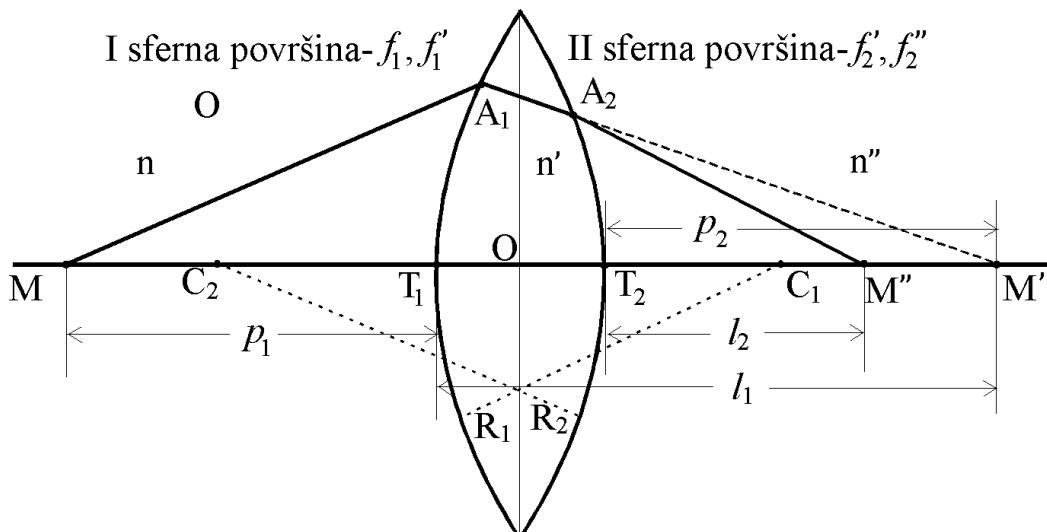


## Izvođenje optičarske jednačine za tanko sočivo

Posmatrajmo optički sistem koji se sastoji od dve sferne površine, poluprečnika  $R_1$  i  $R_2$  koje formiraju sočivo. Te dve sferne površine razdvajaju tri optički različite sredine, indeksa prelamanja  $n$ ,  $n'$  i  $n''$  (slika 1). Žižne daljine prve sferne površine ćemo označiti sa  $f_1$  i  $f_1'$ , a druge sa  $f_2'$  i  $f_2''$ . Njihove vrednosti su određene preko optičkih moći prve i druge sredine,  $\omega_1$  i  $\omega_2$ , a na osnovu relacije:

$$\frac{n}{f_1} = \frac{n'}{f_1'} = \omega_1 = \frac{n'-n}{R_1} \quad \text{i} \quad \frac{n'}{f_2'} = \frac{n''}{f_2''} = \omega_2 = \frac{n''-n'}{R_2} \quad (1)$$

Da bi izveli jednačinu tankog sočiva, nađimo lik svetle tačke  $M$ , koja se nalazi na rastojanju  $p_1$  od temena prve sferne površine  $T_1$ . Posmatrajmo zrak  $MA_1$ , koji bi posle prelamanja na I sfernoj površini dao lik  $M'$  posmatrane tačke, na rastojanju  $l_1$  od temena  $T_1$ , kada ne bi bilo druge sferne površine i sredine indeksa prelamanja  $n''$ .



Slika 1. Geometrija za izvođenje jednačine tankog sočiva.

