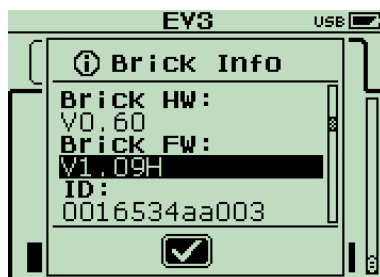


Ha meg akarunk győződni a firmware frissítéséről, az EV3 téglaképernyőjének jobb szélén keressük meg a csavarkulcsot (a jobb téglagomb nyomogatásával), majd itt válasszuk ki a *Brick Info* (tégla információ) lehetőséget a lefelé gomb nyomogatásával. Itt a *Brick FW*: sorban megjelenik a firmware verziószáma a 146. ábra szerint.

A rendszerünk kész, használhatjuk.



146. ábra: A firmware verziószáma

Kovács Lehel István

## Centrált rendszerek

III. rész

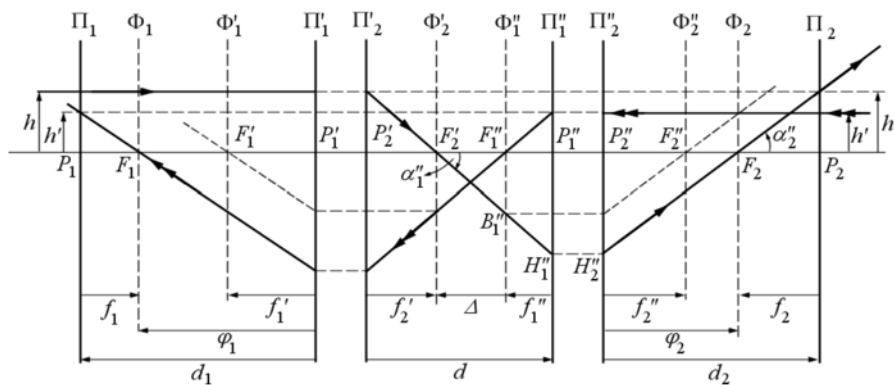
### 8. Centrált rendszerek egyesítése

Optikai eszközök készítésekor gyakran kerülünk olyan helyzetbe, hogy egyszerűbb optikai rendszerek egyesítésével tudunk a célnak megfelelő leképező rendszert kialakítani. Nyilvánvaló, ha két centrált rendszert úgy egyesítünk, hogy optikai tengelyeik egybeesnek, új centrált rendszert kapunk. Ismerve a részrendszerek adatait és egymáshoz viszonyított helyzetüket, meghatározhatjuk az egyesített rendszer adatait is. Ehhez azt a gyakran használt elvet alkalmazzuk, melynek értelmében az első rendszer képtere tárgyter a következő számára. Így az egyesített rendszer az első leképező eszköz tárgyterét a második képterébe képezi le.

A következőes tárgyalás érdekében megegyezünk abban, hogy az első rendszer adatait egy vesszővel (egyszer jelzett), a másodikét két vesszővel (kétszer jelzett) látjuk el, míg az egyesített rendszer adatait jelöletlenül hagyjuk. A két rendszer egymáshoz viszonyított helyzetét a második rendszer tárgyterí gyújtótávolságától az első rendszer képtéri gyújtótávolságáig mért irányított szakasz határozza meg. Ez, az 5. ábra jelölését felhasználva, a

$$\Delta = F_1'F_2' \quad (8.1)$$

*optikai köz* vagy a mikroszkópoknál használt elnevezés szerint optikai tubushossz.



5. ábra

Az egyesített rendszer kardinális adatainak meghatározásához kövessünk először egy olyan sugarat, amely a tárgytérben az optikai tengellyel párhuzamosan és tőle  $h$  távolságra halad. Ez a sugár miután áthalad az első rendszer  $F_2'$  képtéri gyújtópontján, a második rendszerből, s így az egyesített rendszerből kilépve az optikai tengelyt az egyesített rendszer  $F_2$  gyújtópontjában metszi. A sugármenetet a második rendszeren keresztül a következőképpen szerkeszthetjük meg. Sugarunk a  $\Phi_1''$  gyújtósíkot a  $B_1''$  pontban, míg a  $\Pi_1''$  fősíkot a  $H_1''$  pontban metszi. Ennek a pontnak képtéri konjugáltja a  $H_2''$ . A további haladási irány meghatározására használjuk fel a  $B_1''$  pontból az optikai tengellyel párhuzamosan haladó szerkesztési (az ábrán szaggatott vonallal rajzolt) sugarat. Ennek konjugáltja át kell menjen az  $F_2''$  gyújtóponton. Mivel a  $B_1''H_1''$  sugár is áthalad a  $B_1''$  mellékfókuszon, konjugáltjának a második lencse képterében párhuzamosan kell haladnia a szerkesztési sugár konjugáltjával. Így ez utóbbival párhuzamos  $H_2''F_2$  a meghatározandó konjugált sugár.

