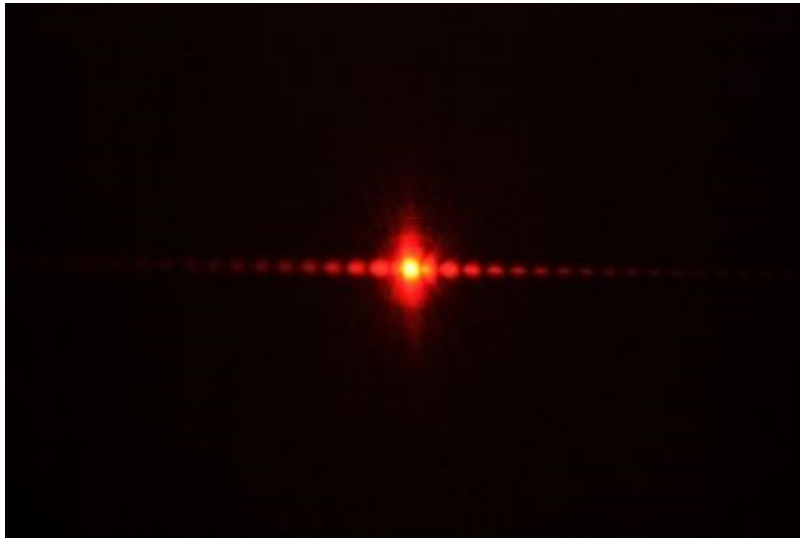
## Young-féle két-réses kísérlet

ez bizonyítja hogy a fény hullám



Thomas Young

Diffrakciós mintázatok koherens fényel. (lézerekkel lehet jól látni)

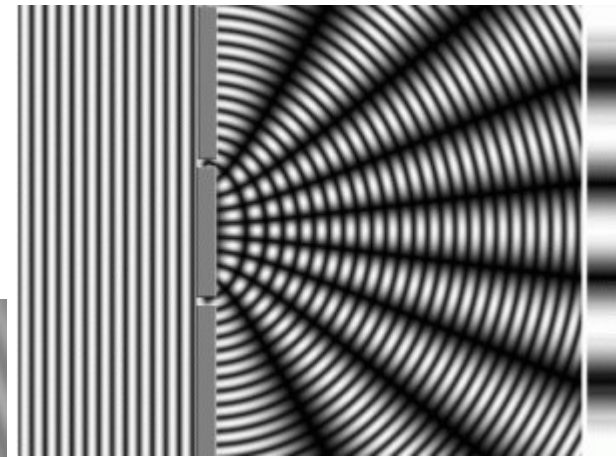
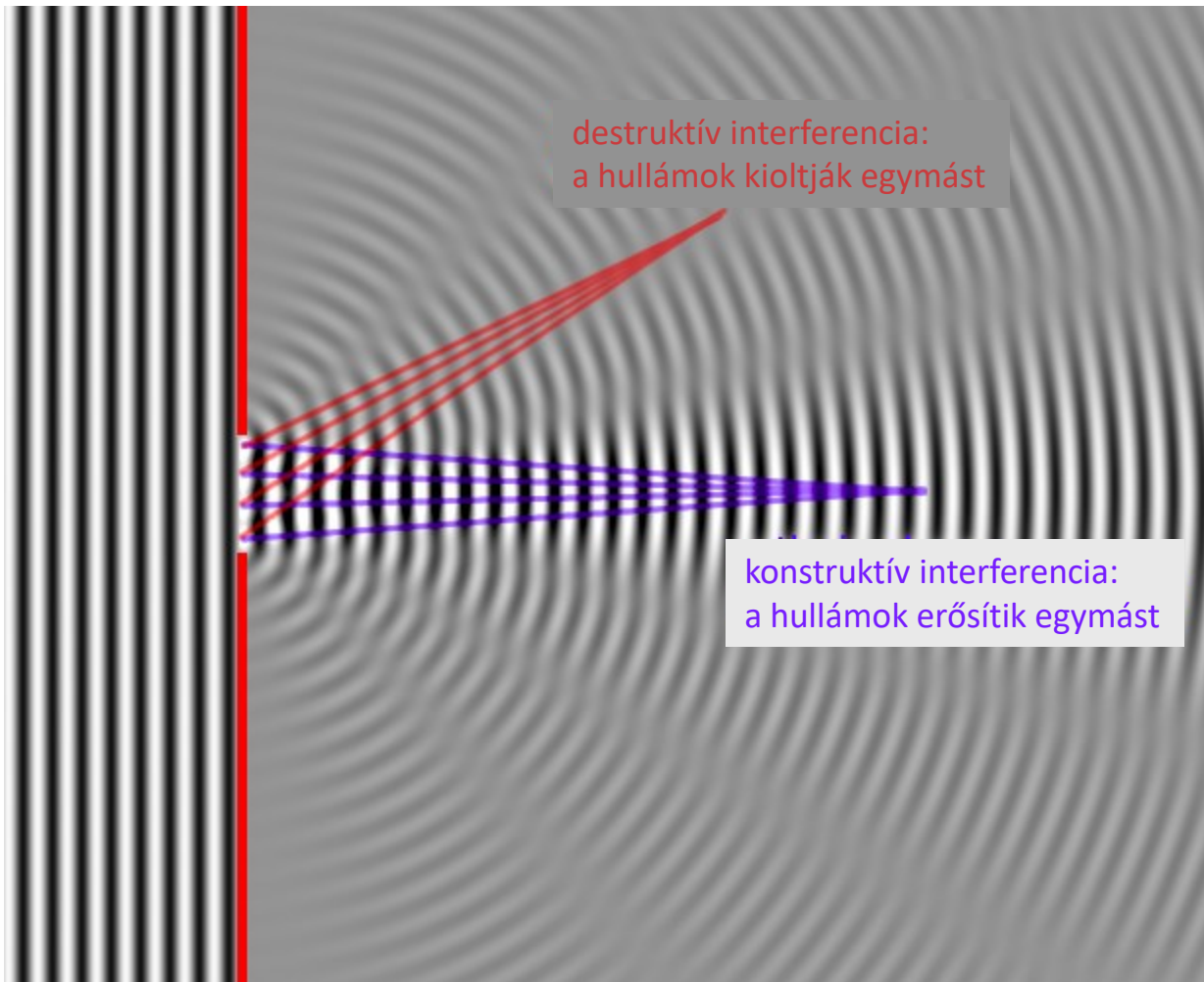


