

VLNOVÁ OPTIKA

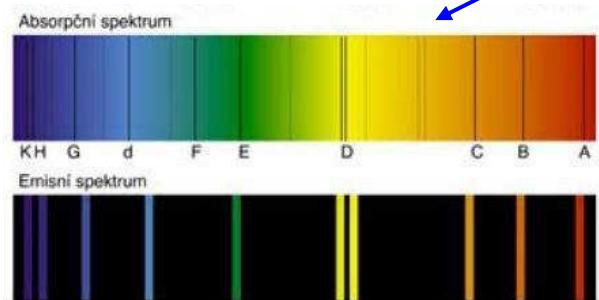
- studium jevů založených na **vlnové povaze světla**:

- interference (jev podmíněný skládáním vlnění)
- polarizace
- difrakce (ohyb)
- disperze (jev související se závislostí $n = n(\lambda)$)

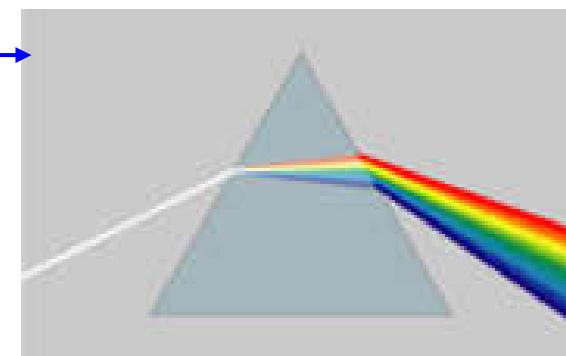


- studium jevů pozorovaných při **průchodu světla prostředím**:

- absorpcie
- rozptyl (difúze)
- rozklad světla



Rayleighův rozptyl



Ryze interferenční jevy:

- nastává interference, aniž se současně projeví odchylky od přímočaráho šíření světla

Ohybové jevy:

- dochází-li k interferenci v oblastech, které při přímočárem šíření světla jsou světelným paprskům nepřístupné (tzv. oblasti geometrického stínu)

INTERFERENCE

Nutná podmínka interference:

„Pozorovatelný interferenční jev může nastat pouze **mezi dvěma koherentními vlnami**, které mají stejné frekvence a časově neproměnný fázový rozdíl.“

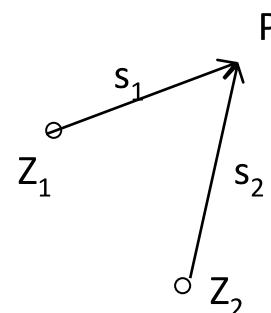
Zdroje světelných vln (zářiče): **ATOMY**

- vysílají veliký počet vln s různou vzájemnou fází
 ⇒ v optice je k dosažení pozorovatelné interference nutno skládat světelné svazky, které získáme **rozdelením světla z jednoho zdroje**, přičemž nesmí být překročen určitý maximální dráhový rozdíl obou světelných vln

Zdroj koherentního vlnění: laser

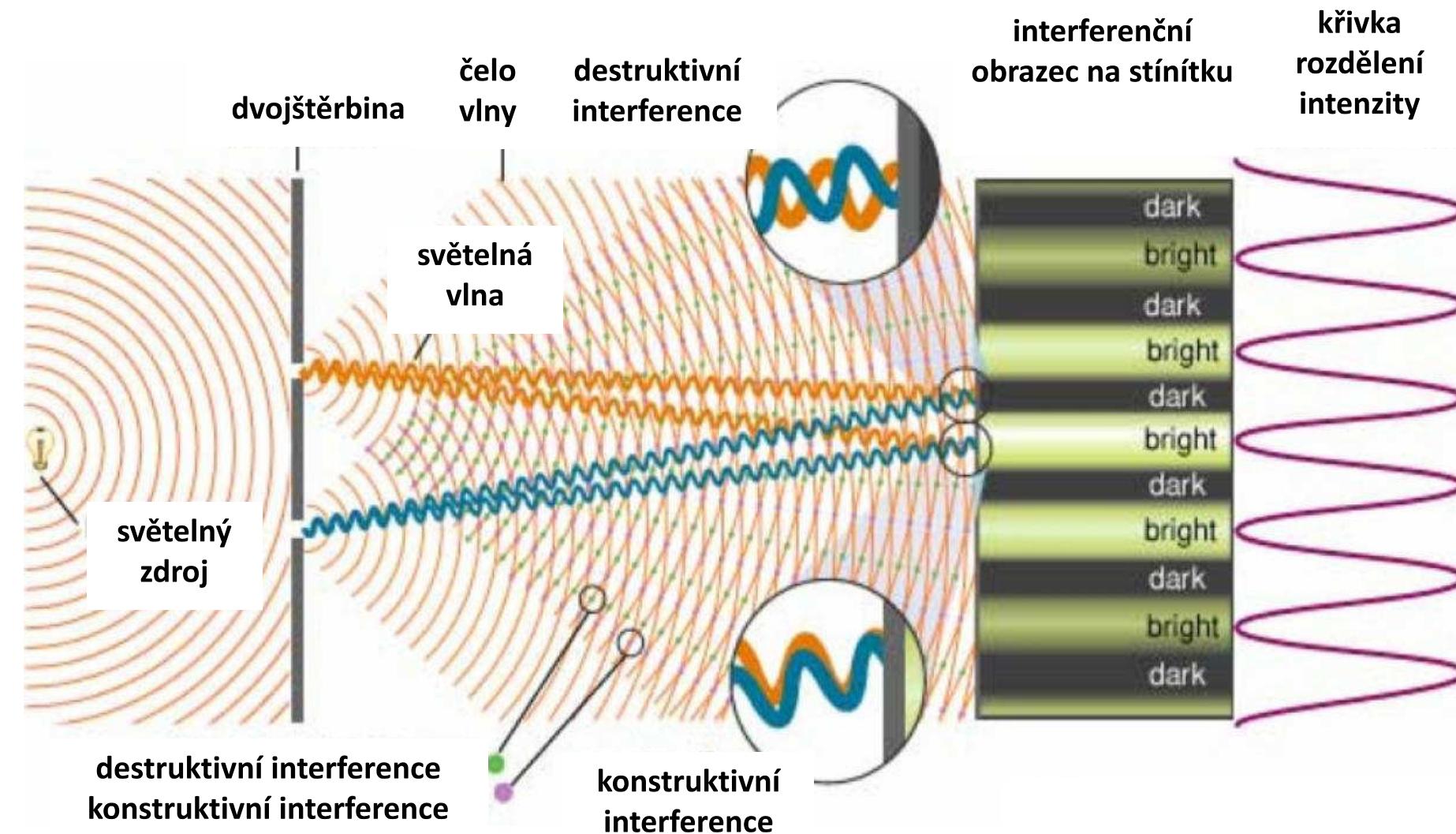
Dva extrémní případy při skládání světelných vlnění:

