

Geometrická optika

Je nauka o optickém zobrazování.

Byla vybudována na 4 zákonech, které vyplynuly z pozorování a ke kterým nejsou potřeba znalosti o podstatě světla:

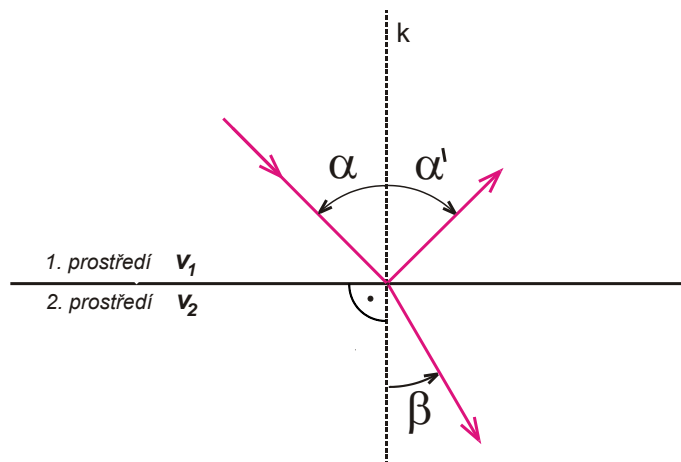
- 1) přímočaré šíření světla (paprsky)
- 2) nezávislost světelných paprsků (a dva možné směry jejich šíření)
- 3) odraz světla
- 4) lom světla

Zákony odrazu a lomu světelných paprsků, i jejich přímočaré šíření, lze odvodit z **Fermatova principu** nejmenšího času, potřebného k proběhnutí dráhy mezi dvěma body. (Pierre de Fermat, 1601 - 1665)

Zákon odrazu a lomu světla

Jestliže světelný paprsek prochází 1. prostředím, kde je jeho rychlost v_1 a dopadá na rovinné rozhraní se 2. prostředím, ve kterém je jeho rychlost v_2 , pak se část světla odrazí zpět do 1. prostředí a část vniká do 2. prostředí.

Vznikají tak dva paprsky – **odražený** a **lomený**, které spolu s kolmicí v místě dopadu leží v jedné rovině a platí:



$$\alpha = \alpha'$$

zákon odrazu

$$\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = \frac{v_1}{v_2} = n_{12}$$

zákon lomu (Snellův zákon)

Přitom se tedy definuje nová veličina:

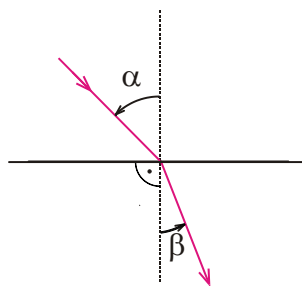
n_{12} **relativní index lomu** (2. prostředí vzhledem k 1. prostředí)

Lze rozlišit dva základní případy: **lom ke kolmici** a **lom od kolmice** :

- a) Jestliže je v 1. prostředí rychlost světla **větší** (tzv. **opticky řidší** prostředí) než rychlost světla ve druhém prostředí (tzv. **opticky hustší** prostředí),

tedy jestliže $v_1 > v_2$,
pak ze zákona lomu plyne:

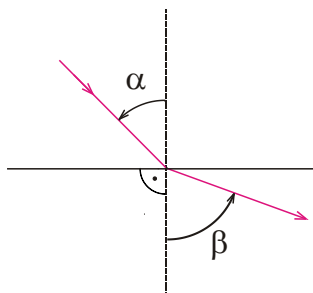
$$\alpha > \beta \quad \text{tzv. } \underline{\text{lom ke kolmici}}$$



- b) jestliže naopak platí nerovnost opačná,

tedy jestliže $v_1 < v_2$,
pak ze zákona lomu dostaneme:

$$\alpha < \beta \quad \text{tzv. } \underline{\text{lom od kolmice}}$$



V tomto případě můžeme pozorovat zajímavý jev:

Když postupně **zvětšujeme** úhel dopadu α , pak podle zákona lomu se **také** musí postupně **zvětšovat** i úhel lomu β až dosáhne **maximální** možné hodnoty 90° - kdy lomený paprsek už vlastně **nevniká** do druhého prostředí - a to při úhlu dopadu $\alpha_m < 90^\circ$ to je tzv. **mezní úhel**

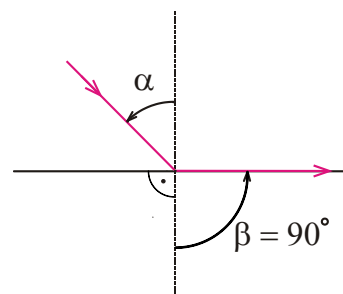
A **pro větší úhly dopadu**, tedy **pro** $\alpha > \alpha_m$ už **neexistuje** úhel lomu β takový, aby byl zákon lomu splněn.