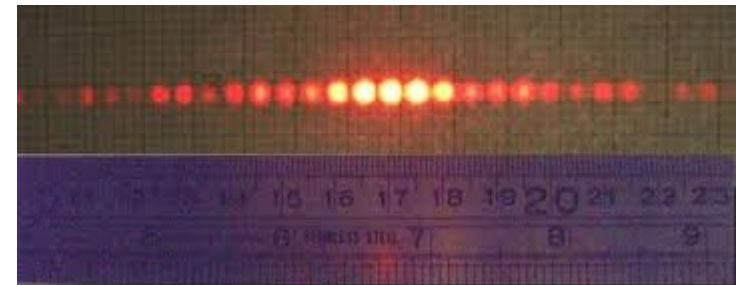
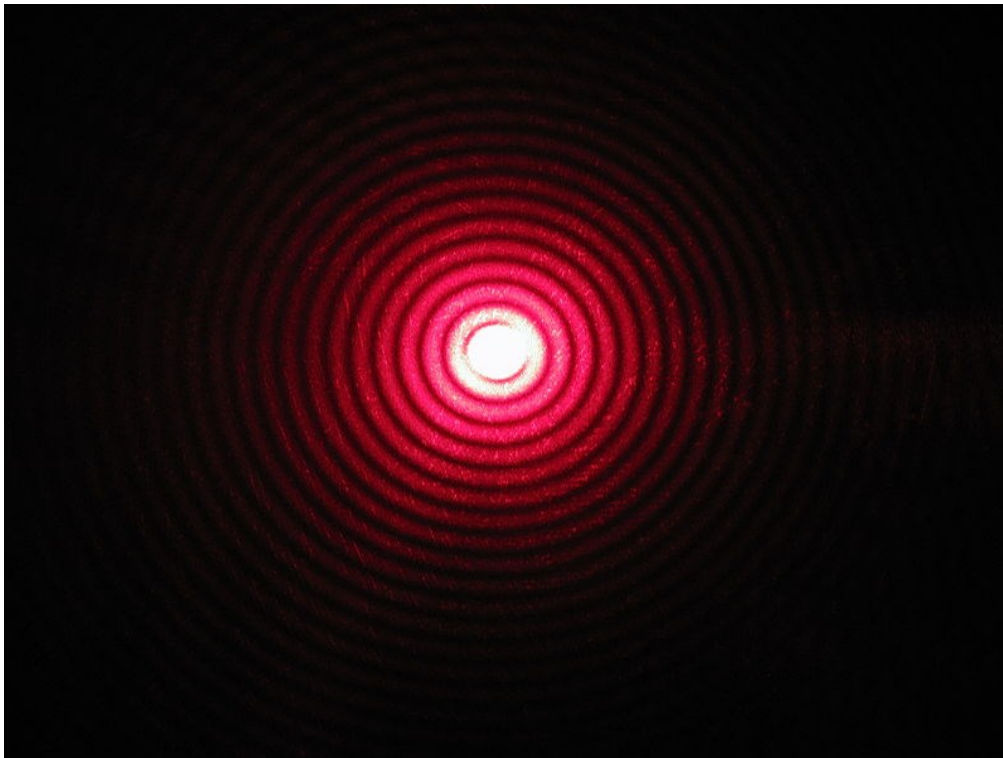
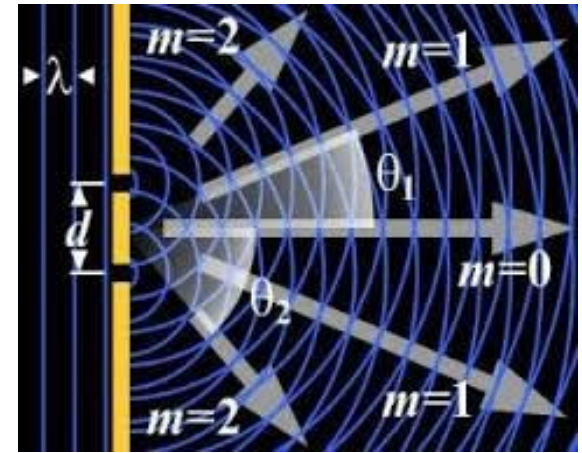
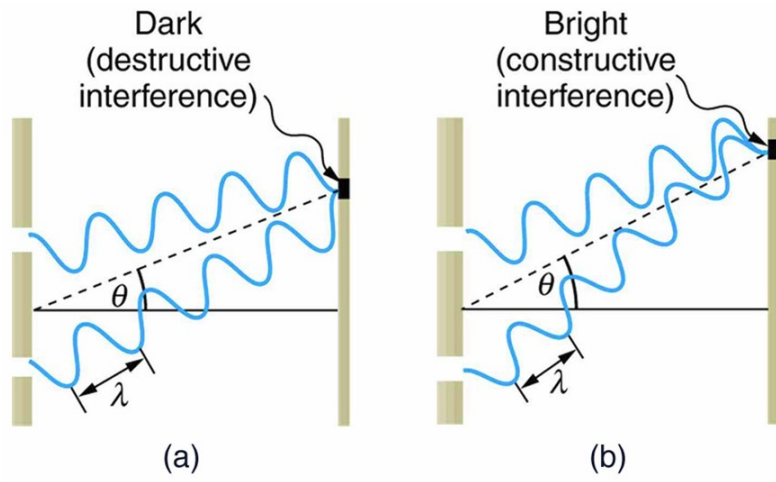
rtg diffrakció



Diffrakció a vízen is előfordul...

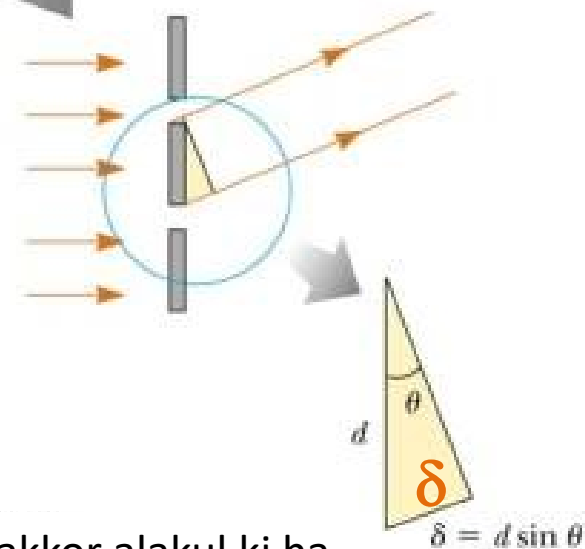
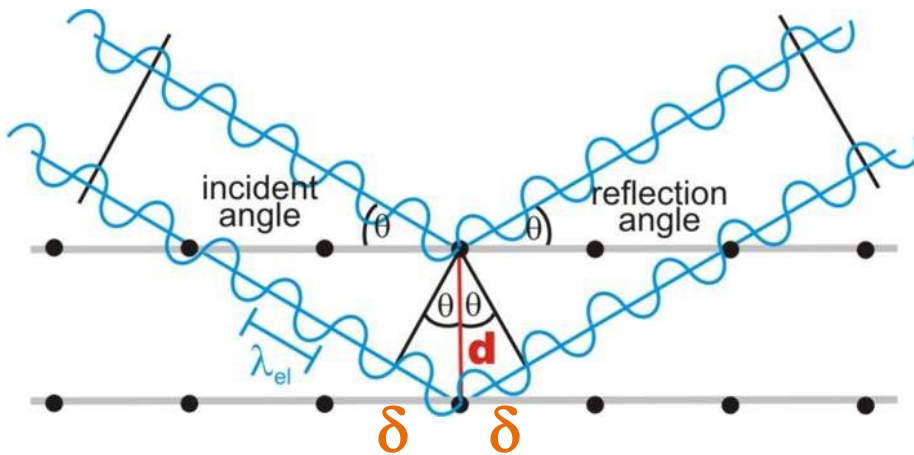
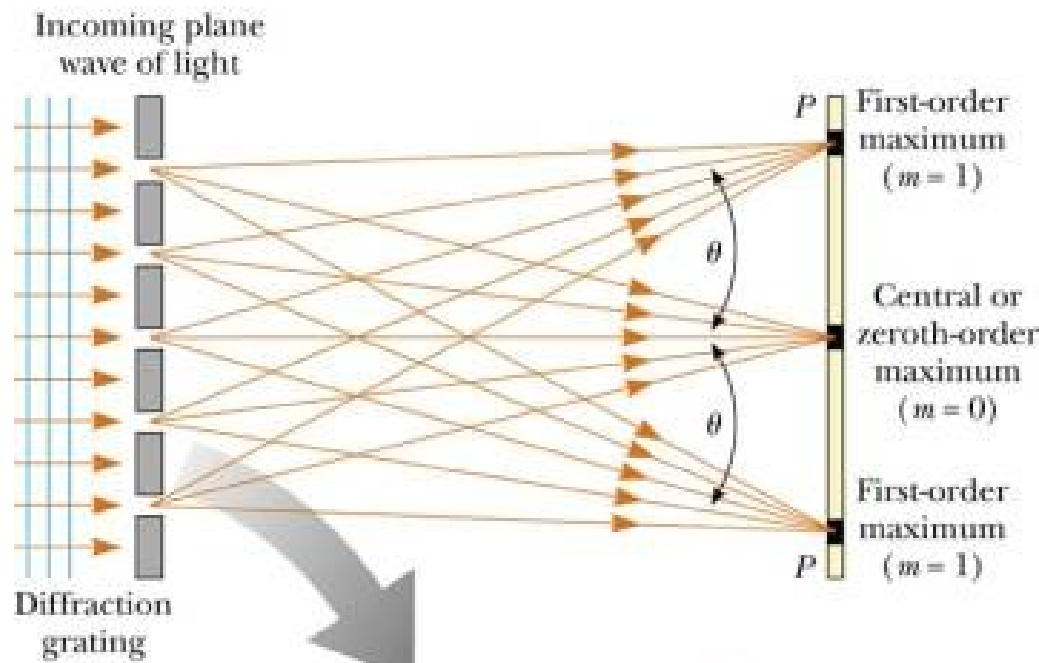
A mintázatok úgy alakulnak ki, hogy az összegzéskor időben állandóan egy-egy helyen kioltás vagy erősítés következik be.





