

A LENCSÉK KÉPLETE BOLYAI FARKAS JEGYZETEIBEN ÉS A KORABELI EGYETEMI TANKÖNYVEKBEN

„Hogyan határozható meg a lencse által alkotott kép helye?”

Gündischné Gajzágó Mária
Hatvan

Bolyai Farkas 1804 májusától 1852 októberéig tanított matematikát, fizikát, csillagászatot és kémiát a marosvásárhelyi Református Kollégiumban. Ezeket a tárgyakat a felsőbb osztályokban, a tógás diákok tanulták, az 1840-es évek elejéig latinul. Bolyai Farkas legfontosabb matematikai műve, a *Tentamen* latin nyelven jelent meg 1832-ben. Később rövidebb matematikai tankönyveket magyarul is kiadott. Fizika-, csillagászat-, kémiaóráihoz tartozó jegyzeteit nyomtatásban nem jelenttette meg, csupán *Az aritmetikának, geometriának és fizikának eleje* című, 1834-ben kiadott műve tartalmaz kis mennyiségű bevezető jellegű fizikai ismeretet. Az említett természettudományi jegyzetek, többnyire tanítványok kézírásában, szerencsénkre megőrződtek. Ezek Bolyai Farkas tanári pályájának első 3 évtizedéből latin nyelven, az 1840-es évektől pedig magyar nyelven maradtak fenn és sok száz oldalt tesznek ki. A Bolyai-hagyaték Marosvásárhelyen a Teleki–Bolyai Könyvtárban kutatható; 1991-től a hagyaték másolata Budapesten az MTA Könyvtárának Mikrofilmtárában is megtalálható [1].

Bolyai fizikai kézíratait 1982-ben kezdtem tanulmányozni a Teleki–Bolyai Könyvtárban. Munkámat férjem, *Gündischné György* eredeti kéziratokról készített fényképfelvételei tették lehetővé.

Azóta sikerült Bolyai Farkas fizikai kézíratait áttekintennem, és a különböző fejezetek kutatási eredményeit a *Korunk* (1983/11), a *Fizikai Szemle* (1994/3 és 2007/8), a *Firka* (2006–07/2), a *Műszaki Szemle* (Historia Scientiarum 8, 2011/54) hasábjain, valamint Bolyai-konferenciákon (2002, 2006, 2010), Fizikatanári ankétokon (2003, 2009) stb. bemutatnom.

Bolyai Farkas magyar nyelvű fénytanyjegyzeteiben a lencsék képletének levezetése nincs meg,¹ de egy latin nyelvű diákjegyzetben címként² olvasható a fent idézett kérdés. A kérdésre adott válasz ott három oldalas levezetés formájában található. Ezt követjük nagy vonalak-

ban, megőrizve az ide tartozó két ábrát a jelölésekkel együtt. (Megjegyzendő, hogy ugyanez a levezetés megtalálható az 1815-ből származó, legterjedelmesebb latin jegyzetben is Bolyai Farkas kézírásában³).

A levezetés első részében, az *1. ábrának* megfelelően, a lencse felső, levegő-üveg határfelületén végbemenő fénytörést vizsgáljuk. Legyen az *AB* gömbfelület középpontja *C*, sugara *r*; a lencse tengelye *oφ*, és legyen az *o* tárgy *d* távolságra a lencsétől.

A tengely mentén haladó fénysugár törés nélkül megy az üvegbe.

Az *o*-ból induló másik fénysugár *d'* távolságot befutva az *ε* pontban lép az üvegbe. Itt a beesési merőleges a *Cε*, a beesési szög *α*. A megtört sugár a beesési merőlegeshez és a tengelyhez közeledve *f'* utat fut be, míg a tengelyt *φ*-ben metszi. Így az *AB* levegő-üveg határfelület az *o* tárgypont képét *φ*-ben hozza létre, *f* a képtávolságot jelenti.

Legyen a *C*-ből az *oε* beeső sugár meghosszabbítására, illetve az *εφ* megtört sugárra állított merőleges hossza *m*, illetve *n*. Az ábra alapján a beesési és törési szög szinuszaik hányadosára írhatjuk:

$$\frac{\sin \alpha}{\sin C \epsilon \varphi \angle} = \frac{\frac{m}{r}}{\frac{n}{r}} = \frac{m}{n} \quad (1)$$

A fénytörés törvénye azt mondja ki, hogy az *m/n* bármely *α* esetén állandó, értéke a két közeg anyagi minőségétől függ.