Pro tyto větší úhly dopadu už **neexistuje lom**,
ale pouze odraz – tzv. **totální (úplný) odraz světla**

Pro mezní úhel tak platí:

$$n_{12} = \frac{\sin \alpha_m}{\sin 90^\circ} = \sin \alpha_m$$

Totální odraz světla se velmi často využívá
v optických přístrojích – viz dále.



Nevýhodou relativního indexu lomu je, že závisí na parametrech dvou prostředí. Proto se zavádí další veličina, daná vlastnostmi pouze jednoho prostředí:

$$n = \frac{c}{v}$$

Absolutní index lomu

v rychlost světla v daném prostředí
 c rychlost světla ve vakuu

Absolutní index lomu zkoumaného prostředí tedy popisuje lom světla z vakua do tohoto prostředí.

Absolutní index lomu je základní optická charakteristika prostředí:

- pro vakuum je $n = 1$
- pro hmotné prostředí je vždy $n > 1$, např.: voda 1,33
 sklo 1,45 – 1,95
 vzduch ... 1,0003, tj. prakticky jako vakuum

Lze ho také jednoduše zavést do zákona lomu:

$$\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = \frac{v_1}{v_2} = \frac{c}{v_2} = \frac{n_2}{n_1} \quad (= n_{12})$$

Disperze světla

Ve vakuu je rychlost světla pro všechny barvy stejná, ale ve hmotném prostředí je funkcí vlnové délky:

$$v = v(\lambda)$$

Proto také absolutní index lomu $n = c/v$ musí záviset na vlnové délce:

$$n = n(\lambda)$$

Pak prostředí má **disperzní** vlastnosti tj. nastává **jev disperze** (rozklad) světla:

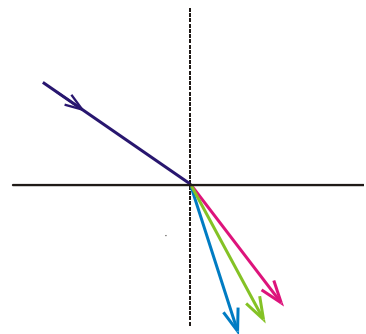
Protože indexy lomu paprsků různých barev (s různou λ) jsou různé, pak při lomu složeného (bílého) světla při daném úhlu dopadu α se různobarevné paprsky lámou pod různými úhly lomu β ...
dochází k **rozkladu** světla na jednotlivé složkyvzniká **spektrum** (viz níže):

U většiny látek klesá index lomu s vlnovou délkou, to je tzv. **normální disperze**.

Tedy jestliže např. pro vlnové délky červeného a fialového světla platí: $\lambda_{\text{červ}} > \lambda_{\text{fial}}$, potom podle grafu platí: $n_{\text{červ}} < n_{\text{fial}}$

a ze Snellova zákona plyne pro úhly lomu: $\beta_{\text{červ}} > \beta_{\text{fial}}$

..... **tedy více se láme světlo s kratší vlnovou délkou**



Pozn: Výjimečně, a jen v úzkém intervalu vlnových délek, mají některé látky tzv. **anomální disperzi**, kdy index lomu s vlnovou délkou roste.

Využití disperze světla

- 1) **Vznik spektra ve hranolovém spektrometru (monochromátoru) :**
- viz dále odstavec Aplikace odrazu a lomu
- 2) **Při optickém zobrazení je ale disperze nežádoucím jevem**
..... způsobuje tzv. **barevnou vadu** optických prvků (čoček)
- 3) **Průběh funkce $n = n(\lambda)$ lze pro každou látku samozřejmě přesně stanovit**, v praktické optice se ale často udávají jen hodnoty pro 3 vlnové délky – pro vybrané Fraunhoferovy čáry:

CD (e) F
červená žlutá modrá
656,3 nm 589,3 nm 486,1 nm

Příslušné hodnoty indexu lomu se označují: n_C n_D n_F

Za základní hodnotu indexu lomu se považuje n_D (pro žluté světlo, přibližně ve středu intervalu viditelného světla)..... a dále se definují veličiny:

$$\mu = n_F - n_C \quad \underline{\text{střední disperze}} \quad \nu = \frac{n_F - n_C}{n_D - 1} \quad \underline{\text{střední relativní disperze}}$$

$$\nu^* = \frac{1}{\nu} = \frac{n_D - 1}{n_F - n_C} \quad \underline{\text{Abbeho číslo}} \quad (\text{převrácená střední relativní disperze})$$

Optická skla se vyrábějí v širokém rozsahu indexů lomu a Abbeho čísel:

$$n_D \in (1,45 \dots 1,95)$$

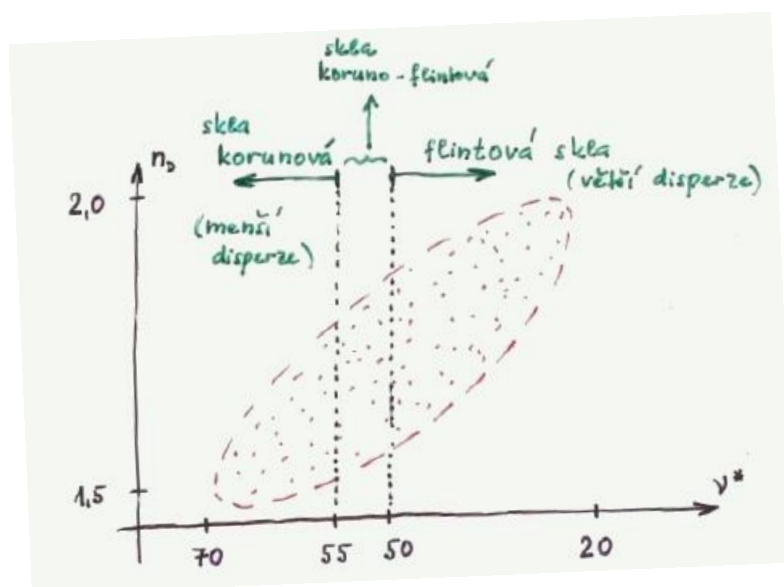
$$\nu^* \in (20 \dots 70)$$

Např. určité korunové sklo:

$$\left. \begin{array}{l} n_C = 1,5114 \\ n_D = 1,5127 \\ n_F = 1,5253 \end{array} \right\} \nu^* = 52$$

Pro srovnání: voda

$$\left. \begin{array}{l} n_C = 1,3314 \\ n_D = 1,3332 \\ n_F = 1,3373 \end{array} \right\} \nu^* = 56$$



4) **Disperzní jev je také velmi důležitý při studiu přenosu energie zářením (vlněním)**

V odstavci „Skládání (interference) vlnění“ jsme poznali, že **grupová rychlost**, kterou se šíří energie a informace, je ve hmotném disperzním prostředí vždy **odlišná** od rychlosti fázové

..... **je menší při normální disperzi** a **je větší při anomální disperzi**.

(ale podle principů teorie relativity nemůže ovšem nikdy převýšit rychlost světla ve vakuu)

Aplikace odrazu a lomu (na rovinných plochách)

Optický hranol

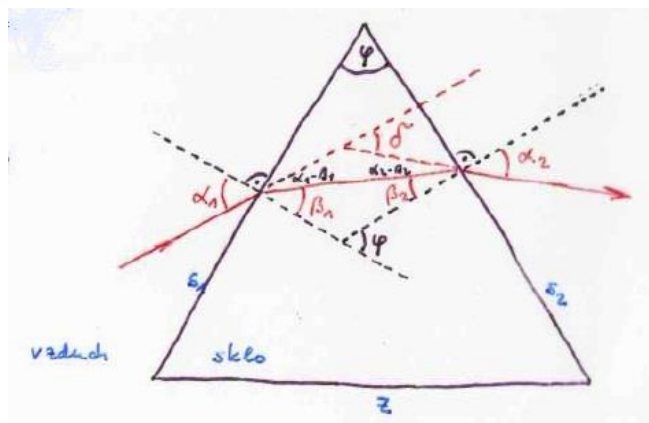
Používá se trojboký skleněný hranol (viz obr.):

z základna,

s_1, s_2 lámavé stěny,

φ lámavý úhel hranolu

Na obrázku je zakreslena obecná dráha světelného paprsku. Jeho úhlová odchylka od původního směru je označena jako δ – tzv. **deviace paprsku**