# Elhajlás optikai rácson:

A reflexiós rácson az útkülönbség kétszer jelenik meg, így  $2\delta = \lambda$  (vagy egész számú többszöröse)

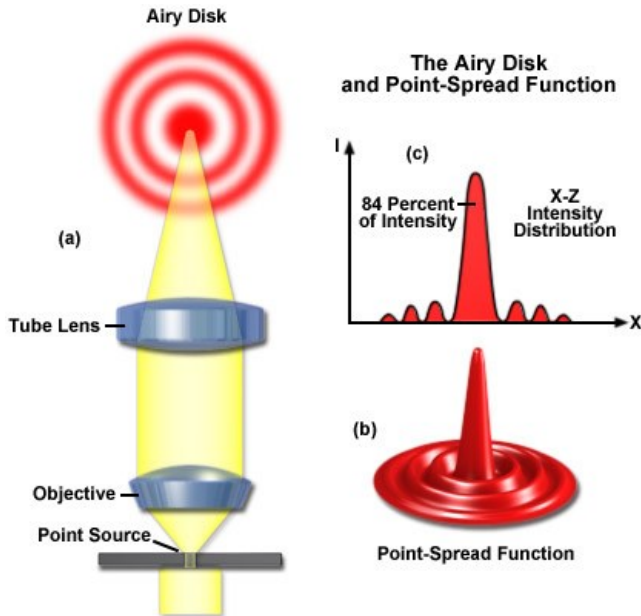
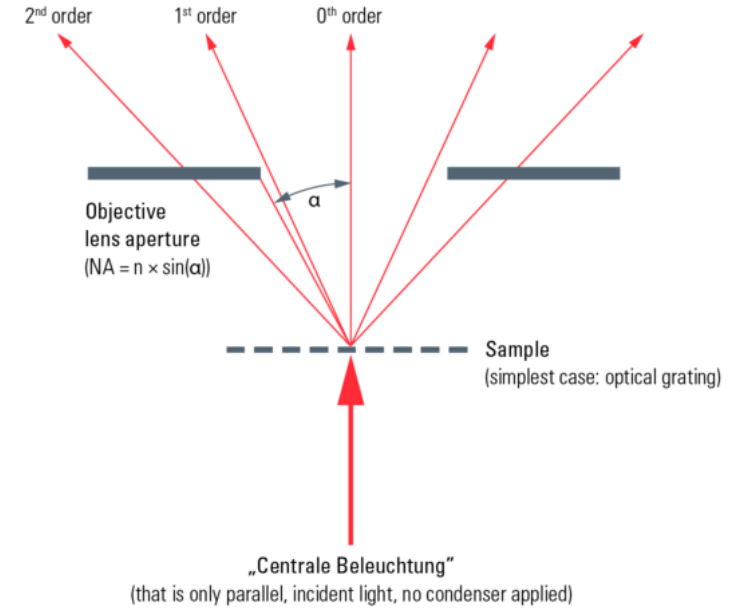
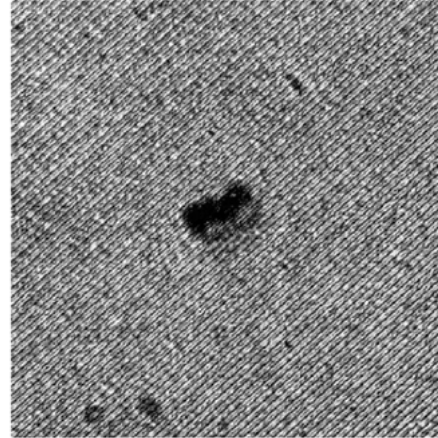


Konstruktív interferencia akkor alakul ki ha a fáziseltérés  $0,1,2,3,\dots * 2\pi$ . Tehát  $\delta$  -nak  $0,1,2,3,\dots * \lambda$  nagyságúnak kell lennie.

# A fénymikroszkóp felbontóképessége a hullám-elhajlás miatt korlátozott

## Abbe elv

csak akkor kapunk képet a tárgyról a mikroszkópban, ha legalább az előrendű diffrakciós maximum is bejut az objektívbe és résztvesz a képképzésben.



$$d = \frac{\lambda}{2n \sin \alpha}$$



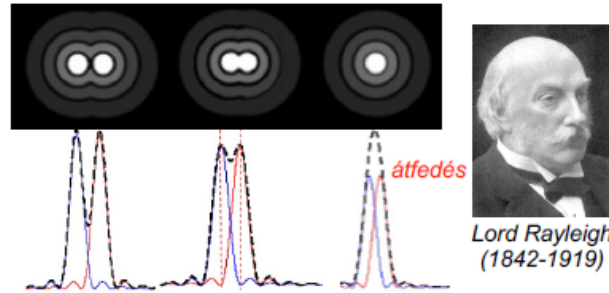
Ernst Abbe  
(1840-1905)

modern verzióban:  $\delta = 0.61 \frac{\lambda}{n \sin \omega}$

Diffракció miatt: pontszerű tárgy képe elhajlási korong (Airy korong)



Rayleigh feltétel: a tárgyponatok feloldhatók, ha nincs túl nagy átfedés a képek között



Legkisebb feloldott távolság behatárolt (Abbe-képlet):

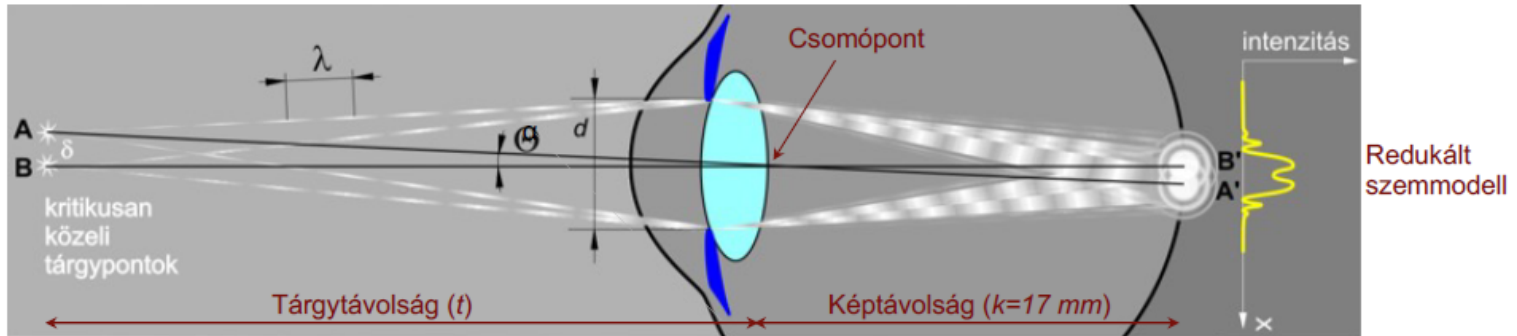
$$d = \frac{0.61\lambda}{n \sin\alpha}$$

$\lambda$  = hullámhossz  
 $n$  = közeg törésmutatója  
 $\alpha$  = optikai tengely és legszélső nyaláb által bezárt szög (félnyílásszög)



Ernst Abbe (1840-1905)

### Az emberi szem hullámoptikai feloldóképessége:



Látószöghatár:  $\alpha_H = 1.22 \frac{\lambda}{d}$

Az a legkisebb látószög, amelynél két különálló pontot meg tudunk különböztetni egymástól. Közepes hullámhossz (550 nm) és pupilla átmérő (4 mm) értékekre: 0.6' (szögperc)

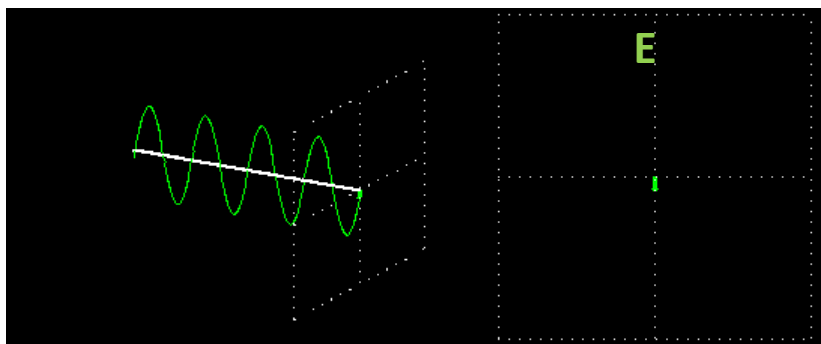
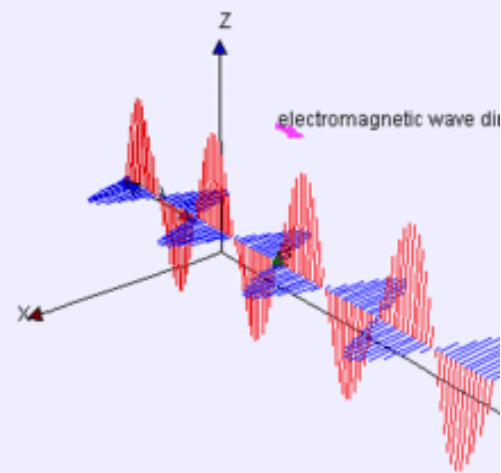
szem optikája gyakorlat