Felírjuk a szinusztételt az *oεCΔ*-ben:

$$\frac{\sin z}{d'} = \frac{\sin o \epsilon C \angle}{r + d},$$

és figyelembe vesszük, hogy

$$\sin o \epsilon C \angle = \sin(180 - \alpha) = \sin \alpha.$$

Így kapjuk:

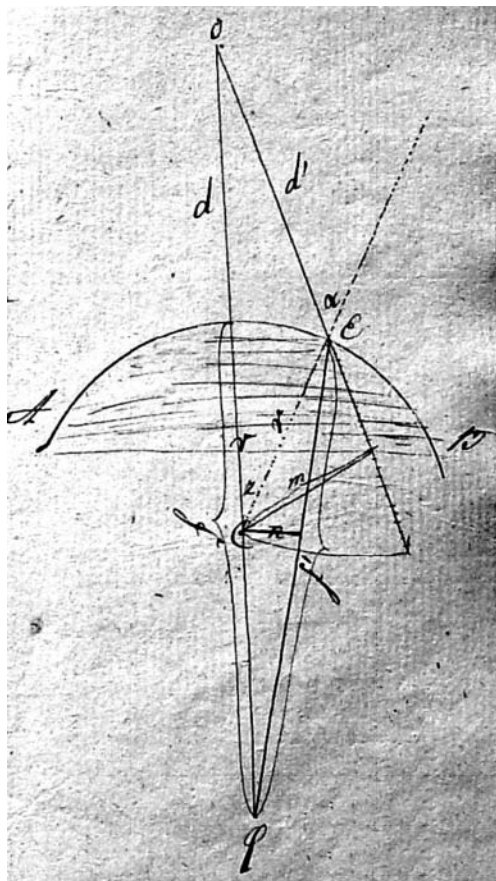
$$\frac{\sin z}{\sin \alpha} = \frac{d'}{r + d}, \quad \text{vagy} \quad (2)$$

$$\sin z = \sin \alpha \frac{d'}{r + d}.$$

¹ Bolyai Farkas *Jegyzés a Világosságról* című jegyzetében megtalálható a gömbtükrök képletének levezetése (B 541/7), viszont a *Vilról* című jegyzet 11. oldalán, ahol a vékony lencsék osztályozásáról és képzőkötéséről ír, azt találjuk, hogy az *r*, *R* radiusú közönséges üvegből készült lencse esetén „meg lehet mutatni, hogy a kép táv $2dRr/[d(R+r)-2Rr]$, ha *d* a tárgy távja; és ha a tárgy táv tart a ∞ -hez, a kép táv becse $2Rr/(R+r)$ lesz”, amely a fókusz-távolságot jelenti.

² B 652/35–37, *Quomodo reperitur locus imaginis per lentem facto?*

³ BF 427/19–20



1. ábra.

Hasonlóképpen az $\epsilon C\phi$ Δ -ben:

$$\frac{\sin \epsilon C\phi \angle}{f'} = \frac{\sin C\epsilon\phi \angle}{f-r},$$

de $\sin \epsilon C\phi \angle = \sin(180-z) = \sin z$, valamint az (1)-et átrendezve

$$\sin C\epsilon\phi \angle = \frac{n}{m} \sin \alpha,$$

és így

$$\frac{\sin z}{f'} = \frac{\frac{n}{m} \sin \alpha}{f-r}, \text{ ahonnan} \quad (3)$$

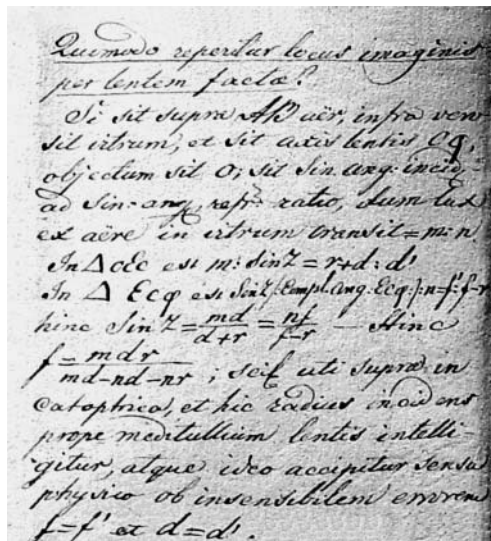
$$\sin z = \sin \alpha \frac{n}{m} \frac{f'}{f-r}.$$