Rastojanje lika  $l_1$  je povezano sa rastojanjem predmeta  $p_1$  preko optičke jednačine za prvu sfernu površinu:

$$\frac{n}{p_1} + \frac{n'}{l_1} = \frac{n'-n}{R_1} \quad (2)$$

Međutim, zrak  $A_1M'$  nailazi na drugu sfernu površinu u tački  $A_2$ , prelama se i daje konačan lik  $M''$  posmatrane svetle tačke. Taj lik se nalazi na rastojanju  $l_2$  od temena  $T_2$  druge sferne površine. **Glavna ideja ovog izvođenja se ogleda u posmatranju realnog zraka  $A_1A_2$ , koji se prostire u sredini indeksa prelamanja  $n'$ .** Taj zrak povezuje virtualni lik  $M'$  i realni lik  $M''$ , to jest ta dva lika su konjugovana, a  $M'$  se posmatra kao virtualni predmet koji daje realan lik  $M''$ . Dakle,

sada je  $M'$  predmet za drugu sfernu površinu, na rastojanju  $p_2$  od njenog temena  $T_2$ . Za nju važi jednačina:

$$\frac{n'}{p_2} + \frac{n''}{l_2} = \frac{n'' - n'}{R_2} \quad (3)$$

Rastojanje  $p_2$  u prethodnoj jednačini se uzima sa negativnim znakom, jer se radi o rastojanju virtuelnog, imaginarnog predmeta. Sa druge strane, realan zrak  $A_1A_2$  se prostire u sredini sa indeksom prelamanja  $n'$ , što je istaknuto u jednačini (3), tako što je virtualni predmet postavljen u toj sredini (član  $n'/p_2$ ).

Sa slike 1 je očigledno da je:

$$l_1 = |p_2| + T_1 T_2,$$

što nas dovodi i do **glavne aproksimacije tankog sočiva: rastojanje  $T_1T_2$ , to jest debljina sočiva, je zanemarljiva u odnosu na rastojanja  $p_1$ ,  $l_1$ ,  $p_2$ ,  $l_2$  i poluprečnike sfernih površina  $R_1$  i  $R_2$ .** Na osnovu te aproksimacije možemo uzeti da je rastojanje  $p_2$  virtuelnog predmeta od druge sferne površine približno jednak rastojanju lika  $l_1$  od prve sferne površine, ali sa negativnim znakom, to jest:

$$p_2 = -l_1 \text{ i } \frac{n'}{p_2} = -\frac{n'}{l_1} \quad (4)$$

Sabiranjem jednačina (2) i (3) dobijamo:

$$\frac{n}{p_1} + \frac{n'}{l_1} + \frac{n'}{p_2} + \frac{n''}{l_2} = \frac{n' - n}{R_1} + \frac{n'' - n'}{R_2},$$

odakle posle uzimanja jednačine (4) u obzir, dobijamo jednačinu:

$$\frac{n}{p_1} + \frac{n''}{l_2} = \frac{n' - n}{R_1} + \frac{n'' - n'}{R_2},$$

u kojoj ćemo sada umesto  $p_1$ , rastojanje predmeta od tankog sočiva obeležiti sa  $p$ , a rastojanje lika od tankog sočiva sa  $l$ , što daje:

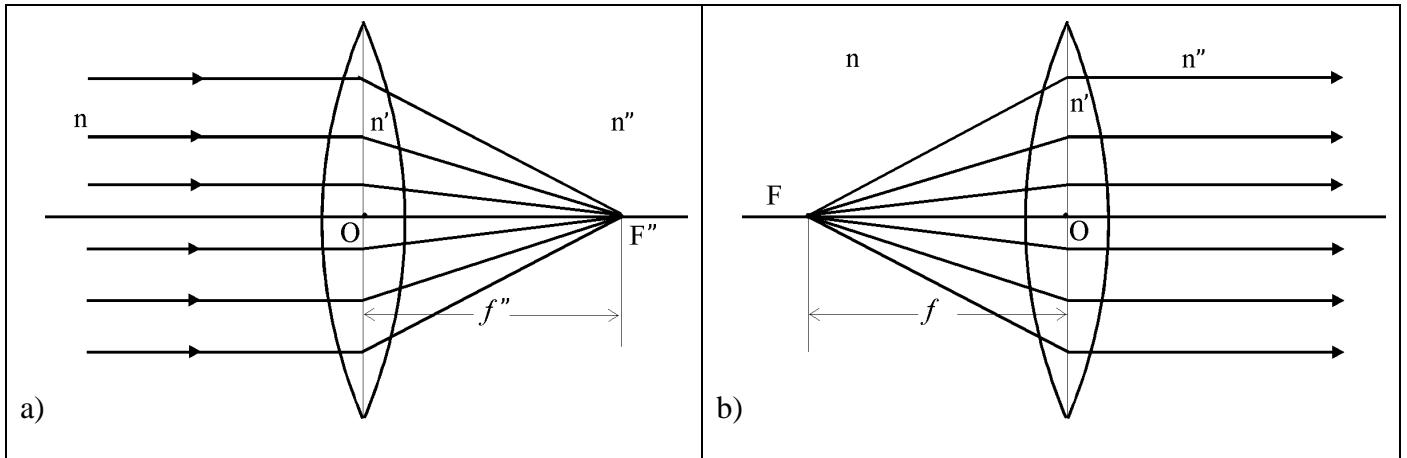
$$\frac{n}{p} + \frac{n''}{l} = \frac{n' - n}{R_1} + \frac{n'' - n'}{R_2} \quad (5)$$