- maximální **zesílení** dopadajícího vlnění
- maximální **zeslabení** dopadajícího vlnění



Pozn.: světla, jejichž fáze se neustále mění dávají vzniknout nesmírně rychle proměnnému a nestálému rozdělení světelné intenzity, což se vymyká pozorování

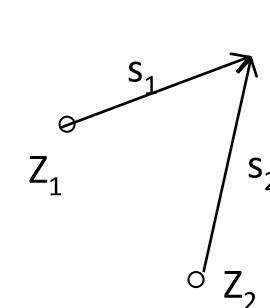
VZNIK INTERFERENČNÍHO OBRAZCE



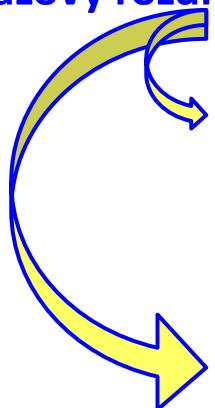
Mějme dvě světelná vlnění z koherentních zdrojů Z_1 a Z_2

→ setkají-li se vlnění v určitém bodě P:

- se **stejnou** fází ⇒ interferenční **maximum**
- s **opačnou** fází ⇒ interferenční **minimum**



Fázový rozdíl, se kterým se vlnění setkávají v bodě P závisí na poloze tohoto bodu:



bud' 1. na dráhovém rozdílu, který musí obě vlnění urazit:

$$\Delta s = |PZ_2| - |PZ_1| = s_2 - s_1$$

šíří-li se vlnění stejným prostředím (mají stejnou fázovou rychlosť)!

nebo 2. na rozdílu optických drah $\Delta l = l_2 - l_1 = n_2 s_2 - n_1 s_1$

šíří-li se do bodu P odlišnými prostředími (šíří se různými fázovými rychlostmi a tedy prostředí mají **různé indexy lomu**)

Optická dráha l :

$$l = n s = \frac{c}{v} s = c t$$

n ... **index lomu** prostředí

s ... **geometrická** dráha

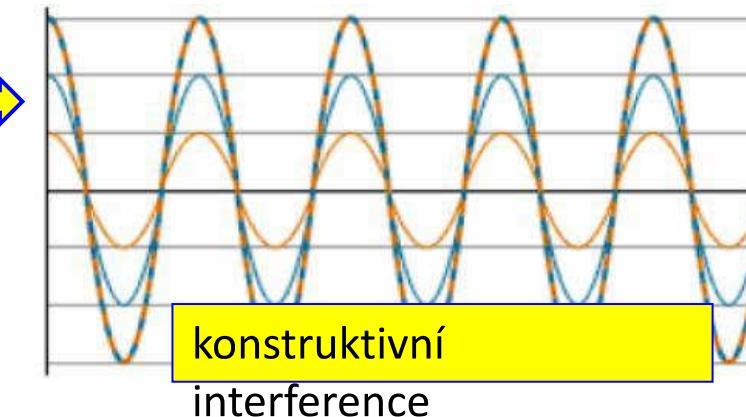
→ vzdálenost, jakou by urazilo světlo za stejnou dobu ve vakuu

Světlo projde stejnými optickými drahami v různých prostředích za stejnou dobu.

INTERFERENČNÍ MAXIMUM:

vznik v místech, kde je splněna podmínka:

$$\Delta l = n_2 s_2 - n_1 s_1 = 2k \frac{\lambda}{2} \quad k = 0, 1, 2, 3, \dots$$



INTERFERENČNÍ MINIMUM:

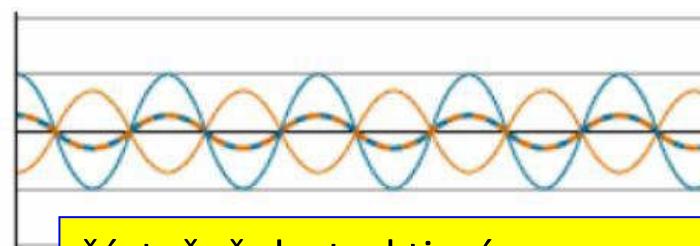
$$\Delta l = n_2 s_2 - n_1 s_1 = (2k + 1) \frac{\lambda}{2} \quad k = 0, 1, 2, 3, \dots$$