# Polarizáció

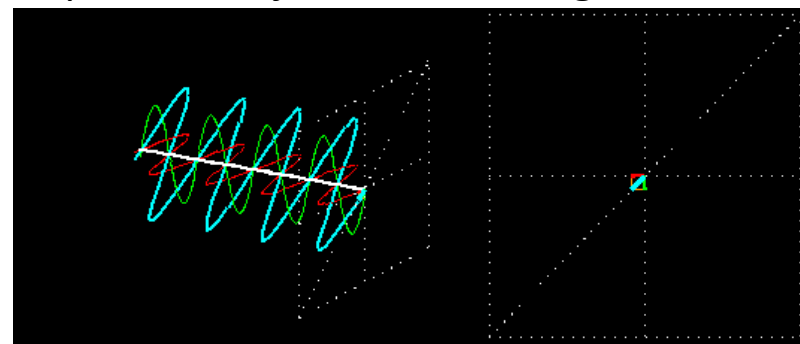
**polarizációs irány:** a fény *elektromos* hullámának iránya (az elektromos tér iránya)



két azonos fázisú, de merőleges polarizációjú hullám összege



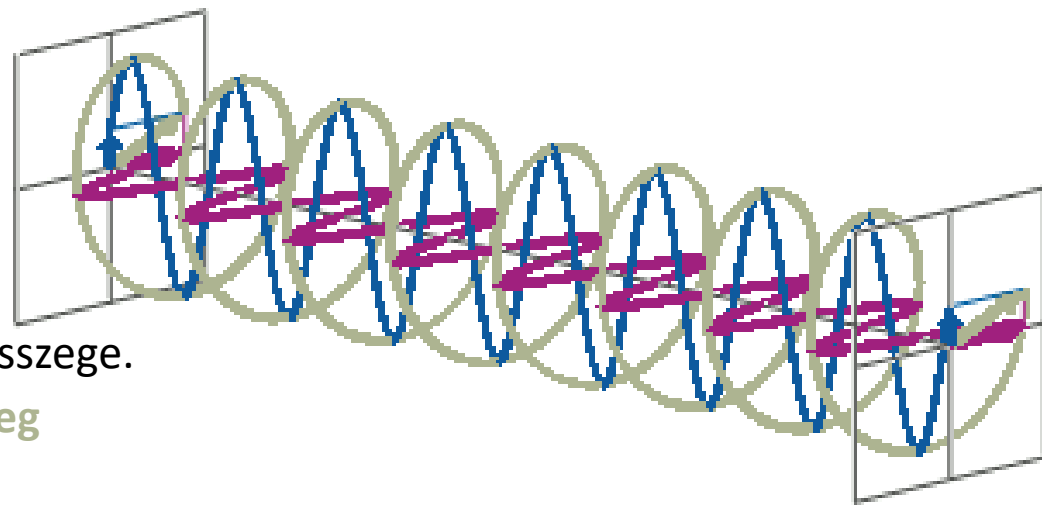
Lineárisan polarizált fény



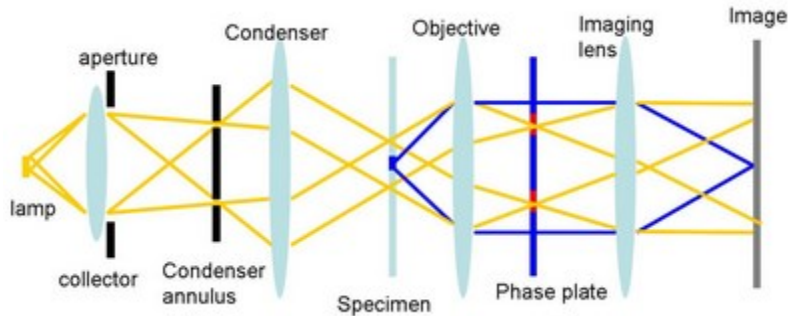
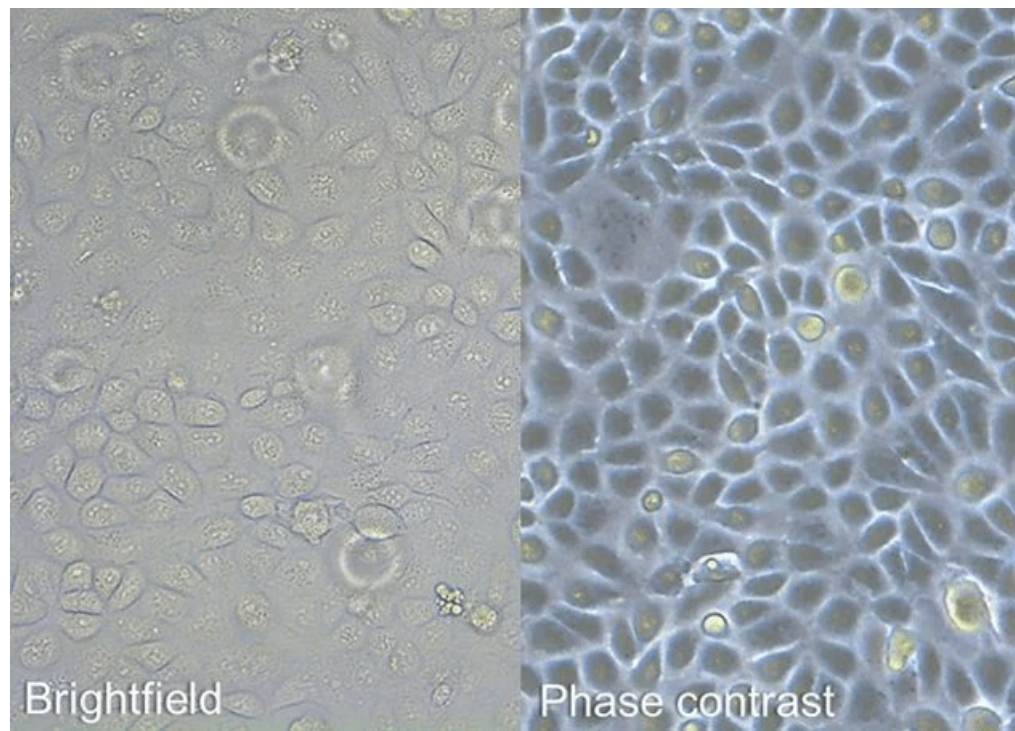
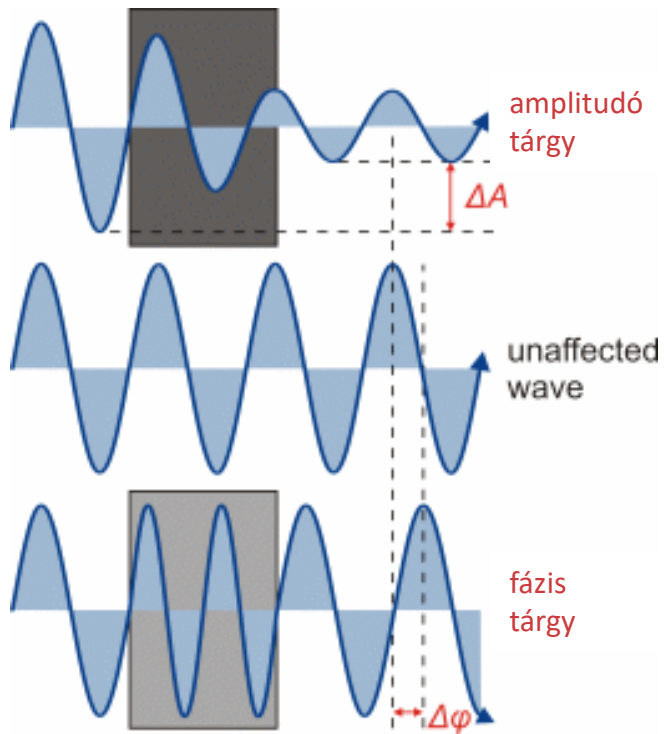
Cirkulárisan polarizált fény

két merőleges lineárisan polarizált fény összege.

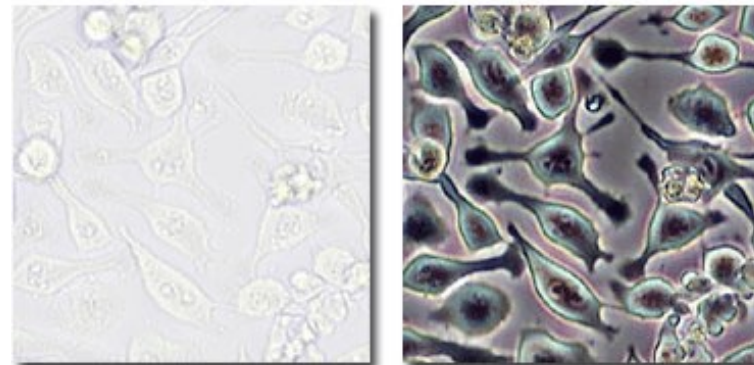
**vertikális** + **horizontális** = **forgó összeg**



# Fáziskontraszt mikroszkópia



Az egyes elhajlási maximumok ügyes keverésével elérhető hogy ha a tárgyból kilépő fénysugarak különböző fázisú hullámokat tartalmaznak akkor a fáziseltérés a képen amplitúdó-eltérésként, azaz fényesség eltérésként jelentkezen.



van amit a hullámtan sem tud teljesen megmagyarázni:

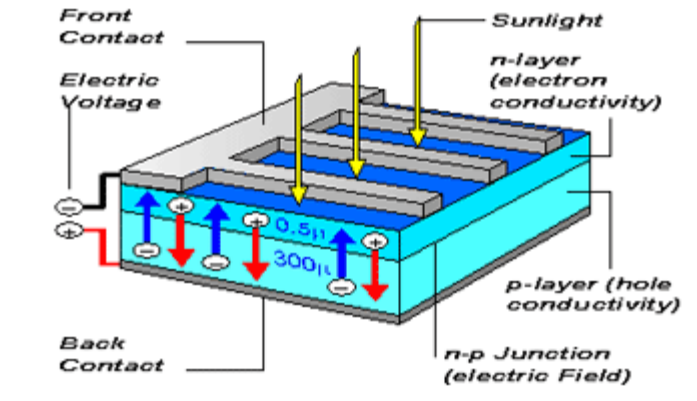
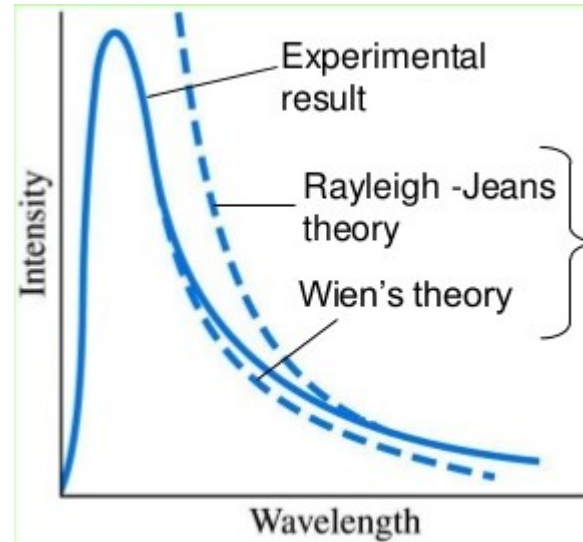
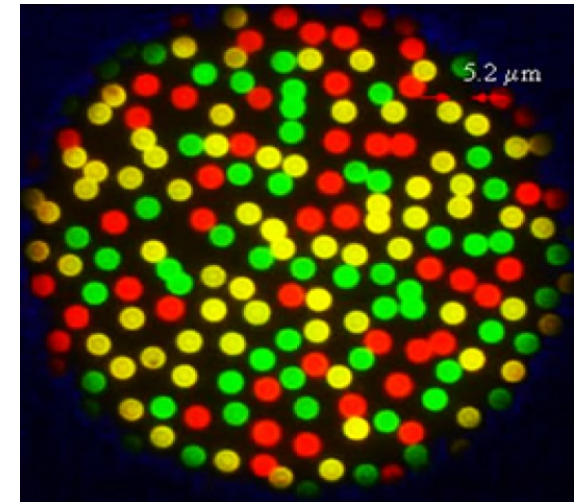
fényelektromos hatás

Kvantum pöttyök

fluoreszcencia

lézer

fekete test sugárzás



Back contact solar cell (Courtesy: ECN, The Netherlands)

-> A fény hullám **ÉS részecske** -> Kvantumfizika, Kvantumelektrodinamika  
**foton**

az energia nem folytonosan hanem adagokban (kvantum) terjed:  $E=N \cdot \epsilon$  ,  $\epsilon=h \cdot f$

Planck-állandó  $h = 6.6 \cdot 10^{-34}$  Js

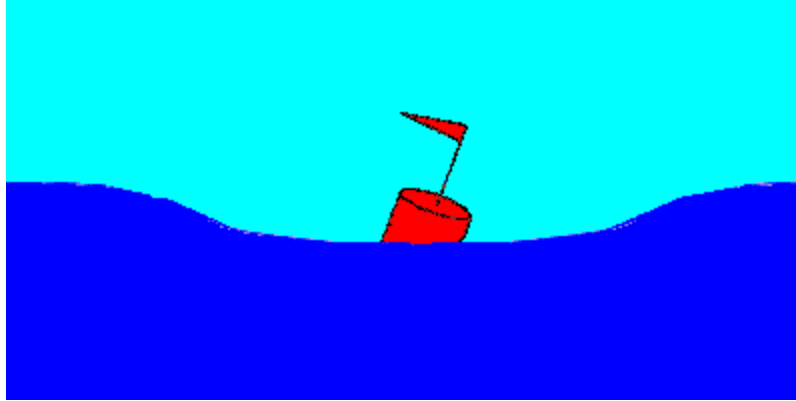
---

Előadás vége

---

A következő ábrák tanulást segítőek, de a 45 percbe nem férnek bele.

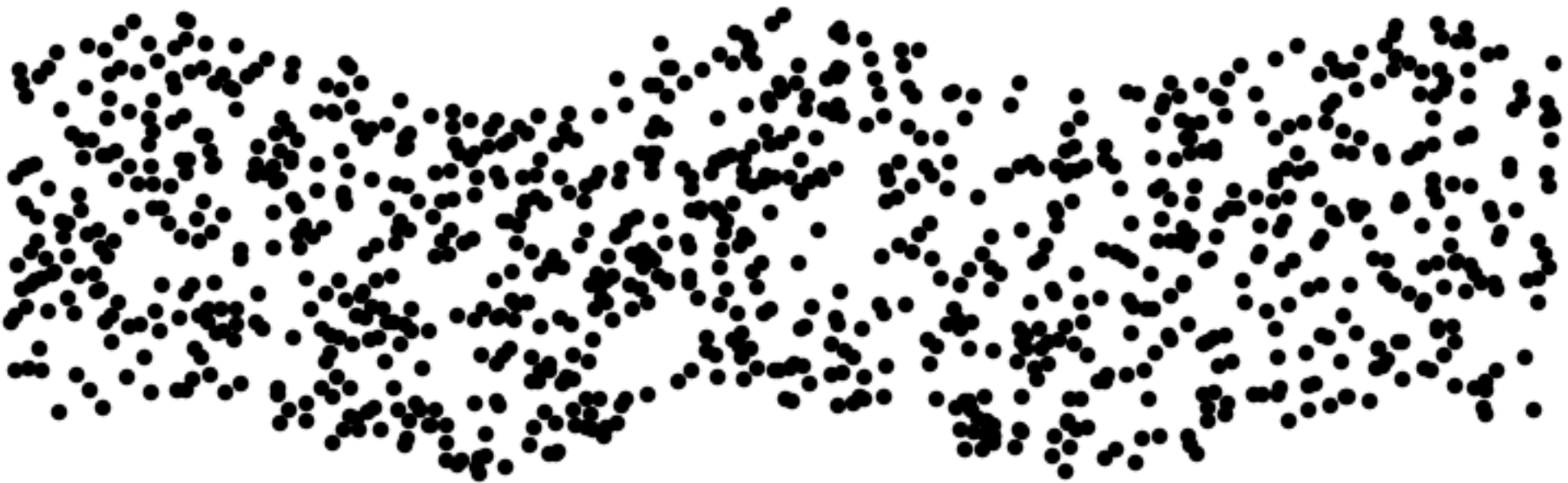
a hullámokat a hullámegyenlet írja le, mely megadja a részecskék mozgását a hely és idő függvényében



az egyes részecskék helyhez kötött periodikus mozgást végeznek, csak a „hullámfront” halad!

az egyes részecskék helyhez kötött periodikus mozgást végeznek, csak a „hullámfront” halad!

transzverzális hullám



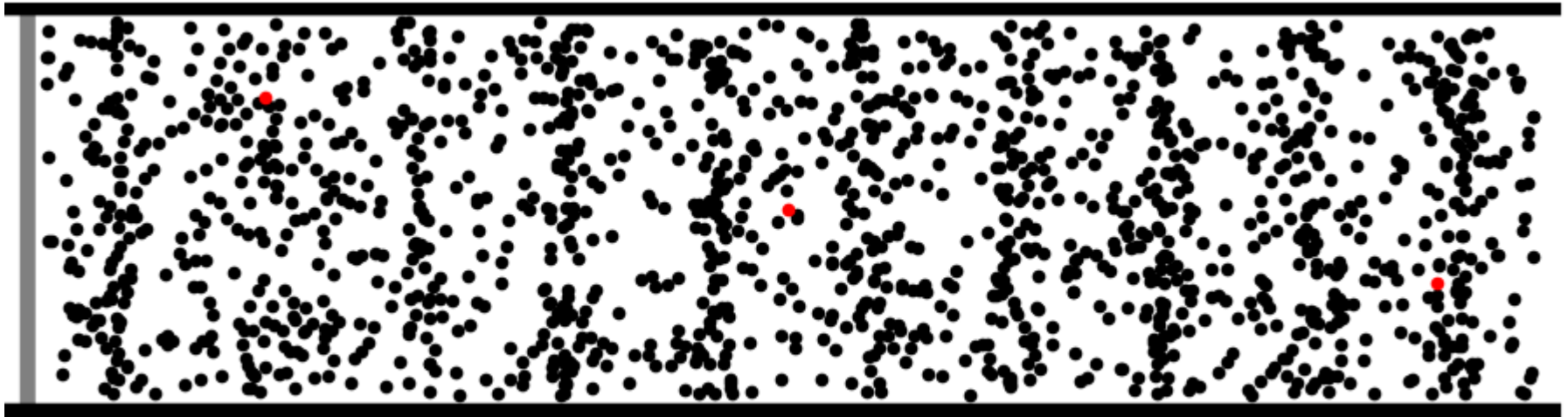
A hullámfront haladási iránya merőleges a részecskék mozgására



az egyes részecskék helyhez kötött periodikus mozgást végeznek, csak a „hullámfront” halad!