A tárgytérben az optikai tengelytől  $h$  távolságra haladó sugár az egyesített rendszer tárgytéri  $\Pi_1$  fősíkját, függetlenül ennek helyzetétől (melyet egyelőre nem is ismerünk), az optikai tengelytől  $h$  távolságra levő pontban metszi. Ezért a képtéri  $\Pi_2$  fősíkot a  $H_2''F_2$  konjugált sugár az optikai tengelytől szintén  $h$  távolságra metszi. A metszéspont ott található, ahol a  $H_2''F_2$  sugár találkozik a beeső sugár meghosszabbításával. Ezen pontot tartalmazó és az optikai tengelyre merőleges sík a  $\Pi_2$  fősík, metszéspontja az optikai tengellyel a  $P_2$  képtéri főpont.

A szerkesztést követve könnyen meghatározhatjuk az  $F_2$  gyújtópont helyzetét az optikai tengelyen, majd ennek ismeretében a képtéri gyújtótávolságot, s így a főpont, illetve fősík helyzetét is. Az  $F_2$  gyújtópont az  $F_2'$  második rendszerre vonatkoztatott konjugáltja. Alkalmazva a Newton-képletet ( $x_1'' = \Delta$ ,  $x_2'' = F_2''F_2$ ) kapjuk:

$$\Delta \cdot F_2'' F_2 = f_1'' \cdot f_2'' \quad (8.2)$$

ahonnan a  $\Phi_2$  gyújtósík helyzetét meghatározó  $F_2'' F_2$  távolságra

$$F_2'' F_2 = \frac{f_1'' \cdot f_2''}{\Delta} \quad (8.3)$$

érték adódik.

Jelöljük az  $F_2'$ -en áthaladó sugár optikai tengellyel bezárt szögét  $\alpha_1''$ -gyel, míg a ki lépő sugárét, mely ennek a második rendszerre vonatkoztatott konjugáltja,  $\alpha_2''$ -vel. Számítsuk ki most e két szögre a szögviszonyt. Az 5. ábra alapján, szem előtt tartva az előjelszabályt,

$$\operatorname{tg} \alpha_1'' = -\frac{h}{f_2'} \quad (8.4.a)$$

$$\operatorname{tg} \alpha_2'' = -\frac{h}{f_2} \quad (8.4.b)$$

s így

$$G'' = \frac{\operatorname{tg} \alpha_2''}{\operatorname{tg} \alpha_1''} = \frac{-\frac{h}{f_2}}{-\frac{h}{f_2'}} = \frac{f_2'}{f_2} \quad (8.5)$$

Ugyanakkor (4.6) szerint

$$G'' = \frac{x_1''}{f_2''} = \frac{\Delta}{f_2''} \quad (8.6)$$

A két összefüggés egybevetéséből

$$f_2 = \frac{f_2' \cdot f_2''}{\Delta} \quad (8.7)$$

kifejezés adódik az egyesített rendszer  $f_2$  gyújtótávolságára. Így  $F_2$  helyének ismeretében, melyet a (8.3) összefüggés határoz meg, megadhatjuk a  $P_2$  fókusz helyzetét is.

Megismételve az eljárást, követve egy olyan sugarat, amely a képtérben az optikai tengellyel párhuzamosan és tőle  $h'$  távolságban halad a tárgytér felé, könnyen beláthatjuk, hogy a fenti eredményeket átültethetjük a képtérből a tárgytérbe, ha a következő index, vessző és előjel cseréket hajtjuk végre:

$$\begin{aligned} 1 &\leftrightarrow 2, \\ ', &\leftrightarrow, \\ \Delta &\leftrightarrow -\Delta \end{aligned} \quad (8.8)$$

Ennek eredményeként

$$F_1' F_1 = -\frac{f_1' \cdot f_1''}{\Delta} \quad (8.9)$$

és

$$f_1 = -\frac{f_1' \cdot f_1''}{\Delta} \quad (8.10)$$

kifejezések adódnak a tárgyterti kardinális pontok helyeinek meghatározására az optikai tengelyen.

A fentiek ismerete mellett a gyakorlatban hasznos a  $d_1 = P_1'P_1$  és  $d_2 = P_2''P_2$ , valamint a  $\varphi_1 = P_1'F_1$  és  $\varphi_2 = P_2''F_2$  távolságok meghatározása is. Az 5. ábra szerint

$$d_2 = f_2'' + F_2''F_2 - f_2 = f_2'' + \frac{f_1'' \cdot f_2''}{\Delta} - \frac{f_2' \cdot f_2''}{\Delta} = \frac{f_2''}{\Delta} (\Delta + f_1'' - f_2')$$

Az alkalmazások nagy többségében ismert az első rendszer képtéri  $\Pi_2'$  fősíkja és a második rendszer tárgyterti  $\Pi_1''$  fősíkja közötti  $d$  távolság, mely az ábra alapján

$$d = f_2' - \Delta - f_1'' \quad (8.11)$$

Ezt felhasználva  $d_2$ -re a

$$d_2 = -\frac{f_2'' \cdot d}{\Delta} \quad (8.12)$$

egyszerű kifejezést kapjuk. Alkalmazva a jelzések már használt felcserélését ( $d$ -t is  $-d$ -re kell cserélni a sugár terjedési irányának megváltoztatása miatt), a  $d_1$  távolságra

$$d_1 = -\frac{f_1' \cdot d}{\Delta} \quad (8.13)$$

adódik. A  $\varphi_1$  és  $\varphi_2$  távolságokat a

$$\varphi_1 = d_1 + f_1 \quad (8.14)$$

és

$$\varphi_2 = d_2 + f_2 \quad (8.15)$$

összefüggések határozzák meg.

Könnyen belátható, hogy az egyesített rendszer nagyításait az összetevő rendszerek megfelelő nagyításainak szorzataként állíthatjuk elő:

$$\gamma = \gamma' \cdot \gamma'', \quad G = G' \cdot G'', \quad \mu = \mu' \cdot \mu'' \quad (8.16)$$

A fentiek egyszerű alkalmazásaként határozzuk meg a levegőben egymástól  $d$  távolságra található,  $f'$  és  $f''$  gyújtótávolságú, közös optikai tengellyel rendelkező vékony lencséből kialakított centrált rendszer kardinális adatait. Helyettesítsük be a képtéri gyújtótávolságot meghatározó (8.7) kifejezésbe az optikai köz (8.11)-ből kifejezett értéket, így kapjuk:

$$f = \frac{ff''}{f' + f'' - d} \quad (8.17)$$

a képtéri gyújtótávolságra, melytől csak előjelben különbözik a tárgyterti gyújtótávolság. A fenti összefüggést megadhatjuk a törőképességek felhasználásával is. Ennek értelmében

$$C = C' + C'' - dC'C'' \quad (8.18)$$

A fősíkok helyzetét a (8.12) és (8.13) összefüggések határozzák meg  $f_2'' = f''$  és  $f_1' = -f'$  behelyettesítésekkel. Illesztett (összeragasztott) vékony lencsék esetén  $d = 0$  és megkapjuk a jól ismert összefüggéseket

$$C = C' + C'', \quad (8.19)$$

illetve

$$\frac{1}{f} = \frac{1}{f'} + \frac{1}{f''} \quad (8.20)$$

alakban.

Karácsony János

## Miért lettem fizikus?

V. rész

Interjúalanyunk *Dr. Nagy Katalin*, a kolozsvári Babeş-Bolyai Tudományegyetem Fizika Karának adjunktusa. Ugyanezen a karon szerzett fizikusi oklevelet, később mesteri és doktori fokozatot is. Karunkon gyakornokként kezdte oktatói pályafutását még mesteris korában, később tanársegédként folytatta, majd a doktori cím megszerzése után lett adjunktus.



*Mi adta az indítást, hogy a fizikusi pályára lépj?*

Hát ez érdekes történet... Kiskoromtól kezdve szerettem számolni, mindig is a kedvenc tantárgyam a matematika volt. Ötödiktől kezdve matematika profilú osztályba jártam, ekkor ismerkedtem meg a számítógéppel és a programozással, ami nagyon megtetszett, a líceumban informatika osztályban folytattam. Később rájöttem, hogy szeretnék tanítani, tanár akarok lenni. Tizedikes koromban szorosabb barátság alakult ki az egyik osztálytársammal, aki épp a fizikatanárnő fia volt. Tudva, hogy otthon ő megnézi az én rögtönzéseimet, elkezdtem tanulni a fizikát. A barátság nem volt hosszú életű, de a fizikát közben megszerettem. Végül egy matektáborban döntöttem el, hogy a fizika lesz az én utam. Hogy miért nem a matematika vagy az informatika? Infóra azért nem mentem, mert úgy gondoltam, hogy ahhoz, hogy ott helytálljak, már úgy kell odamenjek, hogy tökéletesen tudok programozni. Úgy gondoltam, hogy a fizika kézzelfoghatóbb, mint a matematika. Szóval maradt a fizika, kell hozzá matematika, bele lehet csempészni a programozást is, minden benne van, amit szeretek.

*Kik voltak az egyetemi évek alatt azok, akiknek meghatározó szerepük volt az indulásnál?*

Első fizikatanár, akivel találkoztam az egyetemen, az Néda Árpád volt, ő tartotta a mechanika előadást első év első félévében, reggel 8-tól, neki sikerült kivernie az álmat a szemünkből és mindenkinek a figyelmét lekötötnie. Az első éves matematika órákon megtanultuk azt a magasabb szintű matematikát, amire szükségünk volt, hogy a későbbiekben megértsük a fizikai jelenségek elméletét. Egytől egyig kiváló tanáraink voltak, Kará-