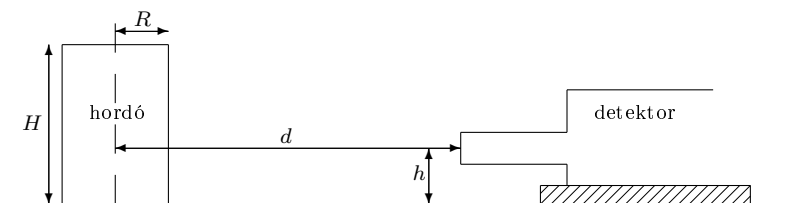


# In-situ gamma-spektrometriás hordó mérések hatásfoka

Kocsy Gábor

2009. április 27.

A következőkben az 1. ábrán látható mérési geometriához tartozó detektálási hatásfokot határozzuk meg, ha a hordóban a radioaktív koncentráció homogén eloszlású.



1. ábra Mérési elrendezés hordó méréseknél

Szemeljünk ki egy adott energiájú fotont. Ebből a detektorunk időegység alatt

$$\Gamma = \int_V \frac{\varrho \cdot y \cdot \epsilon \cdot e^{-\mu \cdot l}}{4\pi \cdot \xi^2} dV \quad (1)$$

darabot detektál, ahol  $V$  a hordó térfogata,  $\varrho$  a hordóban levő anyag aktivitáskonzentrációja,  $y$  a kiszemelt gamma-foton hozama,  $\epsilon$  az időegység alatti beütésszám, ha a detektor felületére egységnyi fluxus esik (hatáskeresztmet-szet),  $\mu$  a hordóban levő anyagnak a kiszemelt fotonra vonatkozó sugárgyengítési tényezője,  $l$  a fotonnak a hordóban megtett útja,  $\xi$  pedig a foton kiinduló pontjának és a detektornak a távolsága. Nyilván  $y$  állandó, és mivel homogén aktivitás-eloszlást tételeztünk fel,  $\varrho$  is állandó. Továbbá, mivel a hordó viszonylag kis térszögben látszik,  $\epsilon$ -t is állandónak vehetjük. Figyelembe véve

még a hordó összaktivitására érvényes

$$A = \rho \cdot V = \rho \cdot R^2 \pi \cdot H,$$

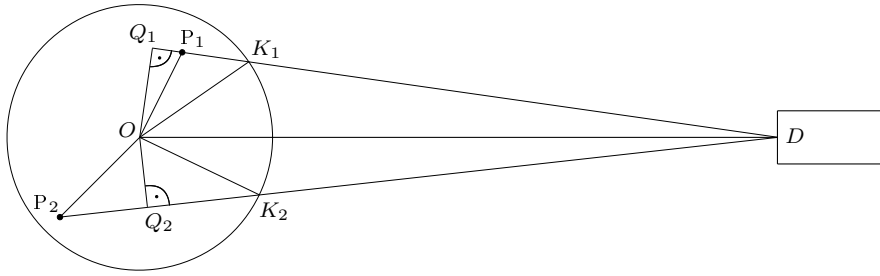
képletet, az (1) egyenletet a következőképpen írhatjuk át:

$$\Gamma = \frac{A \cdot y \cdot \epsilon}{4\pi^2 \cdot R^2 \cdot H} \cdot \int_V \frac{e^{-\mu \cdot l}}{\xi^2} dV,$$

amiből a határfok:

$$\epsilon = \frac{\Gamma}{A \cdot y} = \frac{\epsilon}{4\pi^2 \cdot R^2 \cdot H} \cdot \int_V \frac{e^{-\mu \cdot l}}{\xi^2} dV. \quad (2)$$

Hogyan számíthatjuk ki ezt az integrált? Mivel hengerkoordináta-rendszerben szeretnénk dolgozni, ezért  $l$ -et és  $\xi$ -t először is ki kell fejeznünk hengerkoordinátákkal. Ehhez tekintsük a következő felülnézeti ábrát:



**2. ábra** A mérési elrendezés felülnézetben I.

A  $P_1$  pontból a detektor ( $D$  pont) felé kilépő foton hordóban megtett útjának a vízszintes vetülete a  $P_1K_1$  szakasz, amelynek hosszát jelöljük  $x$ -szel. Továbbá legyen  $r$  az  $OP_1$  szakasz hossza (az első koordináta) és  $\alpha := \angle OP_1D$ . Az  $OK_1Q_1$  derékszögű háromszögben alkalmazva a Pythagoras-tételt, azt kapjuk, hogy