Longitudinális hullámok:

A hullámfront haladási iránya párhuzamos a részecskék mozgásával

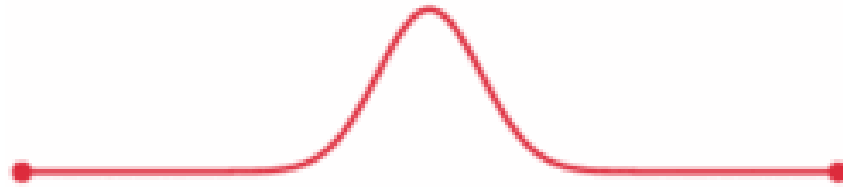


©2011. Dan Russell



A hullám forrása (itt egy mozgó felszín)

a hullám haladása azt jelenti, hogy a részecskék mozgás-állapota terjed tova.



itt a mozgás-állapot például az egyes részek kimozdulásának mértéke.



A hullám-egyenlet egy kicsit komplikált alakú:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}.$$

valamely tulajdonság, pl kitérés értékének (itt “u”) időbeli (du/dt) és térbeli (du/dx) megváltozását vizsgáljuk, de a változás mértékének a változása is érdekes (d<sup>2</sup>u/d...<sup>2</sup>), ezeket pedig a terjedési sebesség (vagy fázissebesség) (itt “c”) köti össze.

A két változós u(x,t) függvényt keressük, amire a fenti igaz. A legegyszerűbb megoldás:

$$u(x,t) = A * \sin(k*x + \omega*t + \phi)$$

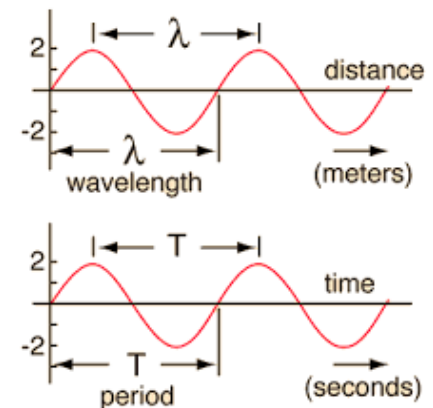
ahol

A az amplitúdó, k a hullámszám és  $\omega$  a szögsebesség.

$\omega = 2\pi f$ , és  $f = 1/T$  [Hz], T a periódusidő.

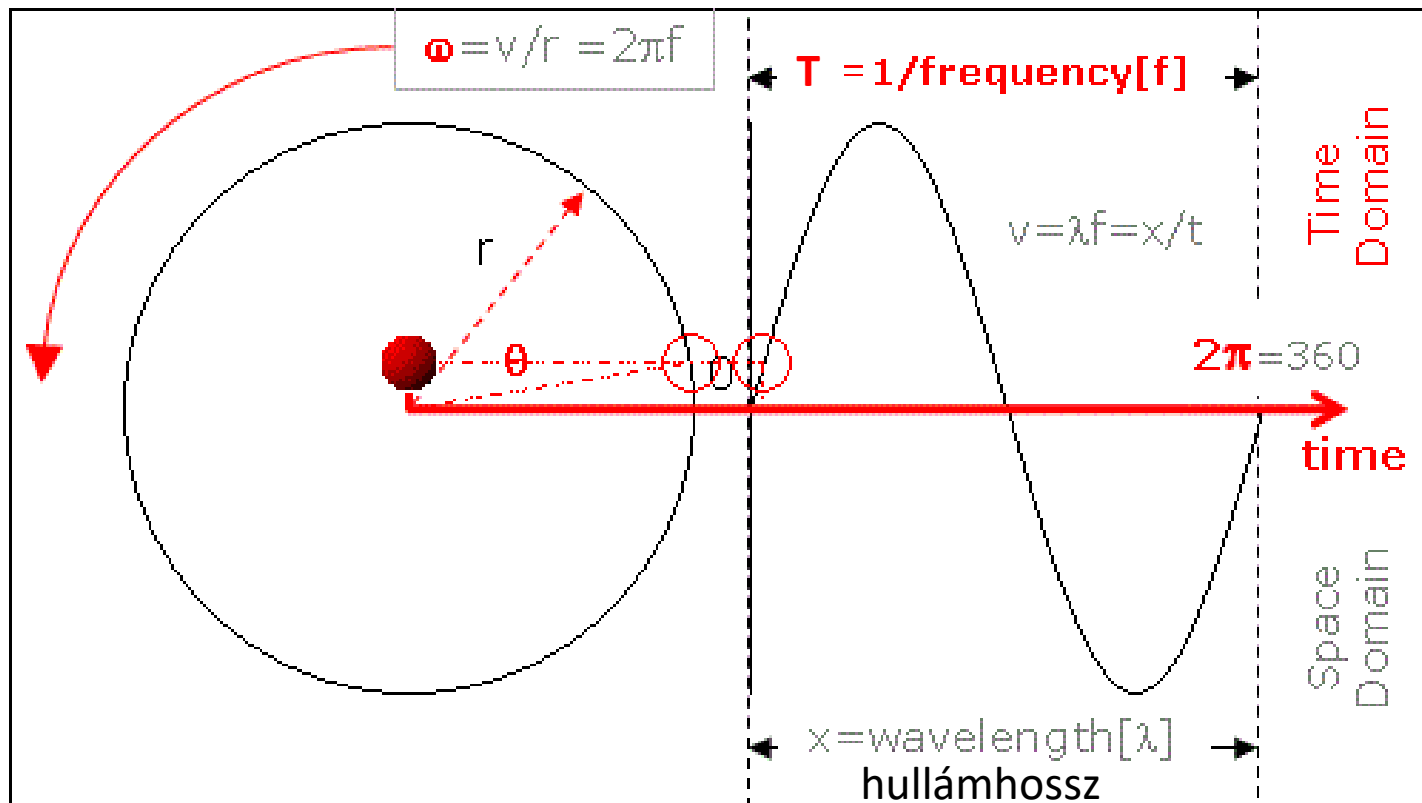
$\omega = c*k$  adja meg a hullámszámot, azaz  $k = 2\pi/\lambda$ .

ahol  $\lambda$  a hullámhossz.



a hullám „v” sebességgel terjed, így minden pont mozgása, kitérése a helyének és az időnek a függvénye.

A harmonikus mozgás a legtöbbet használt eset:



# Hullámfajták

- Keletkezés **mechanizmusa** szerint:

1. Mechanikai: rugalmas deformáció, rugalmas közegben terjed (pl. hang)
2. Elektromágneses: elektromos zavar, vákuumban (is) terjed (pl. fény)

- Terjedés **dimenziója** szerint:

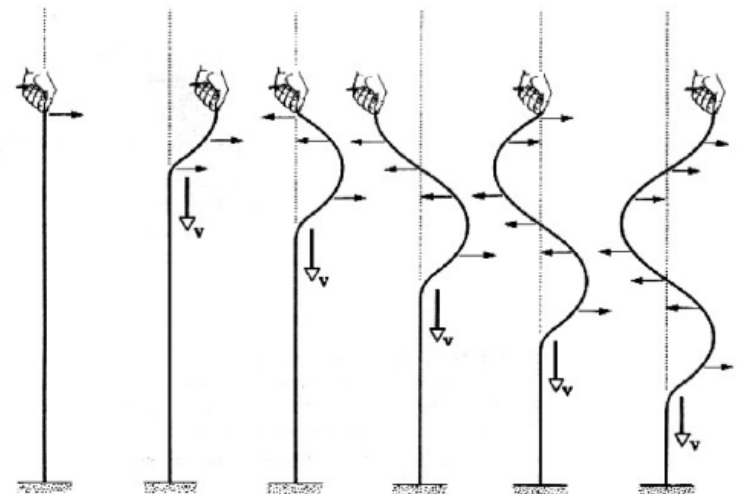
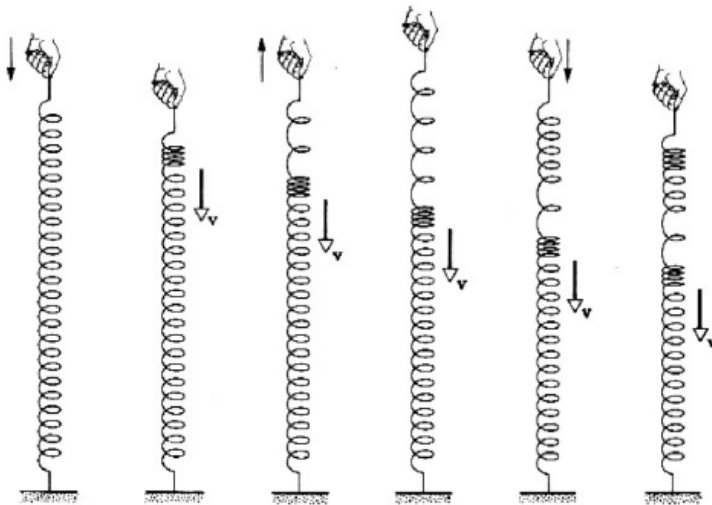
1. egydimenziós (pl. megpendített húr)
2. felületi hullámok (pl. síkhullám vízfelületen)
3. térbeli hullámok (pl. hang)