Jednačina (5) predstavlja najopštiji oblik **optičarske jednačine** za tanko sočivo, napravljenog od materijala indeksa prelamanja  $n'$ , koje razdvaja dve sredine indeksa prelamanja  $n$  i  $n''$ .

Izraz sa desne strane jednačine (5) zavisi samo od poluprečnika sfernih površina  $R_1$  i  $R_2$  i optičkih osobina sredina, datih sa  $n$ ,  $n'$  i  $n''$ . Po analogiji sa pojedinačnim sfernim površinama, ta veličina se naziva **optička moć** tankog sočiva, i data je jednačinom:

$$\omega = \frac{n' - n}{R_1} + \frac{n'' - n'}{R_2} = \omega_1 + \omega_2, \quad (6)$$

gde su  $\omega_1$  i  $\omega_2$  optičke moći prve i druge sferne površine. Dakle, optička moć tankog sočiva jednaka je zbiru optičkih moći sfernih površina.



Slika 2. a) Prva F i b) druga F'' žiža tankog sočiva, sa odgovarajućim žižnim daljinama.

Na osnovu optičarske jednačine (5) možemo da definišemo prvu i drugu žižu sočiva,  $F$  i  $F''$  kao i odgovarajuće žižne daljine,  $f$  i  $f''$  (slika 2). Treba istaći da se žižne daljine mere od sfernih površina. Ako predpostavimo da je predmet u beskonačnosti ( $p \rightarrow \infty$ ), onda će zraci upadati na sočivo paralelno sa optičkom osom sočiva i posle prelamanja će se seći u drugoj žiži sočiva  $F''$ , koja se nalazi na rastojanju  $l = f''$ , tako da važi:

$$\frac{n''}{f''} = \frac{n'-n}{R_1} + \frac{n''-n'}{R_2} = \omega \quad (7)$$

Slično, prvu žižu definišemo kao tačku na optičkoj osi sočiva u kojoj postavljeni predmet daje lik u beskonačnosti, to jest za  $p = f$ ,  $l \rightarrow \infty$ . Zraci posle prelamanja kroz sočivo, idu paralelno sa optičkom osom, a  $f$  računamo na osnovu:

$$\frac{n}{f} = \frac{n'-n}{R_1} + \frac{n''-n'}{R_2} = \omega \quad (8)$$

Na osnovu relacija (7) i (8), očigledna je veza između žižnih daljina i indeksa prelamanja sredina:

$$\frac{n}{f} = \frac{n''}{f''} = \omega \text{ ili } \frac{f''}{f} = \frac{n''}{n} = \omega. \quad (9)$$

Optičarsku jednačinu sada možemo napisati u obliku podesnom za primenu:

$$\frac{n}{p} + \frac{n''}{l} = \frac{n}{f} = \frac{n''}{f''}. \quad (10)$$

U slučaju kada je sredina sa obe strane sočiva ista, to jest sa istim indeksom prelamanja  $n = n''$ , opričarska jednačina (5), dobija oblik:

$$\frac{n}{p} + \frac{n}{l} = (n' - n) \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

što posle deljenja sa  $n$ , daje:

$$\frac{1}{p} + \frac{1}{l} = \left( \frac{n'}{n} - 1 \right) \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) \quad (11)$$

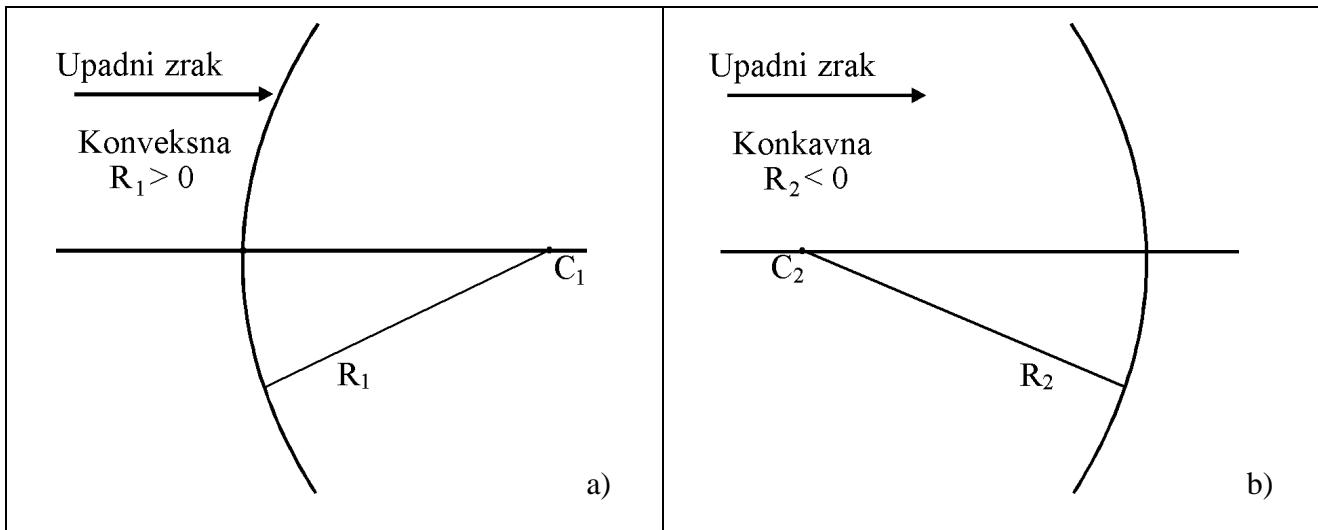
Ako se sočivo nalazi u vazduhu,  $n=1$ , dobijamo jednačinu:

$$\frac{1}{p} + \frac{1}{l} = (n' - 1) \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) \quad (12)$$

Kombinovanjem sa izrazom koji povezuje optičku moć sočiva i žižne daljine (9), uz uslov da je sočivo u vazduhu, dobijamo poznatu relaciju:

$$\frac{1}{p} + \frac{1}{l} = \frac{1}{f} = \frac{1}{f''} = \omega \quad (13)$$

Na osnovu nje sledi da sočivo okruženo vazduhom ima istu žižnu daljinu sa obe strane i koja je jednaka recipročnoj vrednosti optičke moći sočiva.

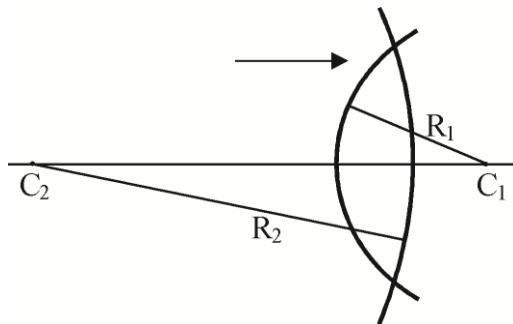


Slika 3. Definicija: a) konveksne, i b) konkavne sferne površine, u odnosu na upadni zrak.