ODRAZ SVĚTELNÉHO VLNĚNÍ NA ROZHRANÍ:

↓ A) odraz na opticky hustším prostředí:

- změna fáze o π
- „fáze se mění na **opačnou**“
- dochází ke změně optické dráhy o $\Delta l = \frac{\lambda}{2}$



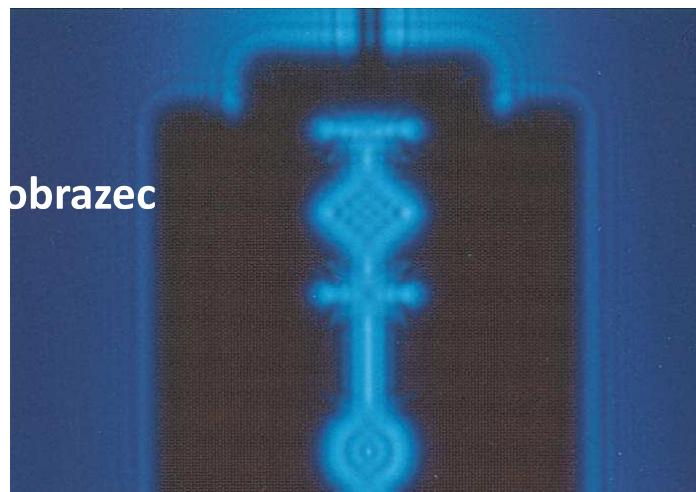
↓ B) odraz na opticky řidším prostředí:

- beze změny fáze

DIFRAKCE (OHYB) SVĚTLA

➡ projev **vlnové** povahy světla

- **interferenční jevy**, při nichž neplatí zákon přímočarého šíření světla
- interference kulových vln dle Huygensova principu
- nastává na **okrajích neprůhledných** předmětů
- za překážkou nevzniká ostrá hranice stínu, ale **difrakční obrazec**



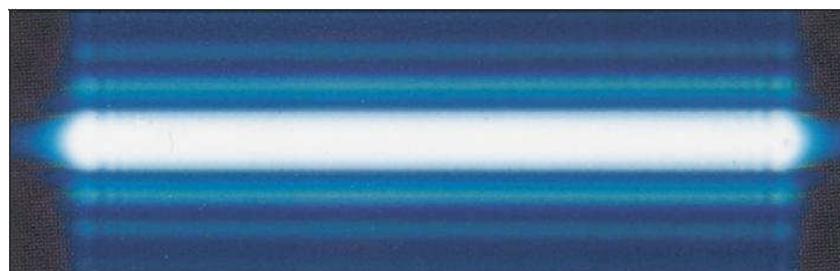
Fresnelovy ohybové jevy:

- rozměry překážky jsou **srovnatelné** se vzdáleností překážky od zdroje nebo od pozorovacího místa
- vlny dopadající na překážku jsou **kulové**

ohybové jevy jsou nejvýraznější, jsou-li rozměry překážek srovnatelné s vlnovou délkou dopadajícího světla (malé otvory, úzké štěrbiny, tenká neprůhledná vlákna ...)

Fraunhoferovy ohybové jevy:

- rozměry překážky **velmi malé** oproti vzdálenosti překážky od zdroje nebo od pozorovacího místa
- na překážku dopadají **rovinné vlny**



OHYB SVĚTLA NA ŠTĚRBINĚ

- Podle Huygensova principu lze ke každému paprsku, který opouští štěrbinu nalézt paprsek s ním rovnoběžný a vzdálený od něj o $d/2$, kde d je šířka štěrbiny. Proto je jejich dráhový rozdíl $\delta/2$
- Všechny tyto paprsky se budou interferencí rušit, platí-li ($k = 1, 2, \dots$):

