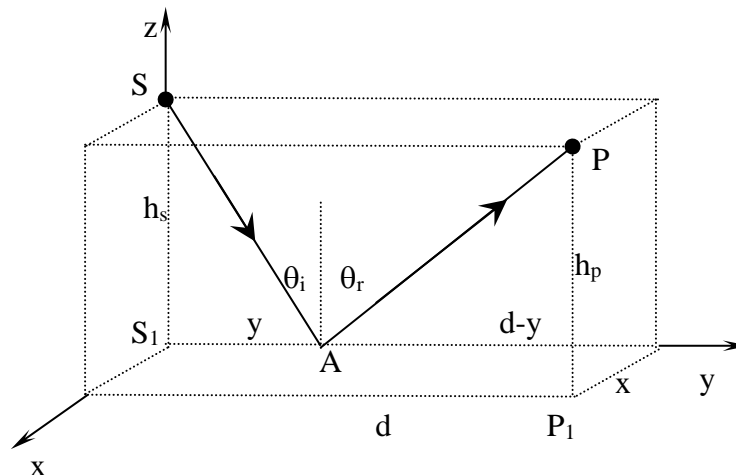


## ЗАКОНИ ГЕОМЕТРИЈСКЕ ОПТИКЕ

### Закон одбијања светлости

Нека имамо један светлосни извор  $S$  и нека се светлосни зрак простире ка равној површини кроз средину индекса преламања  $n$ . Светлосни извор се налази на висини  $h_s$  од површине (ху равни). Када светлосни зрак доспе до површине у тачку  $A$ , одбија се до тачке  $P$  која се налази на висини  $h_p$ . Пројекције извора  $S$  и тачке  $P$  на равну површ су  $S_1$  и  $P_1$ . Растојање  $S_1P_1$  дуж у осе обележимо са  $d$ .



Слика Одбијање светлости

У тачки  $A$ , где светлосни зрак пада на површину, нацртајмо нормалу и у односу на њу дефинишимо угао упадног зрака -  $\theta_i$ - упадни угао. На сличан начин угао одбијеног зрака у односу на нормалу -  $\theta_r$ - одбијени угао.

Оптичка дужина пута светлосног зрака износи

$$L = nSA + nAP$$

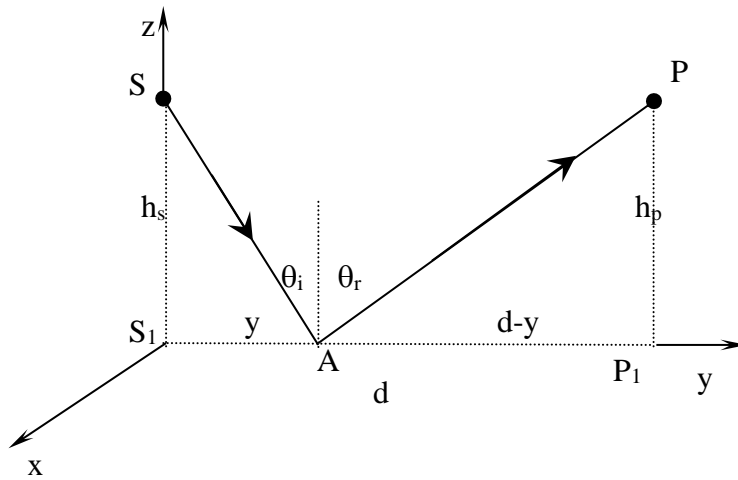
Односно, можемо да напишемо

$$L = n\sqrt{h_s^2 + y^2} + \sqrt{h_p^2 + x^2 + (d - y)^2}$$

Применићемо Фермат-ов принцип по  $x$  координати:  $\frac{dL}{dx} = 0$  и наћи услов за одбијање светлосног зрака.

$$\frac{dL}{dx} = \frac{2x}{2\sqrt{hp^2 + x^2 + (d-y)^2}} = 0$$

Из релације следи да  $x$  координата треба да буде једнака нули. Односно, да **одбијени зрак лежи у истој равни као и упадни зрак**. Према тој особини нацртајмо следећу слику



### Одбијање светлости у равни

Оптичка дужина пута је једнака

$$L = n\sqrt{hs^2 + y^2} + \sqrt{hp^2 + (d-y)^2}$$

Применићемо Фермат-ов принцип по  $y$  координати:  $\frac{dL}{dy} = 0$  и наћи услов за одбијање светлостног зрака.