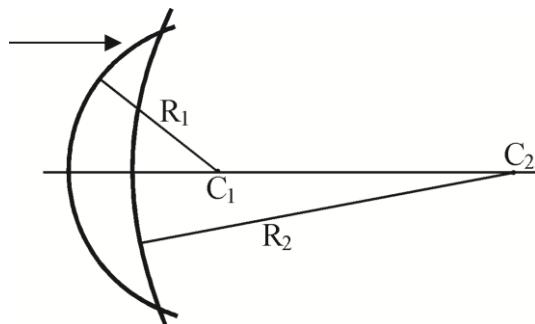
Činjenica na koju treba obratiti pažnju kod primene optičarske jednačine (u obliku datom jednačinama 5,..,12) je sa kakvim predznakom se uzimaju poluprečnici krivina sfernih površina u tom izrazu. Na osnovu slike 3. sledi da će popluprčnik konveksne sferne površine biti uzet kao pozitivan, a poluprečnik konkavne kao negativan, uz napomenu da se oblik površine posmatra u odnosu na upadni zrak.

### Primer 1.

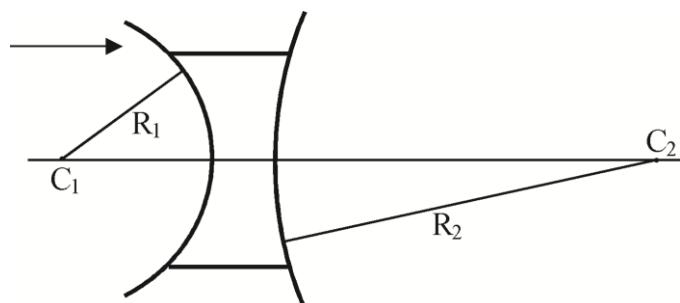
Odrediti optičke moći i žižne daljine svih tankih sočiva koja se mogu formirati kombinovanjem dveju sfernih površina, poluprečnika krivina  $R_1 = 2\text{cm}$  i  $R_2 = 5\text{cm}$  (uzeti u obzir i negativne vrednosti). Sferne površine u vazduhu ograničavaju staklenu sredinu indeksa prelamanja  $n' = 1,5$ . Nacrtati sva sočiva i napisati njihove nazive. Strelicom je označen smer upadnog zraka.



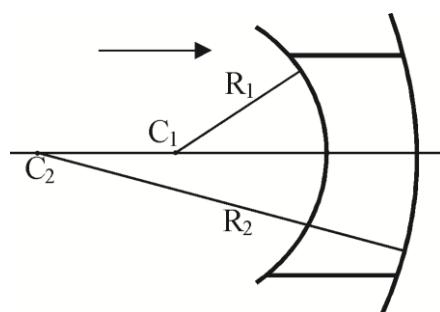
Slika 4a. Sabirno, bikonveksno sočivo.



Slika 4b. Sabirno, konveksno-konkavno sočivo.



Slika 4c. Rasipno, bikonkavno sočivo.



Slika 4d. Rasipno, konkavno-konveksno sočivo.

**Primer 2.**

Tanko sočivo je formirano od dve sferne površine poluprečnika krivina  $R_1 = +10,0$  cm i  $R_2 = -25,0$  cm. Indeks prelamanja stakla od koga je napravljeno sočivo je  $n' = 1,74$ . Zraci upadaju na sočivo iz vazduha, a posle prelamanja se kreću kroz vodu ( $n = 1,0$ ;  $n'' = 1,33$ ). Odrediti žižne daljine sočiva u obe sredine.