$$\frac{\delta}{2} = (2k-1) \frac{\lambda}{2}$$

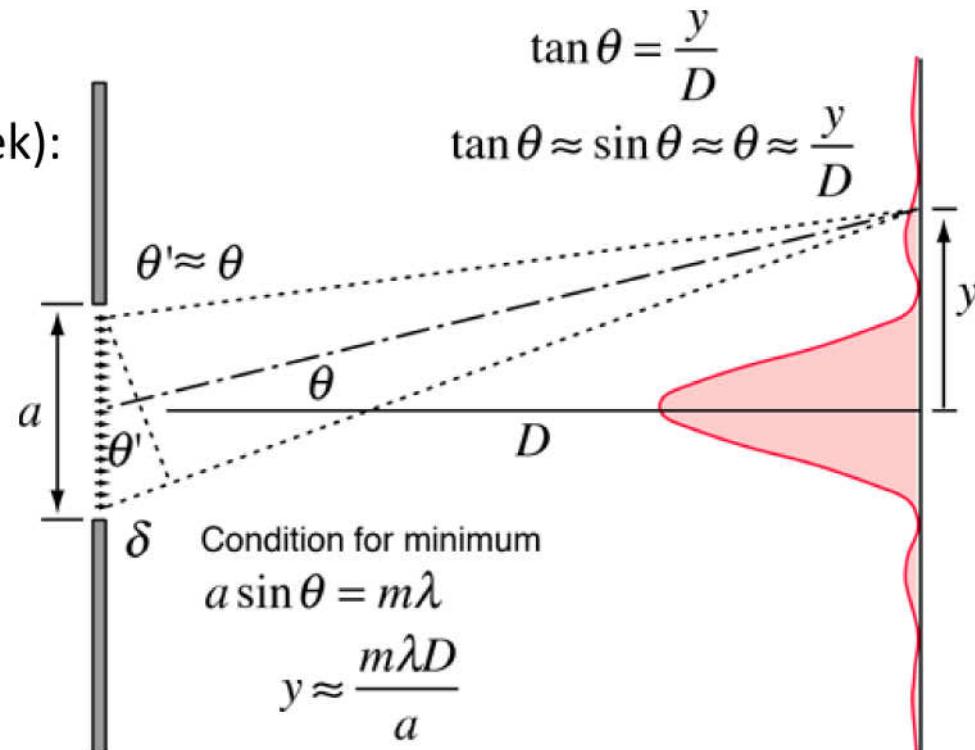
$$\delta = 2k \frac{\lambda}{2}$$

Podmínka pro minimum (tmavý proužek):

$$a \sin \alpha = 2k \frac{\lambda}{2} = k\lambda$$

Analogicky podmínka pro maximum ($k = 1, 2, \dots$):

$$a \sin \alpha = (2k-1) \frac{\lambda}{2}$$



Pozn.: Existuje maximum nultého řádu, kde $\alpha = 0$

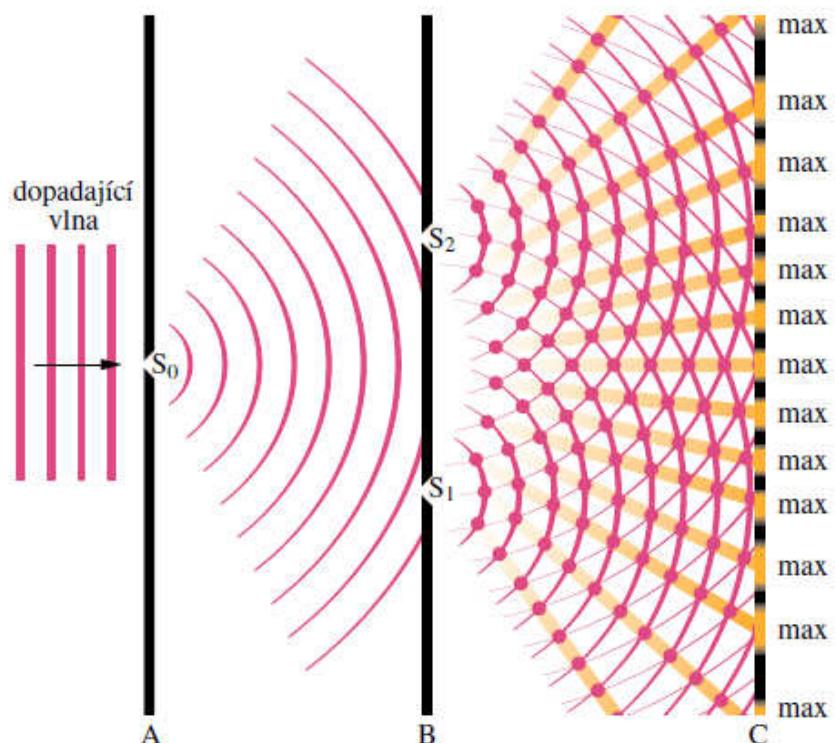
YOUNGŮV POKUS (1801, Thomas Young)

- historicky první pokus **prokazující vlnovou povahu světla**
- interference dvou světelných vlnění vznikajících po **ohybu na dvojštěrbině**
- monofrekvenční** vlnění ze štěrbin S_1, S_2 z jednoho vzdáleného zdroje (tj. mají stejnou frekvenci, konstantní fázový rozdíl)

⇒ vzniklá vlnění jsou koherentní

Huygensův princip:

→ každý bod štěrbin je **zdrojem kulových vln**



- vzdálenost štěrbin a stínítka určuje **dráhový rozdíl**
- v poloprostoru za stínítkem se štěrbinami **nedochází k odrazu** (mohlo by jinak dojít ke změně fáze)
- obě vlnění se šíří **stejným prostředím**



interferenční proužky

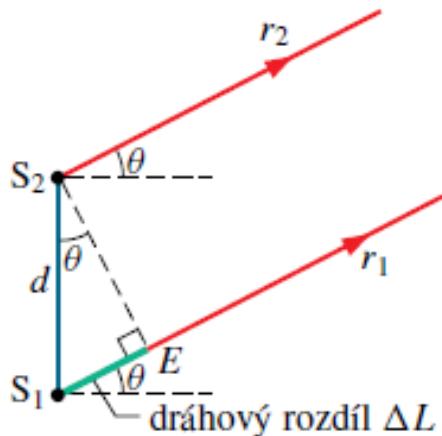
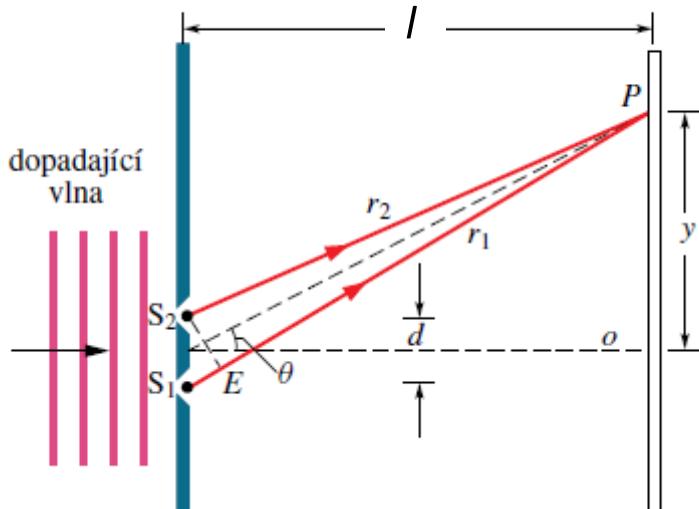
- Podle Huygensova principu lze ke každému paprsku, který opouští dvojštěrbinu nalézt paprsek s ním rovnoběžný a vzdálený od něj o d , kde d je vzdálenost štěrbin. Proto je jejich dráhový rozdíl δ .
- Všechny tyto paprsky se budou interferencí rušit, platí-li ($k = 1, 2, \dots$):