$$\frac{dL}{dy} = n \frac{2y}{2\sqrt{hs^2 + y^2}} - n \frac{2(d-y)}{2\sqrt{hp^2 + (d-y)^2}} = 0$$

Према слици. и претходној релацији може се написати да је

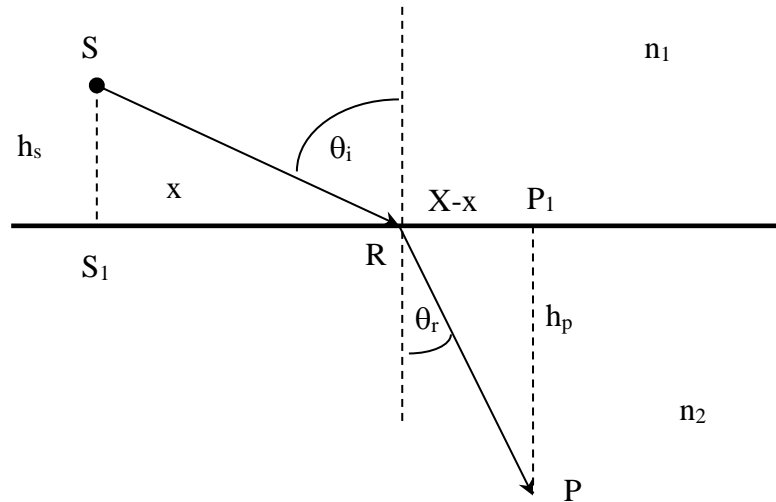
$$\sin \theta_i = \sin \theta_r$$

тј. важи да је

$$\theta_i = \theta_r$$

Последњи израз представља закон одбијања светлости и гласи: **Угао упадног зрака једнак је углу одбијеног зрака. Поред тога важи да упадни зрак, нормала и одбијени зрак припадају истој равни.**

### Закон преламања светлости



### Преламање светлости

Нека имамо један светлосни извор S у средини индекса преламања  $n_1$  и нека се светлосни зрак простире ка равној површини средине индекса преламања  $n_2$  (видети слику). Светлосни извор се налази на висини  $h_s$  од површине. Када светлосни зрак доспе до површине, прелама се до тачке P која се налази на растојању  $h_p$  од површине. Пројекције извора S и тачке P на равну површ су  $S_1$  и  $P_1$ . Растојање  $S_1P_1$  обележимо са X.

У тачки где светлосни зрак пада на површину, нацртајмо нормалу и у односу на њу дефинишимо угао упадног зрака -  $\theta_i$ - упадни угао. Угао преломљеног зрака у односу на нормалу означимо са -  $\theta_r$ - преломни угао.

$$L = n_1 SR + n_2 RP$$

Односно, можемо да напишемо

$$L = n_1 \sqrt{h_s^2 + x^2} + n_2 \sqrt{h_p^2 + (X - x)^2}$$

Где је  $x$  растојање  $S_1P$ . Применићемо Фермат-ов принцип:  $\frac{dL}{dx} = 0$  и наћи услов за преламања светлотног зрака.

$$\frac{dL}{dx} = n_1 \frac{2x}{2\sqrt{hs^2 + x^2}} - n_2 \frac{2(X-x)}{2\sqrt{hp^2 + (X-x)^2}} = 0$$

Односно, може се написати, према слици и добијеном изразу да је

$$n_1 \sin \theta_i = n_2 \sin \theta_r$$

Последњи израз представља закон преламања светлости и гласи: **Производ индекса преламања средине и гао светлосног зрака у односу на нормалу граничне површи остаје константан. Поред тога важи да упадни зрак, нормала и преломљени зрак припадају истој равни.**

Последице закона преламања:

1. Ако се светлостни зрак креће из оптички ређе у оптички гушћу средину ( $n_1 < n_2$ ) тада се светлост прелама ка нормали.
2. Ако се светлостни зрак креће из оптички гушће у оптички ређу средину ( $n_1 > n_2$ ) тада се светлост прелама од нормале.
3. Гранични угао под којим светлостни зрак треба да упадне на површ, а да не напусти средину, добија се из услова да је  $\theta_p = 90^\circ$ , односно  $\theta_i = \arcsin(n_2 / n_1)$ .