- A rezgés és terjedés relatív **irányai** szerint:

1. Longitudinális (pl. hang)

2. Transzverzális (pl. fény)



Az elektromágneses hullámokat ezért két egyenlet adja meg:

$$\frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2} - c_0^2 \cdot \nabla^2 \mathbf{E} = 0$$

itt a  $\nabla$  a változás változását jelenti  $d^2/d...^2$  3 dimenzióban

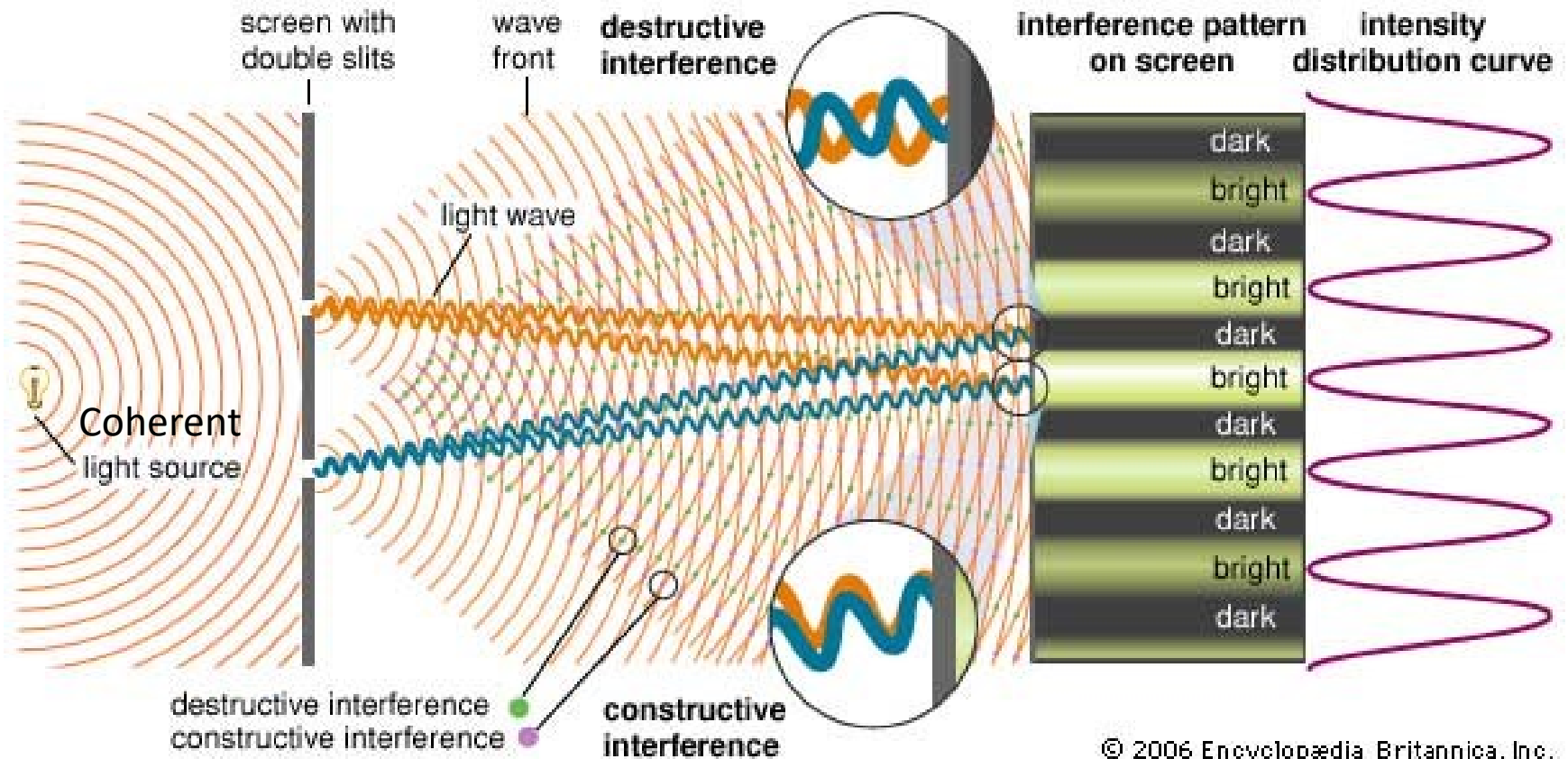
$$\frac{\partial^2 \mathbf{B}}{\partial t^2} - c_0^2 \cdot \nabla^2 \mathbf{B} = 0$$

a megoldás megint trigonometrikus, DE most  $\mathbf{x}, \mathbf{k}$  vektor benne:

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{E}_0 \cos(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r} + \phi_0)$$

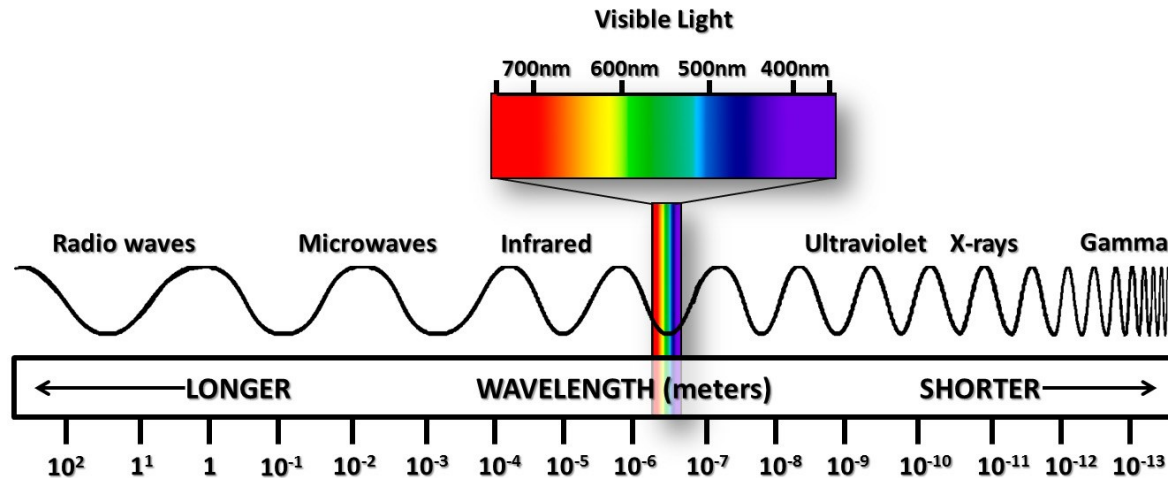
$$\mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = \mathbf{B}_0 \cos(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r} + \phi_0)$$

# A Huygens-Fresnel elv és az interferencia megmagyarázza a Young-féle kísérletet!



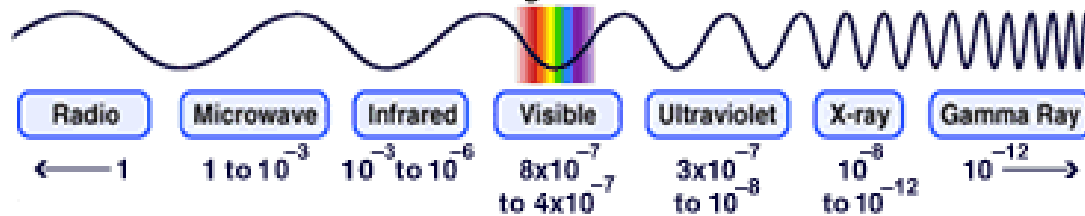
# Alkalmazás

az optikai rácscsal a fényt frekvenciák (hullámhossz) szerint fel lehet bontani



## The Electromagnetic Spectrum

Wavelength in meters



About the size of:



# Ezt egy objektív mikrométerrel és zárható réssel ellátott mikroszkóppal be is lehet mutatni

detailed image of the optical grating (many higher order maxima)

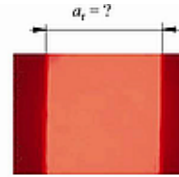
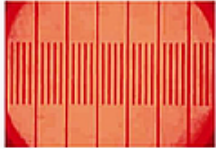
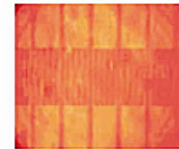


image of the "red" slit



blurred image of the optical grating (limiting case, 10 μm lines are just not visible)

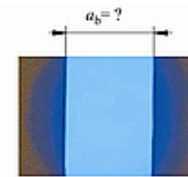
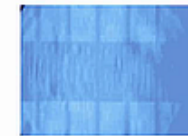
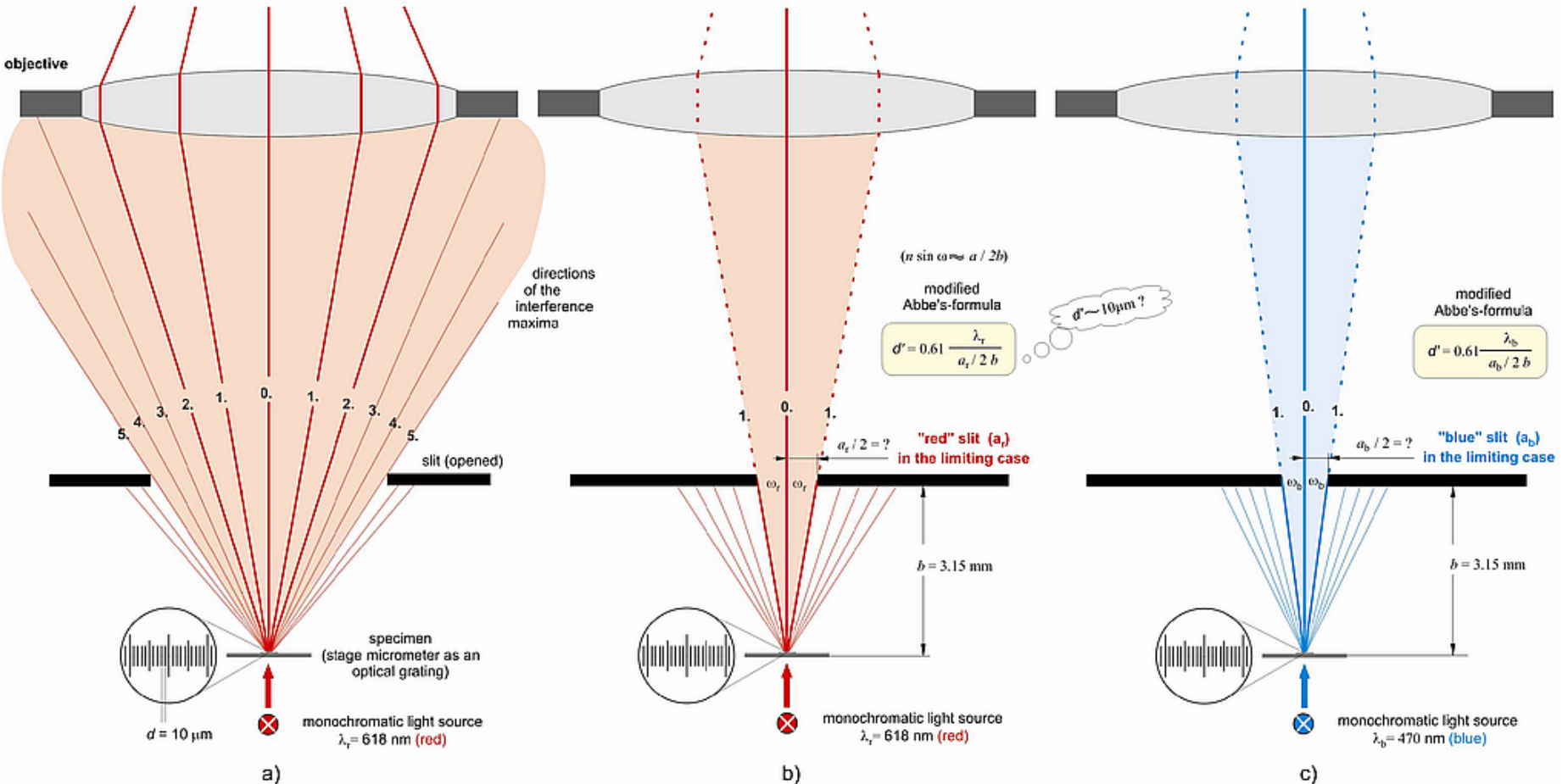
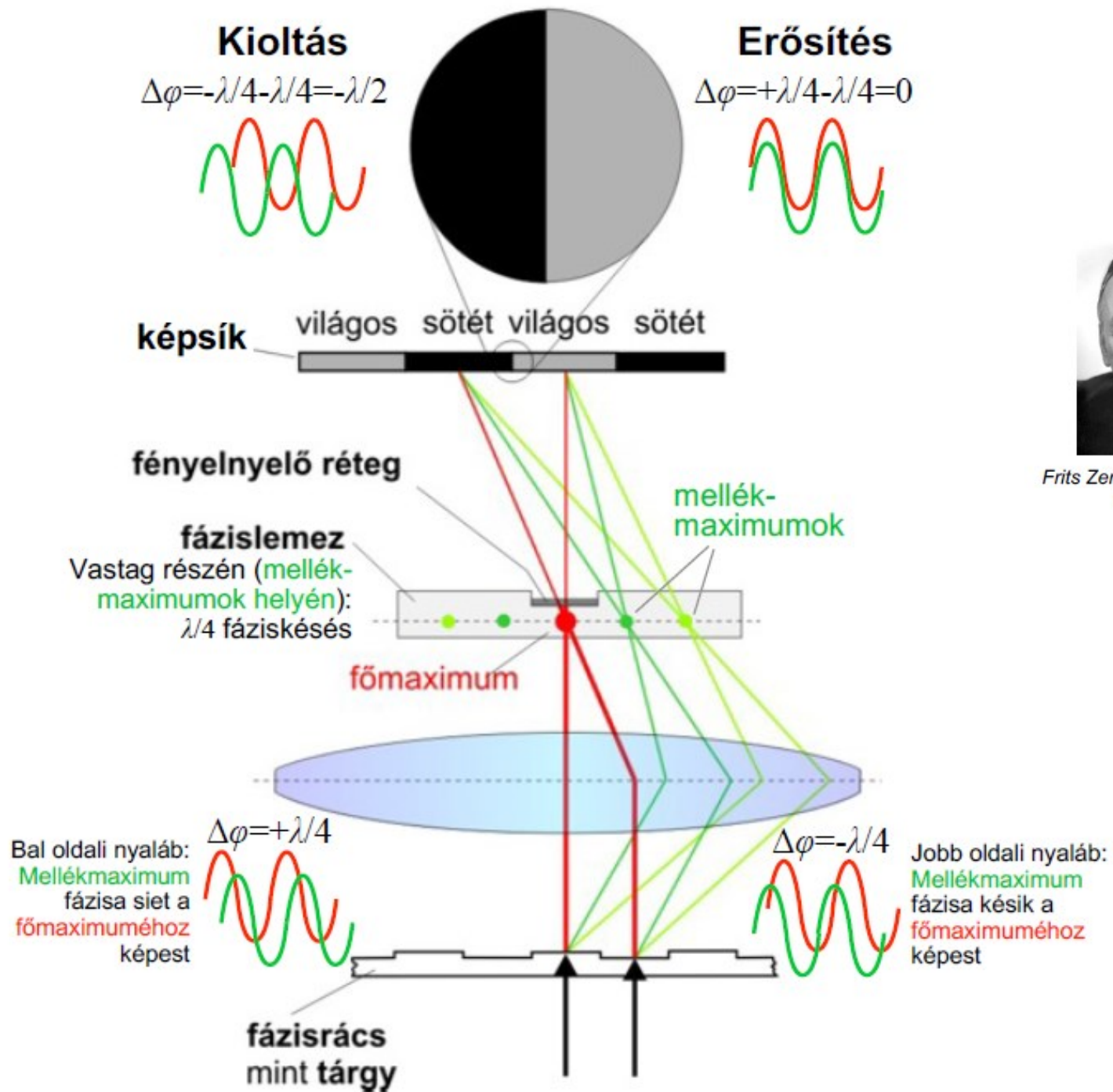


image of the "blue" slit



blurred image of the optical grating (limiting case, 10 μm lines are just not visible)





Frits Zernike (1888-1966)  
 Nobel-díj