Feltételezve, hogy az $o\epsilon$ fénysugár a lencse tengelyének közelében halad (paraxiális sugár), jó megközelítéssel írhatjuk, hogy $d = d'$ és $f = f'$, és így a (2) és (3) alapján írhatjuk:

$$\sin z = \sin \alpha \frac{d}{r+d} = \sin \alpha \frac{n}{m} \frac{f}{f-r}, \text{ vagy} \quad (4)$$

$$\sin z = \frac{m}{r} \frac{d}{r+d} = \frac{n}{r} \frac{f}{f-r}.$$

A (4) második egyenlőségéből az f képtávolságra kapjuk:



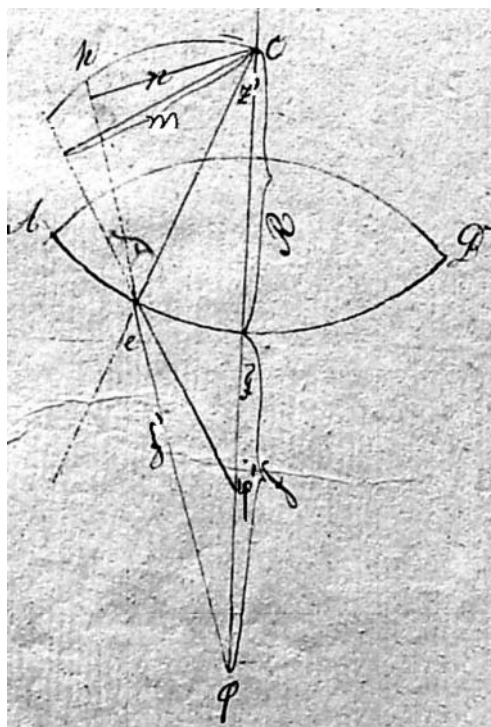
2. ábra. Részlet a B 652/35v-ról az 1. ábrához.

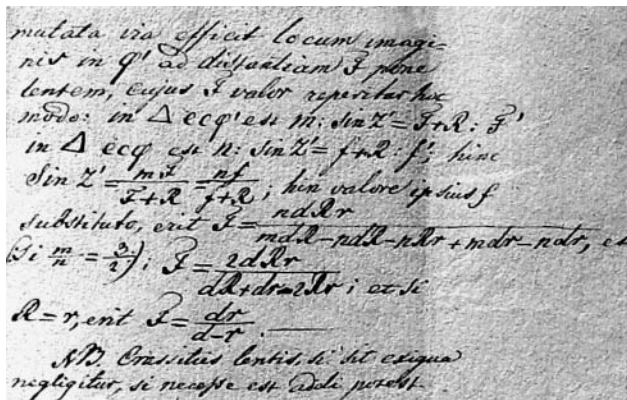
$$f = \frac{m d r}{m d - n d - n r}. \quad (5)$$

Ezután a lencse alsó, üveg-levegő határfelületén végbemenő törést vizsgáljuk a 3. ábra alapján.

Most C az alsó AB körív középpontja, a kör sugara R , e a beesési pont, he a beeső sugár, amely a Ce beesési merőlegestől távolodva tör meg. $e\phi'$ a megtört sugár, ϕ' a képpont: a ϕ tárgy pont AB üveg-levegő határfelület által létrehozott képe, és egyben az o pont lencse által alkotott képe is. F a képtávolság. C -ből a he beeső sugárra állított merőleges hossza itt n , a megtört $e\phi'$ sugár meghosszabbítására állított merőleges hossza pedig m (éppen fordítva mint az előbbi ábrán).

3. ábra.





4. ábra. Részlet a B 652/36-ról a 3. ábrához.

A beesési, illetve törési szögek szinuszaire így írhatjuk:

$$\begin{aligned} \sin Ceb \angle &= \sin Ce\varphi \angle = \frac{n}{R}; \\ \sin Ce\varphi' \angle &= \frac{m}{R} \quad \text{és} \\ \frac{\sin Ceb \angle}{\sin Ce\varphi' \angle} &= \frac{n}{m}. \end{aligned} \quad (6)$$

Ez utóbbi a törés törvénye az alsó AB-ívre: n/m állandó bármely beesési szögre.