$$\delta = 2(k-1)\frac{\lambda}{2}$$

$$ds\sin\alpha = 2(k-1)\frac{\lambda}{2}$$

- Analogicky podmínka pro maximum ($k = 0, 1, 2, \dots$):

$$ds\sin\alpha = 2k\frac{\lambda}{2}$$



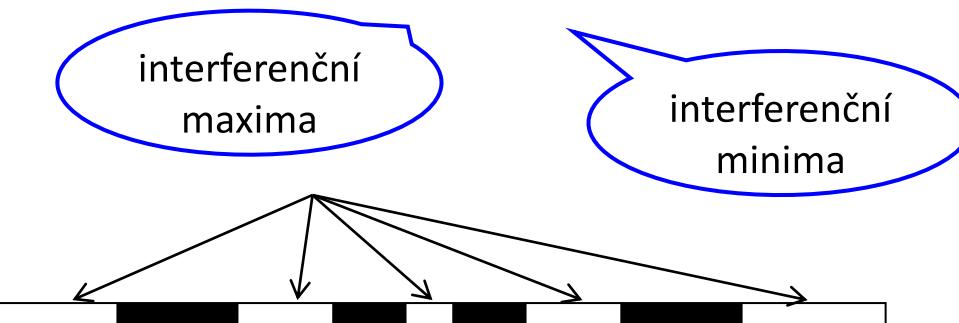
Dráhový rozdíl (za předpokladu $l \gg d$)

$$\Delta l = r_2 - r_1 = d \sin \alpha$$

d ... vzdálenost středů obou štěrbin

INTERFERENČNÍ OBRAZEC:

pravidelné střídání **světlých** a **tmavých** proužků
(monochromatické světlo)



Interferenční maximum (předp. dopadající rovinnou vlnu):

- ve směrech: $d \sin \alpha = 2k \frac{\lambda}{2}$ pro $k = 0, 1, 2, 3, \dots$

a) **nulté maximum** pro $k = 0 \rightarrow \alpha = 0$

- leží v ose obou štěrbin

b) **první maxima** pro $k = 1 \rightarrow \sin \alpha = \frac{\lambda}{d}$

- leží na obou stranách od nultého maxima

Interferenční minimum:

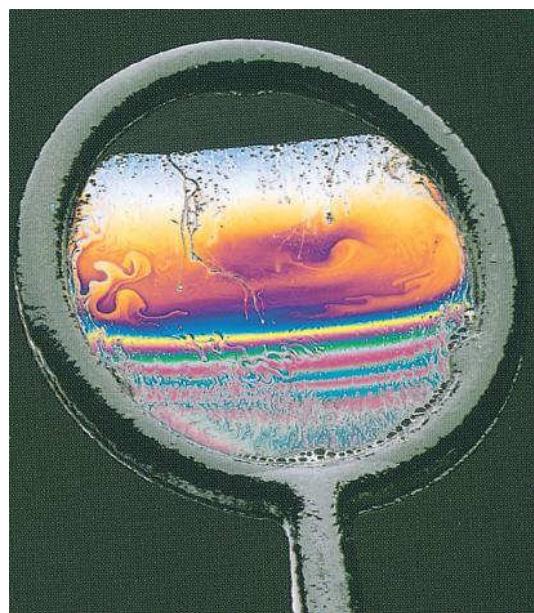
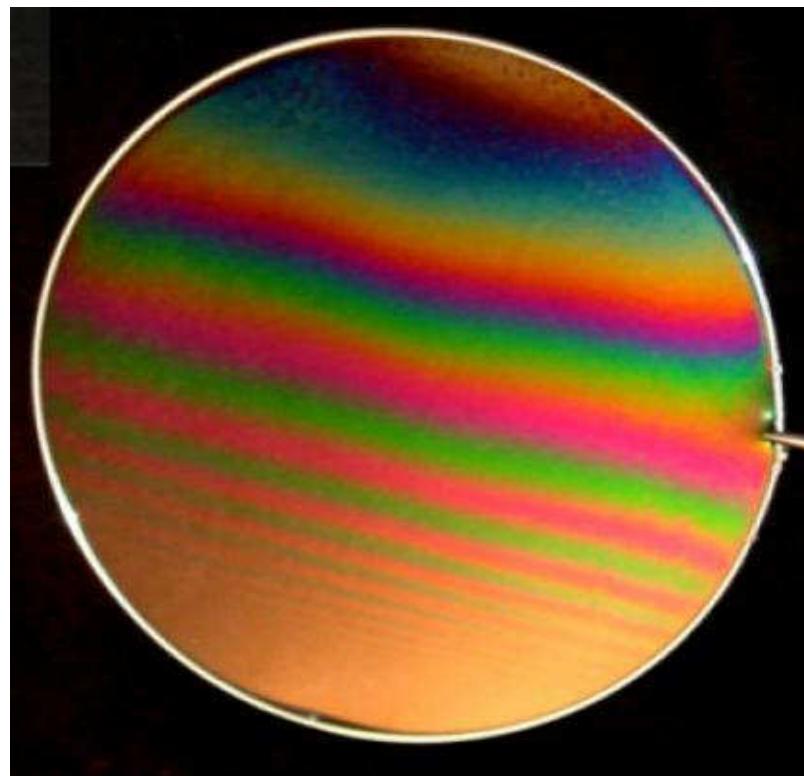
- ve směrech: $d \sin \alpha = (2k - 1) \frac{\lambda}{2}$ pro $k = 1, 2, 3, \dots$