Vyznačení úhly dopadu a lomu na sobě vzájemně závisí podle zákonů lomu na obou lámavých stěnách a závisí také na lámavém úhlu hranolu:

$$\frac{\sin \alpha_1}{\sin \beta_1} = n \quad \frac{\sin \alpha_2}{\sin \beta_2} = n \quad \varphi = \beta_1 + \beta_2$$

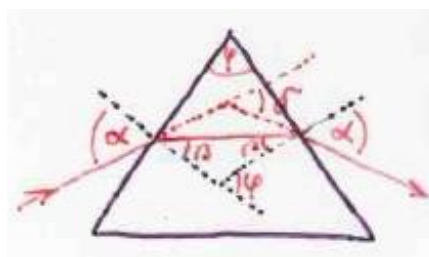
Stanovit velikost deviace δ je pak tedy zřejmě možno například v závislosti na α_1 , přičemž parametrem bude lámavý úhel hranolu a také index lomu.

Ne příliš obtížným postupem pak zjistíme, deviace paprsku není konstantní, ale že jako funkce má extrém (minimum) – tzv. **minimální deviaci**, která nastane při symetrickém průchodu paprsků hranolem, kdy :

$$\alpha_1 = \alpha_2 = \alpha \quad \beta_1 = \beta_2 = \beta \quad \beta = \frac{\varphi}{2}$$

a její velikost je:

$$\delta_{min} = \alpha_1 + \alpha_2 - \varphi = 2\alpha - \varphi$$

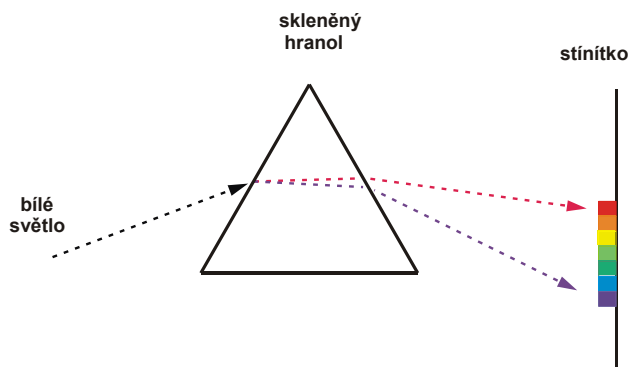


Při daném lámavém úhlu hranolu pak (minimální) deviace paprsku závisí už jen na indexu lomu – je jeho funkcí:

$$\delta = \delta(n)$$

A protože paprsky různých vlnových délek mají v disperzním prostředí také různé indexy lomu, mají i různé deviace nastává **rozklad složeného světla**.

Trojboký hranol je proto základním prvkem **hranolového spektrometru**.



Planparalelní deska

Skleněná (index lomu n) deska s rovnoběžnými plochami, obklopená vzduchem (index lomu 1) (viz obr.)

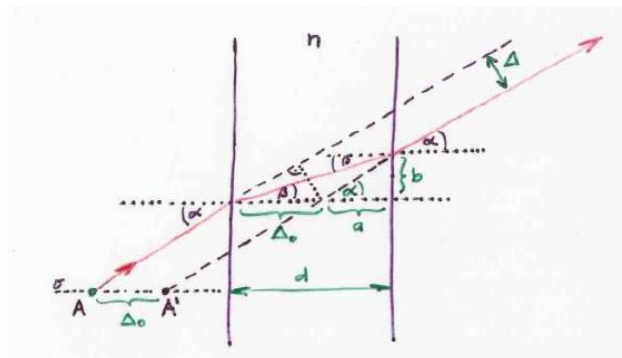
Z obrázku je zřejmé, že světelný paprsek není odchýlený od původního směru, jen je **posunutý**:

Označíme :

Δ příčné posunutí

Δ_o osově posunutí

(virtuálního obrazu A' předmětu A
na optické ose o)



Aplikací zákona lomu pro oba povrchy pak dostaneme pro malé úhly α jednoduchý vztah::

$$\Delta_o = d \cdot \frac{n-1}{n} \quad \Delta = \Delta_o \cdot \sin \alpha = \alpha \cdot d \cdot \frac{n-1}{n}$$

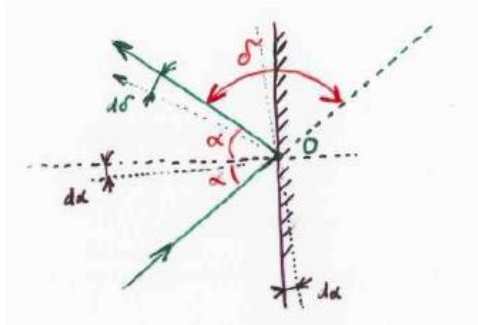
Tedy příčné posunutí je přímo úměrné úhlu dopadu paprsku na desku:

$$\Delta = \text{konst} \cdot \alpha$$

Aplikace: Otáčením planparalelní desky vložené do cesty světelnému paprsku můžeme dosáhnout přesného posunu paprsku (měřicí mikrometr nebo dalekohled)

Všimněme si dále úhlové deviace paprsků při odrazu na jednom a na dvou zrcadlech:

Rovinné zrcadlo



Pro velikosti úhlové odchylky – **deviace** δ – paprsku od původního směru platí:

$$\delta = 2\pi - 2\alpha$$

Jestliže pootočíme zrcadlem (okolo bodu O) o malý úhel $d\alpha$, změní se o stejnou hodnotu úhel dopadu a musí se změnit i deviace paprsku:

$$d\delta = d(2\pi - 2\alpha) = 0 - d(2\alpha) = -2 \cdot d\alpha \dots \text{tj. změní se dvojnásobně.}$$

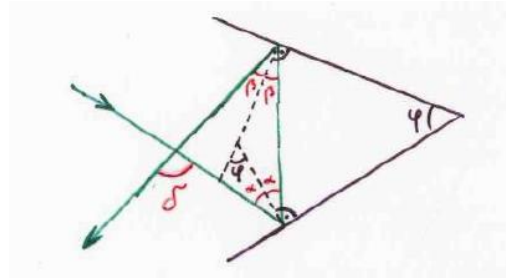
Úhlová zrcadla

jsou tvořena dvěma rovinnými zrcadly svírajícími úhel φ

Dávají zajímavý výsledek výsledné deviace paprsku:

Podle obrázku platí (vnější úhly): $\varphi = \alpha + \beta$

Potom výsledná deviaci paprsku po dvou odrazech:



$$\delta = 2\alpha + 2\beta = 2(\alpha + \beta) = 2\varphi = \text{konst.} \dots \dots \dots \text{nezávisí na úhlu dopadu !}$$

Tedy v tomto případě při pootočení zrcadel o úhel $d\alpha$, se sice změní o stejnou hodnotu i úhel dopadu, ale **změna deviace bude nulová:**

$$d\delta = d(2\varphi) = 0$$

Aplikace úhlových zrcadel: - vytyčování úhlů

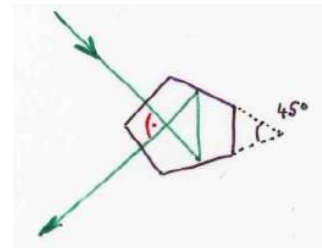
Odrasné hranoly

Nahrazují rovinná zrcadla nebo úhlová zrcadla.

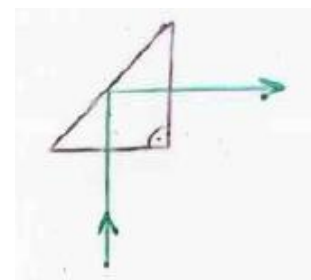
- světlo se odráží na pokoveném povrchu hranolu, nebo se s výhodou využije totální odraz.
- jsou kompaktnější než zrcadla
- úhly odrazných ploch jsou skutečně konstantní

Příklady:

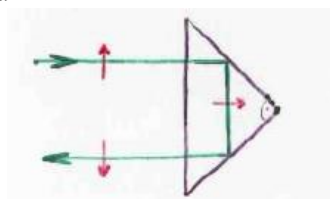
1) pentagonální hranolpro vytyčování pravého úhlu