$$d_{Q_1K_1} = \sqrt{R^2 - d_{OQ_1}^2}.$$

Tudjuk továbbá, hogy

$$d_{OQ_1} = r \cdot \sin(\pi - \alpha) = r \cdot \sin \alpha$$

és

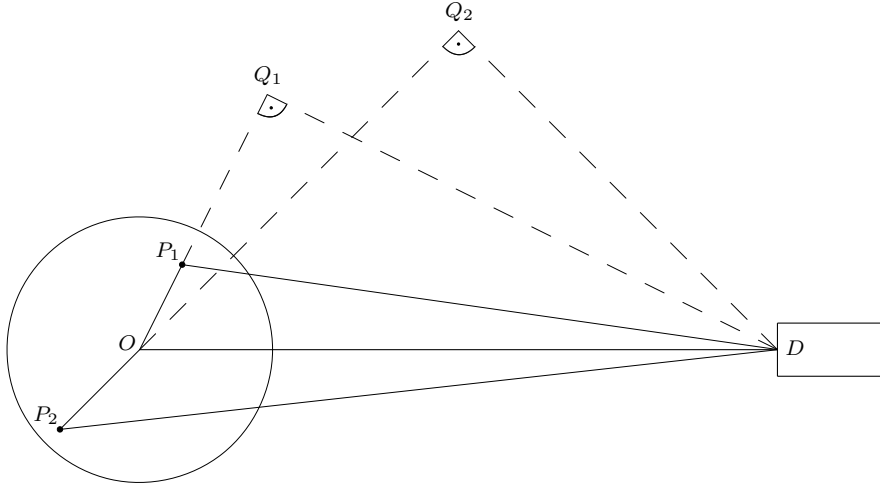
$$d_{Q_1P_1} = r \cdot \cos(\pi - \alpha) = -r \cdot \cos \alpha.$$

Ezek után  $x$ -re a következő egyenlet adódik:

$$x = \sqrt{R^2 - r^2 \cdot \sin^2 \alpha} + r \cdot \cos \alpha.$$

Ugyanerre az összefüggésre jutunk akkor is, ha  $\alpha < \pi/2$  (lásd  $P_2$  pont).

Ki kell még fejeznünk  $\cos \alpha$ -t és  $\sin \alpha$ -t hengerkoordinátákkal. Ebben segít a 3. ábra:



3. ábra A mérési elrendezés felülnézetben II.

Világos, hogy  $d_{OD} = d$ . Jelölje  $\eta$  a  $P_1$  és  $D$  pontok távolságát, és legyen  $\varphi := \angle DOP_1$  (a második koordináta). Az  $ODP_1$  háromszögben alkalmazva a koszinusz-tételt, azt kapjuk, hogy

$$\eta = \sqrt{r^2 + d^2 - 2rd \cos \varphi}.$$

Továbbá a  $P_1Q_1$  szakaszra a következő egyenletet írhatjuk fel:

$$d_{P_1Q_1} = \eta \cdot \cos(\pi - \alpha) = d \cdot \cos \varphi - r,$$

amiből

$$\cos \alpha = \frac{r - d \cdot \cos \varphi}{\eta}.$$

A  $Q_1D$  szakaszra vonatkozó hasonló összefüggésből kapjuk, hogy

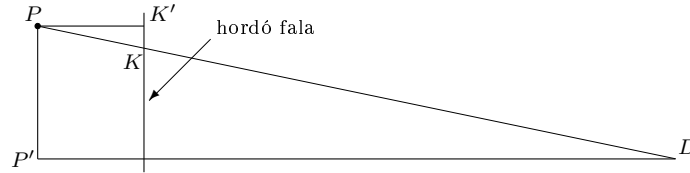
$$\sin \alpha = \frac{d \cdot \sin \varphi}{\eta}.$$

Ugyanezekre az összefüggésekre jutunk akkor is, ha  $\alpha < \pi/2$  (lásd  $P_2$  pont).

Ezek után már fel tudjuk írni  $x$ -et hengerkoordináták segítségével:

$$x = \sqrt{R^2 - \left( \frac{r \cdot d \cdot \sin \varphi}{\eta} \right)^2} + r \cdot \frac{r - d \cdot \cos \varphi}{\eta}.$$

Ez azonban még csak a hordóban megtett út vízszintes vetülete. A foton hordóban megtett teljes útjának a meghatározásához nézzük a következő oldalnézeti ábrát:



4. ábra A mérési elrendezés oldalnézetben

A hordóban megtett teljes út a  $PK$  szakasz, amelynek hossza tehát  $l$ . Világos továbbá, hogy  $x = d_{PK'}$ ,  $\eta = d_{P'D}$  és  $\xi = d_{PD}$ . Legyen  $z := d_{P'P}$  (a harmadik koordináta). Ezzel  $\xi = \sqrt{z^2 + \eta^2}$ . A  $PKK'$  és a  $PP'D$  háromszög hasonló, ezért

$$\frac{l}{x} = \frac{\sqrt{z^2 + \eta^2}}{\eta},$$

amiből

$$l = \frac{x}{\eta} \cdot \sqrt{z^2 + \eta^2}.$$

Most már ki tudjuk fejezni a keresett integrálban szereplő változókat hengerkoordinátákkal, így numerikusan ki is tudjuk számolni az integrált. Azt jegyezzük csak meg, hogy a  $z$  változó  $-h$ -tól  $(H-h)$ -ig fut, a  $\varphi$  változó pedig csak  $0$ -tól  $\pi$ -ig, hiszen a henger két fele szimmetrikus. Tehát

$$\int_V \frac{e^{-\mu \cdot l}}{\xi^2} dV = 2 \cdot \int_{-h}^{H-h} \int_0^R \int_0^\pi \frac{e^{-\mu \cdot l}}{\xi^2} r d\varphi dr dz.$$

Ezzel a hatásfokra vonatkozó (2) egyenlet az alábbi alakot ölti:

$$\varepsilon = \frac{\epsilon}{2\pi^2 \cdot R^2 \cdot H} \cdot \int_{-h}^{H-h} \int_0^R \int_0^\pi \frac{e^{-\mu \cdot l}}{\xi^2} r d\varphi dr dz.$$