Ohyb na mřížce

- stejné vztahy pro interferenční maximum a minimum jako u dvojštěrbiny, vzdálenost sousedních štěrbin d se nazývá **mřížková konstanta**

Pozn.: Dopadá-li na štěrbinu, dvojštěrbinu nebo mřížku složené světlo, pozorujeme ohybové spektrum, v němž je od původního směru nejvíce odchýleno červené světlo a nejméně světlo fialové. Čím vyšší je řadu maxima, tím šitší je spektrum.

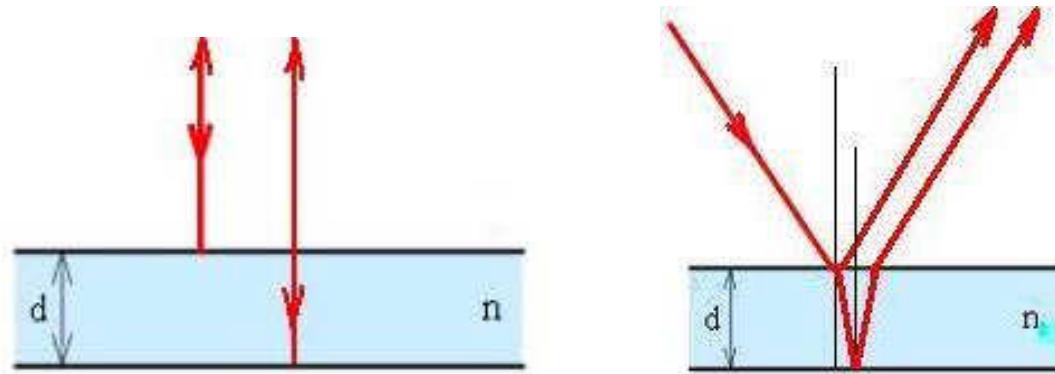
PŘÍKLADY INTERFERENČNÍCH OBRAZCŮ



mýdlové bubliny

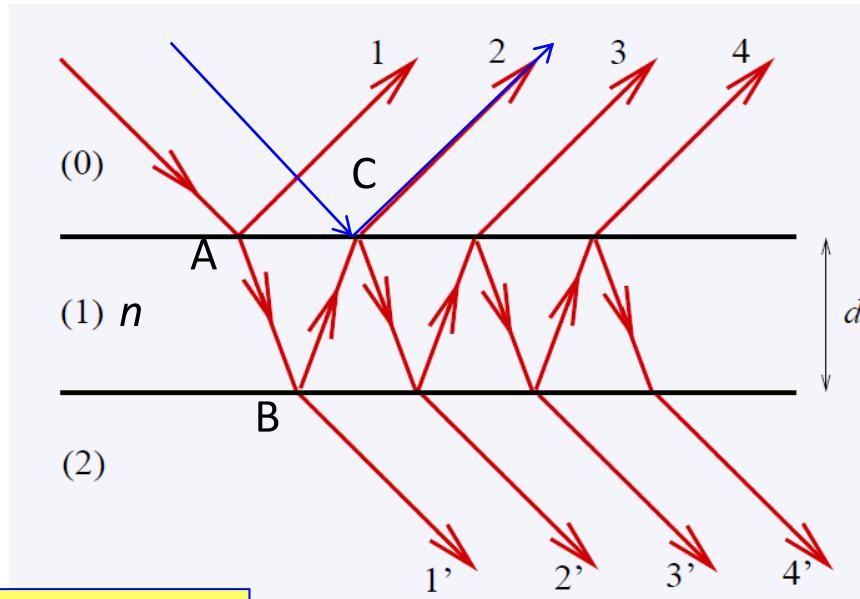
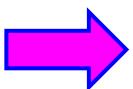
INTERFERENCE NA TENKÉ VRSTVĚ

- tenké vrstvy **proměnné tloušťky** průsvitných látek osvětlené **bílým světlem** vykazují duhové zabarvení, např.: mýdlová bublina, olejová skvrna, okenní námraza
- tenká **planparalelní vrstva** prostředí (**dvě rovnoběžná rozhraní**) s indexem lomu n (tloušťka vrstvy je všude stejná)



- v případě osvětlení **planparalelní vrstvy monofrekvenčním** světlem může dojít k **zesílení** nebo **zeslabení** dopadajícího světla
- pozorovatelný **interferenční obrazec** závisí na tom, zda tenkou vrstvu pozorujeme v **odraženém**, resp. **prošlém** světle
- **dopadající** rovinná vlna se **odráží i láme**
- **lomený** paprsek se dále **odráží i láme** na dolním rozhraní

Uvažujme tenkou vrstvu (1) s indexem lomu n ve vzduchu (0) a (2)



Pozorujeme interferenci v odraženém světle v bodě C:

paprsek 1:

- v bodě A se zčásti odráží a zčásti lomí
- lomený paprsek dopadá do bodu B rozhraní, kde se opět zčásti odráží i láme
- odražený paprsek (nedošlo ke změně fáze – odraz na opticky řidším prostředí) dospěje do bodu C, kde se setkává s paprskem 2 po odrazu

paprsek 2:

- odráží se v bodě C se změnou fáze (odraz na opticky hustším prostředí)
- odráží se s **opačnou fází** (tomu odpovídá změna optické dráhy o $\frac{\lambda}{2}$)

v bodě C:

celkový rozdíl

optických drah mezi
oběma paprsky:

$$\Delta l + \frac{\lambda}{2}$$

Interferenční maximum
(zesílení paprsků):

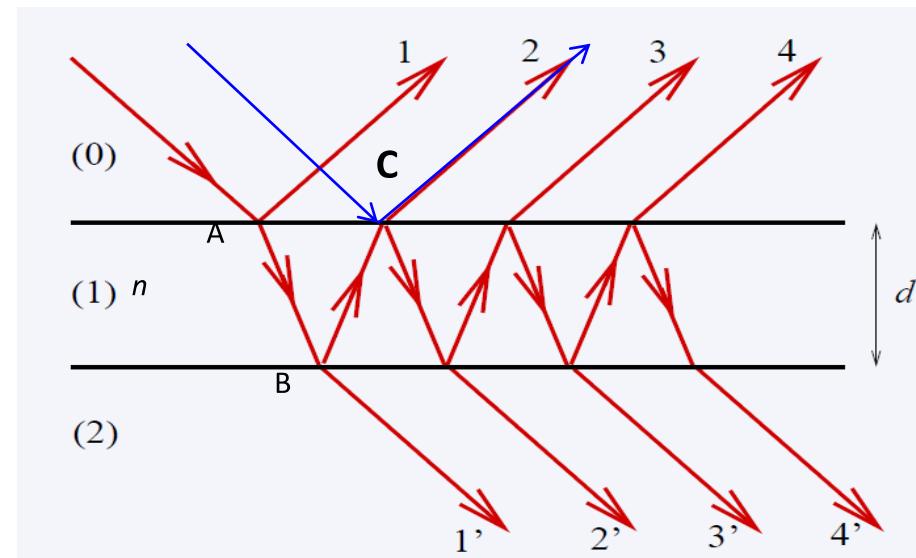
$$\Delta l + \frac{\lambda}{2} = 2k \frac{\lambda}{2}$$

$$2nd + \frac{\lambda}{2} = 2k \frac{\lambda}{2} \Rightarrow 2nd = (2k-1) \frac{\lambda}{2} \quad \text{pro } k=1,2,3,\dots$$

Interferenční minimum
(zeslabení paprsků)

$$\Delta l + \frac{\lambda}{2} = (2k-1) \frac{\lambda}{2}$$

$$2nd + \frac{\lambda}{2} = (2k-1) \frac{\lambda}{2} \Rightarrow 2nd = 2k \frac{\lambda}{2} \quad \text{pro } k=1,2,3,\dots$$



Kolmý dopad paprsků:

$$\Delta l = d \sin \alpha \quad \Rightarrow \quad \alpha = 0 \quad \Rightarrow \quad \sin \alpha = \sin 0 = 0$$



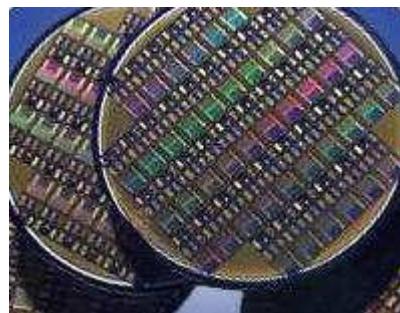
optické filtry



tenkovrstvé
fotočlánky



displeje



integrované
obvody



povrchové
úpravy

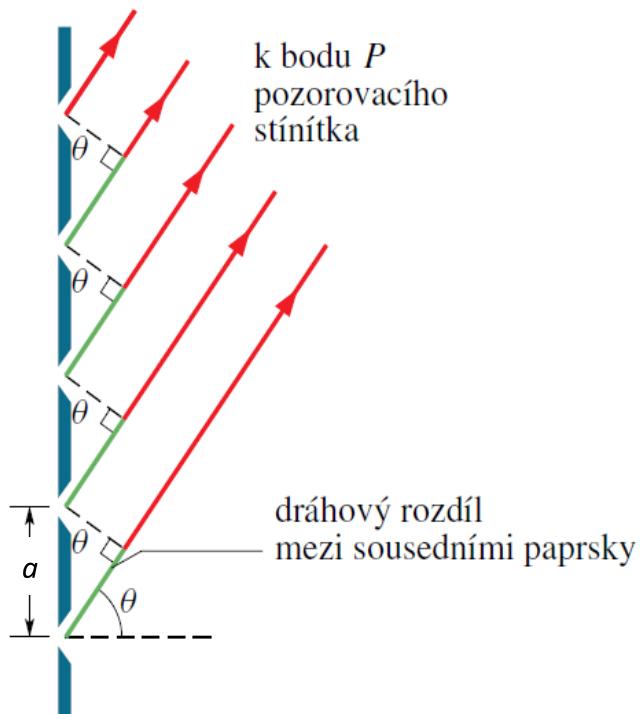
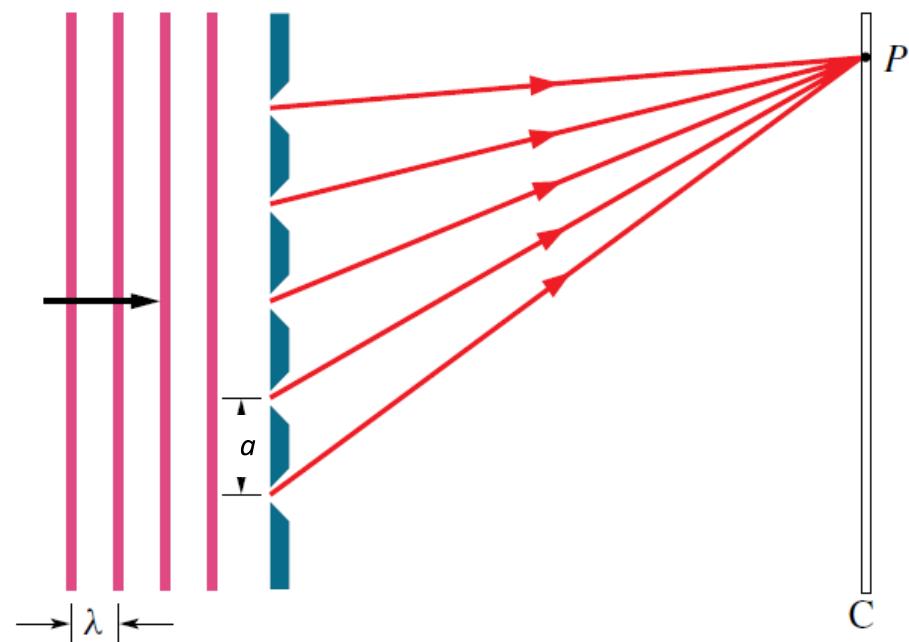


DIFRAKCE NA MŘÍŽCE

- optická mřížka tvořená soustavou **velkého počtu rovnoběžných štěrbin** v malé vzájemné vzdálenosti
- běžné **optické mřížky**: až 100 vrypů (štěrbin) na 1 mm
- kvalitní **spektrální mřížky**: až několik tisíc vrypů na 1 mm

Mřížková konstanta (perioda mřížky)

- vzdálenost sousedních štěrbin: $a = \frac{1}{N}$ N ... počet štěrbin na 1 mm



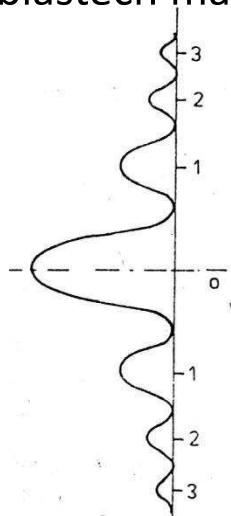
předpokládejme **kolmý dopad bílého světla** na mřížku

Ohybová maxima :

- ve směrech určených úhly α splňujícími podmínu: $a \sin \alpha = k\lambda$ pro $k = 0, 1, 2, \dots$
- poloha maxim závisí na vlnové délce λ

Ohybové maximum nultého řádu: pro $k = 0$

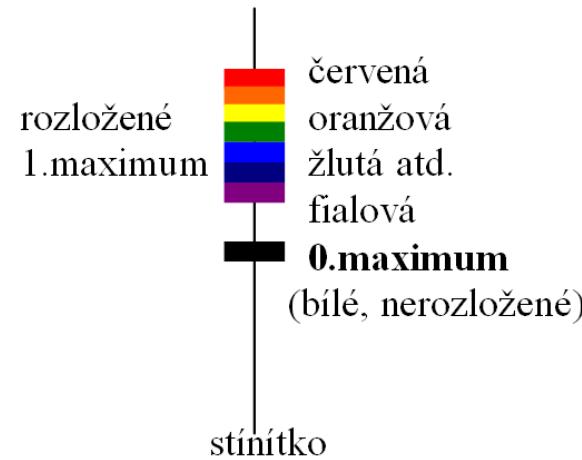
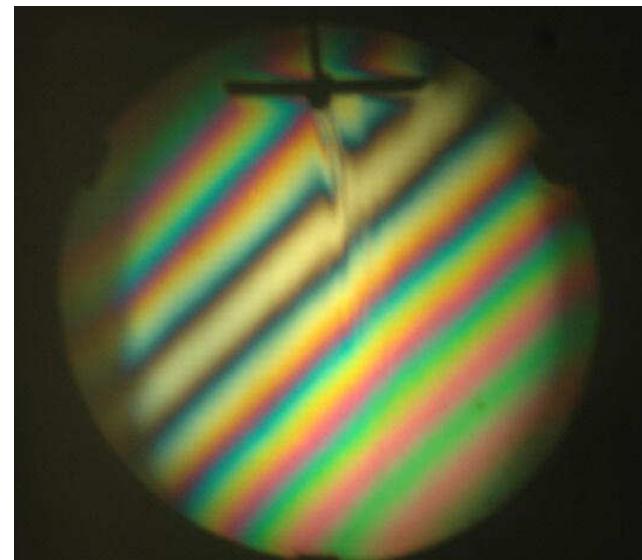
Pozn.: S rostoucím počtem štěrbin klesá šířka maxim, maxima jsou ostřejší. Současně se zvyšuje amplituda výsledného světelného vlnění v oblastech maxim.



závislost intenzity světla v difrakčním obrazci



pohled na svíčku přes ptačí pírko



... rozklad (disperze) světla ohybem