Felírjuk a szinusz-tételt az $eC\varphi'$ Δ -ben, illetve az $eC\varphi$ Δ -ben:

$$\frac{\sin z'}{e\varphi'} = \frac{\sin Ce\varphi' \angle}{R+F}; \quad \frac{\sin z'}{f'} = \frac{\sin Ce\varphi \angle}{R+f}.$$

Figyelembe véve a (6) összefüggéseket, átírhatjuk a két utóbbit:

$$\frac{\sin z'}{e\varphi'} = \frac{m}{(R+F)R}; \quad \frac{\sin z'}{f'} = \frac{n}{(R+f)R},$$

ahonnan kapjuk:

$$\sin z' = \frac{e\varphi' \cdot m}{(R+F)R} = \frac{f' \cdot n}{(R+f)R}.$$

Vékony lencsére, paraxiális megközelítéskor írhatjuk, hogy $e\varphi' \approx F$ és $f' \approx f$, és:

$$\sin z' = \frac{F \cdot m}{(R+F)R} = \frac{f \cdot n}{(R+f)R}. \quad (7)$$

A levezetést itt megszakítva a következő észrevételt tesszük: a $\sin z$ és $\sin z'$ -re vonatkozó összefüggéseket keresve a két latin jegyzetben, megfigyelhető, hogy $\sin z$ kifejezéseinek nevezőiből r , $\sin z'$ kifejezéseinek nevezőiből pedig R hiányzik az általunk kapott (4), illetve (7)-hez képest. Úgy néz ki, hogy a szinusz-tétel felírásakor a beesési és törési szög szinuszára m/r és n/r helyett (1. ábra, (4)), illetve n/R és m/R helyett (3. ábra, (7)) csak a számlálókát írták be a jegyzetírők.

Mivel nem gondoljuk, hogy mindkét latin jegyzetben elírás lenne, a dolog tisztázására megnéztük a lencsék képletének levezetését Gren könyvében [2]. Gren a beesési, illetve törési szög szinuszát beesési,

illetve törési szinusznak (Einfalls sinus, Brechnungssinus) nevezi és egy szakasznak tekinti, mégpedig derékszögű háromszögben a szemközti befogónak. Úgy tűnik, ez a szemlélet érvényesül a vizsgált jegyzetrészben, de ez, mint látni fogjuk, nem befolyásolja a levezetés eredményét.

Visszatérve (7)-hez:

$$\frac{Fm}{R+F} = \frac{fn}{R+f},$$

ahonnan

$$F = \frac{fnR}{mR + mf - nf}.$$

Ha ide beírjuk f korábban levezetett kifejezését (5) szerint, kapjuk:

$$F = \frac{ndrR}{mRd - nRd - nRr + mrd - ndr}, \quad (8)$$

vagy átalakítva:

$$F = \frac{drR}{\left(\frac{m}{n} - 1\right)(dR + dr) - Rr}. \quad (8')$$

Ezen összefüggések segítségével kiszámítható az r és R görbületi sugarakkal, valamint az m/n relatív törésmutatóval jellemezhető vékony lencse előtt d távolságra található tárgy képének lencsétől mért távolsága, vagyis a képtávolság.

Ez tehát a válasz a címben feltett kérdésre. Az itt ismertetett kissé bonyolult, időigényes levezetésről mondott le Bolyai Farkas a magyar nyelvű, többnyire 1840 után diákjainak diktált vagy általuk másolt jegyzeteiben.

Bolyai Farkas említett latin jegyzeteiben itt három megjegyzés következik:

1. megjegyzés. Üveglencse esetén

$$\frac{m}{n} = \frac{3}{2}$$

és a képtávolság az

$$F = \frac{2drR}{dR + dr - 2Rr}$$

szerint számítható ki. Ha pedig az üveglencse görbületi sugarai egyenlők, akkor:

$$F = \frac{dr}{d-r}.$$

2. megjegyzés a „Quomodo ex ista formula focus reperitur?” (Hogyan határozható meg ebből a képletből a fókusztávolság?) kérdésre ad választ. A fókusztávolság úgy határozható meg mint a ∞ -ben lévő tárgy képtávolsága. Így, ha $d = \infty$ és $R = r$, akkor: $F = r$; vagyis az azonos görbületi sugarakkal rendelkező üveglencse fókusztávolsága megegyezik a görbületi sugár értékével. Síkdomború lencse esetén pedig, mivel $R = \infty$ és $d = \infty$; $F = 2r$, vagyis a fókusztávolság a görbületi sugár kétszerese.

3. megjegyzés. A konkáv, vagyis középen vékonyabb lencsék görbületi sugaraira, valamint a fókusz-távolság előjelére vonatkozik.

Gren a képtávolság levezetésénél a fénytörés törvényét, háromszögek hasonlóságát az említett paraxiális megközelítést használta fel, és az

$$x = \frac{dqRr}{d(p-q) \cdot (R+r) - qRr}$$

összefüggéshez jutott. Ez utóbbi megegyezik (8)-cal, ha x helyett F -et, p helyett m -et és q helyett n -et írunk.