2) pravoúhlý hranol jako náhrada rovinného zrcadla

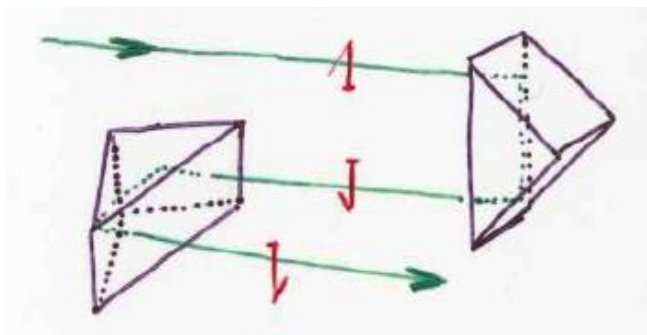


....., nebo pro obrácení chodu paprsků (převrácený obraz)



- 3) kombinace dvou pravoúhlých hranolů
tzv. **Porrův systém 1. druhu**pro triedry

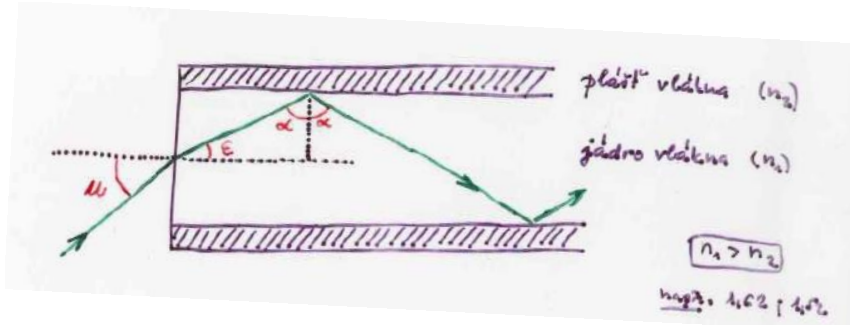
(dává úplně převrácený obraz
– výškově i stranově)



Optický světlovod (optický kabel)

Je to svazek tenkých světlovodných vlákenaž několik tisíc vláken ve společném obalu – vlákna jsou nejčastěji skleněná válcového průřezu, průměru např. 5 – 200 mikronů.

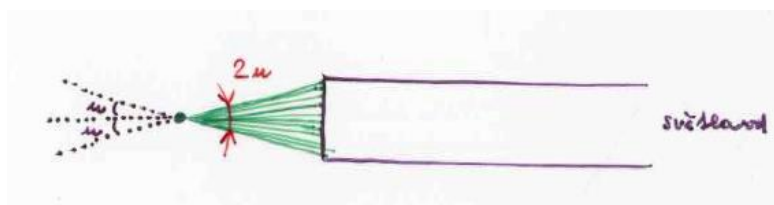
Vedení světla v každém vlákně probíhá **postupnými totálními odrazy** na rozhraní jádra a pláště.



Podmínka úplných odrazů na plášti vlákna vede k tomu, že úhel dopadu paprsku na čelní stěnu nemůže být větší než určitý maximální úhel dopadu u (viz obr.)

Pro tento úhel platí vztah (zkuste odvodit na cvičení):

$$A = \sin u = \sqrt{n_1^2 - n_2^2} \quad \dots \dots \text{tzv. } \underline{\text{číselná apertura světlovodu}}$$



Úhel u určuje maximální vrcholový úhel kuželového svazku $\boxed{2u}$, který může (z bodového zdroje) vstoupit do světlovodu a bude dále světlovodem veden.

V **komunikačních sítích** jsou optické kabely nejperspektivnějším přenosovým prostředkem, s vysokou přenosovou rychlostí (Tbit/s).

Používají se většinou jednovláknové, vyrobené z křemenného skla, jádra průměru 8 - 60 mikronů, s obalem 125 mikronů, vnější ochranný akrylový plášť 250 – 900 mikronů

Zdroje jsou diody LED nebo laserové diody, vyzařující infračervené světlo 850 – 1550 nm.

Ve **stavebnictví** existují světlovody pro přívod denního světla do tmavých místností. Na rozdíl od výše uvedených světlovodů to většinou jsou pouze pevné (plechové) tubusy s vnitřní odraznou plochou, průměru desítek centimetrů, s délkou několika metrů.

D.cv.: Mohlo by být optické vlákno jen z jednoho druhu skla a místo pláště být pokoveno ?
Na plášti by se pak realizoval obyčejný odraz - jako na zrcadle - a do světlovodu by mohl vstupovat **maximálně široký** svazek světla ($u \rightarrow 90^\circ$)