A 2. megjegyzéshez hasonlóan Gren is kiszámította a tengellyel párhuzamosan érkező sugarak által létrehozott kép távolságát:

$$x = \frac{qRr}{(p-g) \cdot (R+r)},$$

amely üveg esetén, amikor

$$\frac{p}{q} = \frac{3}{2},$$

az

$$x = \frac{Rr}{\frac{1}{2}(R+r)}$$

eredményre vezet. A gyújtó- vagy fókusz-távolság (Brennweite = distantia focalis) úgy kapható meg, hogy a görbületi sugarakat összeszorozzuk és osztjuk azok fél összegével.

Érdekeséggéként megjegyezzük, hogy sem Bolyai optikajegyzeteiben, sem Gren könyvében nem találjuk meg a *lencsék leképezési vagy távolságtörvényét* (vagyis a fókusz-távolság, tárgy- és képtávolság közötti összefüggést).

A képtávolság (8) vagy (8') képletéből rövid úton eljuthatunk a leképezési törvényhez. Osszuk el a (8') összefüggés számlálóját és nevezőjét $d \cdot R$ -rel! Ekkor:

$$F = \frac{1}{\left(\frac{m}{n} - 1\right) \cdot \left(\frac{1}{r} + \frac{1}{R}\right) - \frac{1}{d}}. \quad (8'')$$

Az (8'') összefüggésből és a 2. megjegyzés szerint rögtön megkapható a *fókusz-távolság* (jele legyen $f_{\text{fáv}}$), $f_{\text{fáv}} = F$, ha $d = \infty$, tehát:

$$f_{\text{fáv}} = \frac{1}{\left(\frac{m}{n} - 1\right) \cdot \left(\frac{1}{r} + \frac{1}{R}\right)} \text{ és}$$

$$\frac{1}{f_{\text{fáv}}} = \left(\frac{m}{n} - 1\right) \cdot \left(\frac{1}{r} + \frac{1}{R}\right).$$

A (8'') összefüggés a következőképpen írható át:

$$F = \frac{1}{\frac{1}{f_{\text{fáv}}} - \frac{1}{d}}, \text{ ahonnan}$$

$$\frac{1}{f_{\text{fáv}}} = \frac{1}{d} + \frac{1}{F}.$$

Figyelembe véve, hogy d a tárgytávolságot, F a képtávolságot jelenti, eljutottunk a lencsék *leképezési törvényéhez*.

Végezetül megjegyezzük, hogy *Baumgartner* 1826-ban kiadott könyvében [3] a képtávolság képletének levezetése és a fókusz-távolság értelmezése után a leképezési törvényt is láthatjuk a ma is használatos egyszerű alakban.

Irodalom

1. Cikkünkben Bolyai Farkas hagyatékának fizikajegyzetei közül a következő kéziratokat használtuk fel: B 652, BF 427, B 541 *Jegyzés a' Világosságról és Vilról* (Teleki-Bolyai Könyvtár Marosvásárhely)
2. Gren, Friedrich Albrecht Karl: *Grundriss der Naturlehre*. Halle, 1797, 464–467.
3. Baumgartner, Andreas: *Die Naturlehre*. Wien, 1826, 290–292.

KÁROLYHÁZY-FELADATOK AZ EÖTVÖS-VERSENYEN

III. RÉSZ – ELEKTROSZTATIKA

Az „erőterek” *Károlyházy Frigyes* kedvenc témái közé tartoztak. Már a 60-as években feladott olyan feladatot az Eötvös-versenyen, amelyben különböző sugarú, de egymással párhuzamosan álló fém körlapokból kellett maximális kapacitású kondenzátort összeállítani. A megoldás a telep rákapcsolása után létrejövő elektrosztatikus erőterek vizsgálatán alapult. A 70-es években különösen sok elektrosztatikai problémát fogalmazott át feladattá. Vizsgálni kellett szigetelő fonalakkal összekötött és felfüggesztett, feltöltött golyósor elhelyezkedését valamilyen földelt, illetve feltöltött fémsík felett,

vagy éppen azt a mechanikai feszültséget, amely egy síkkondenzátor terében, az erővonalakkal párhuzamosan elhelyezett fémrúdban lép fel. Kifejezetten az erővonalkép felrajzolását kérte az egyik esetben, vagy ki kellett találni a kapillárisban elhelyezkedő higany felszínének elmozdulását az elektromos erőter hatására egy másik esetben. Nagyon örült, ha az eredményhirdetésen – amelyre sohase jött el, de mindig érdeklődött, hogy mi történt ott – sikerült kísérlettel is bemutatni valamelyik feladatának megoldását. Így történt ez a következő, 1976-ban feladott alábbi példájánál is: