## Reaktorfizikai mérések

Későneutron-paraméterek vizsgálata, uránkoncentráció meghatározása

Asztalos Bogdán, Kadlecsik Ármin, Körtefái Dóra

Mérés időpontja: 2020.07.27.



# Tartalomjegyzék

1.	Bevezetés	2				
2.	Elméleti áttekintés 2.1. Későneutronok keletkezése					
	2.2. Későneutron-csoportok	2				
	2.3. Ismeretlen minta urántartalmának meghatározása	3				
3.	Mérés menete					
	3.1. Későneutron paraméterek meghatározása	3				
	3.2. Urántartalom meghatározása	4				
4.	Mérési adatok kiértékelése	4				
	4.1. Későneutron paraméterek meghatározása	4				
	4.2. A kapott eredmények diszkussziója	8				
	4.3. Urántartalom meghatározása	8				
5.	Összegzés	8				

#### 1. Bevezetés

A jegyzőkönyvben a BME tanreaktorában felvett adatok kiértékelésén dolgoztunk. Egyik célunk a mérhető későneutron-csoportok relatív intenzitásának és az anyamagok átlagos felezési idejének meghatározása volt. Ezt követően egy ismeretlen urántartalmú minta uránkoncentrációját határoztuk meg két uránstandard felhasználásával.

#### 2. Elméleti áttekintés

#### 2.1. Későneutronok keletkezése

A hasadás során a legtöbb neutron a hasadást követően  $10^{-12}s$ -on belül keletkezik. Azonban az összneutronszám 0,64%-a csak jelentős idővel (akár percekkel) a hasadás után jelenik meg. Ezeknek az ún. késő neutronoknak hatalmas szerepük van a reaktorok szabályozhatóságában.

Késő neutronok akkor keletkeznek, ha olyan elem képződik a  $\beta$ -bomlások során, aminek a gerjesztési energiája meghaladja a neutron szeparációs energiáját. Ekkor a Z rendszámú és N neutronszámú későneutron anyamagból Z+1 rendszámú és N-1 neutronszámú gerjesztett későneutron emitter keletkezik, ami kibocsátja a neutront.

#### 2.2. Későneutron-csoportok

A későneutron-anyamagok felezési ideje széles skálán mozog, már 66 anyamagot azonosítottak be, 0,12s-78s közötti felezési idővel. Ilyen nagy számú, különböző felezési idejű anyamagot külön kezelni lehetetlen lenne, a differenciál-egyenletrendszer túlságosan bonyolulttá válna, illetve az egyes anyamagok felezési idejét és részarányát sem ismerjük kellően pontosan. Ezen nehézségek kezelésére G. R. Keepen későneutron-csoportokat hozott létre. Felezési idejük alapján az anyamagokat hat csoportba sorolta. Az  $^{235}U$  esetén a későneutron-csoportok adatait a 1. táblázat tartalmazza.

i	késő neutronok lehetséges anyamagjai	közepes energia $[MeV]$	anyamagok átlagos felezési ideje $[s]$	késő neutronok részaránya az összes neutronhoz képest
1	$^{87}Br,  ^{142}Cs$	0,25	55,72	0,021 %
2	$^{137}I$ , $^{88}Br$	0,56	22,72	0,140 %
3	$^{138}I$ , $^{89}Br$ , $^{(93,94)}Rb$	0,43	6,22	0,126 %
4	$^{139}I, ^{(93,94)}Kr, \\ ^{143}Xe, ^{(90,92)}Rb$	0,62	2,3	0,252 %
5	$^{140}I$ , $^{145}Cs$	0,42	0,61	0,074 %
6	(Br, Rb, As stb.)	-	0,23	0,027 %

1. táblázat. A későneutron-csoportok adatai  $^{235}U$  esetén

A csoportok felhasználásával felírhatjuk a késő neutronok keletkezésének időbeli alakulását.

$$S_k(t) = n_f \sum_{i=1}^{6} \nu_{ki} \lambda_{ki} e^{-\lambda_{ki}t}$$

Ahol  $\nu_{ki}$  az i-edik későneutron-csoport hozama,  $\lambda_{ki}$  az i-edik későneutron-csoport bomlási állandója.

#### 2.3. Ismeretlen minta urántartalmának meghatározása

A besugárzott urán bomlásgörbéjét az  $S_k(t) = n_f \sum_{i=1}^6 \nu_{ki} \lambda_{ki} e^{-\lambda_{ki}t}$  függvény írja le. Különböző minták esetén az eltérés az  $n_f$  együtthatókban van, ezért a későneutron-görbék bármely szakaszának összevetése alkalmas a minták összehasonlítására is. A nagyobb pontosság elérése érdekében összegzünk intenzitásokat különböző, illetve figyelnünk kell arra is, hogy a görbék elején még a minták oxigéntartalma is módosíthatja az értékeket. Ugyanis az  $^{17}O(n,p)^{17}N$  reakció során  $^{17}N$ , 4,1 s felezési idejű neutronemitter keletkezik. Érdemes a 20-80 s közötti intervallumot választani, a 22,72 s felezési idejű későneutroncsoport hozama elegendően nagy, és jelentősen kiemelkedik a háttérből ezen az időintervallumon.

Jelöljük m-el a tömegeket, a standardokra vonatkozó impulzusszámok összegét  $N_{S7}$ -tel és  $N_{S8}$ -cal, az ismeretlen minta impulzusösszegét  $N_x$ -el, valamint a hátteret  $H_x$ -el. Előbbi megfontolásaink alapján:

$$N_{S7} = \sum_{i=20}^{80} n_{i,S7};$$
  $N_{S8} = \sum_{i=20}^{80} n_{i,S8};$   $N_x = \sum_{i=20}^{80} n_{i,x};$   $H_x = \sum_{i=20}^{80} n_{i,H};$ 

Ahol  $n_i$  az i-edik csatorna tartalma.

Feltételezzük továbbá, hogy az uránkoncentráció arányos a fajlagos beütésszámmal, azaz:

$$\frac{N-H}{m} = a \cdot C$$

Az a paraméterre a standardok alapján adhatunk becslést. Egy standard alapján a paraméter és szórásnégyzete, feltéve, hogy a beütésszámok Poisson-eloszlást követnek:

$$a = \frac{N_{std} - H_{std}}{m_{std}C_{std}};$$
  $\sigma_a^2 = a^2 \left(\frac{N_{std} + H_{std}}{(N_{std} - H_{std})^2} + \frac{\sigma_{C_{std}}^2}{C_{std}^2}\right)$ 

Pontosabb eredményt kaphatunk, ha két standard alapján határozzuk meg a paramétert. Mindkét standardra elvégezzük a fenti számítást, majd kiszámoljuk a súlyozott átlagát és szórásnégyzetét:

$$\tilde{a} = \frac{\sum_{i=1}^{2} a_i / \sigma_{ai}^2}{\sum_{i=1}^{2} 1 / \sigma_{ai}^2}; \qquad \sigma_a^2 = \frac{1}{\sum_{i=1}^{2} 1 / \sigma_{ai}^2}$$

Ezek alapján az ismeretlen minta uránkoncentrációjára:

$$C_x = \frac{N_x - H_x}{m_x \tilde{a}}; \qquad \sigma_{C_x}^2 = C_x^2 \left( \frac{N_x + H_x}{(N_x - H_x)^2} + \frac{\sigma_a^2}{\tilde{a}^2} \right)$$

#### 3. Mérés menete

#### 3.1. Későneutron paraméterek meghatározása

A távoktatás miatt a mérést nem mi végeztük el, a főbb lépéseket videókon nézhettük meg, illetve egy korábbi mérés adatait kaptuk meg feldolgozás céljából.

A reaktor aktív zónájába a csőposta segítségével jutott az urán fóliát tartalmazó tok.

A mintát 3 percig 1 kW teljesítménnyel sugározták be. A besugárzási idő után automatikusan a mérőpozícióba kerül a minta, ahol 6 db, párhuzamosan kapcsolt  $^3He$  öltésű neutron-számláló van elhelyezve, hogy nagyobb térszögben tudjanak detektálni. A detektorban a neutronok  $^3He$ -mal való ütközése során trícium és proton keletkezett, ezeket a részecskéket tudtuk észlelni. A spektrumokból le kellett vágni a  $\gamma$  beütésekből származó csúcsot, eredményképp pedig egy fájlt kaptunk, amiben másodpercenként fel volt tüntetve az aktuális beütésszám.

#### 3.2. Urántartalom meghatározása

A csőpostán keresztül a reaktorba jutatott ismeretlen mintát és a két uránstandardot 10 kW teljesítménnyel, három percig sugározták be. A használt uránstandardok adatait a 2. táblázatban foglaltuk össze.

jel	U-koncentráció átlagértéke [tömeg%]	teljes tömeg
S7	$0,501 \pm 0,013$	93,3
S8	$0,135 \pm 0,0035$	85,1

2. táblázat. Az uránstandardok adatai

Az ismeretlen uránkoncentrációjú minta tömege 105,5 mg volt.

A háttér méréséhez egy üres tok esetén is elvégezték a mérést. Ahhoz, hogy megbízható eredményeket kapjunk, a különböző mérésekhez tartozó hűtési időknek is meg kell egyezniük, de ezt a csőpostarendszer jól teljesíti.

## 4. Mérési adatok kiértékelése

## 4.1. Későneutron paraméterek meghatározása

Elméleti megfontolások alapján tudjuk, hogy az idő függvényében ábrázolt beütésszám csökkenő exponenciális függvények összege lesz. A fájl első pár értéke nem volt releváns, a maximálisnál kisebb beütésszámokat tartalmazott. Ezek eldobása után ábrázoltuk az adatokat, ez az 1. ábrán látható.

Az ábra alátámasztja a várt függvényalakot, és azt is megállapíthatjuk, hogy a mérés megkezdése után 350 s-mal már alig tért el a nullától a beütésszám. Először a leghosszabb felezési idejű komponens paramétereit határozzuk meg. Ehhez vesszük a beütésszámok logaritmusát, és kiválasztjuk azt az időintervallumot, ahol a rövidebb felezési izotópok hatása már nem észlelhető, de a beütésszámok még kiemelkednek a háttérből. Ezt a legkésőbbi egyenes szakasz határozza meg.

Az utolsó szakasz 220 s és 360 s között található, az illesztett egyenes egyenlete:

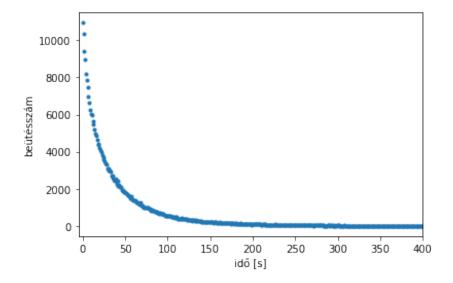
$$f_1(x) = (-0.01288 \pm 0.00047)x + (7.134 \pm 0.138)$$

Az egyenes meredekségének abszolút értéke a bomlási állandónak felel meg, azaz:

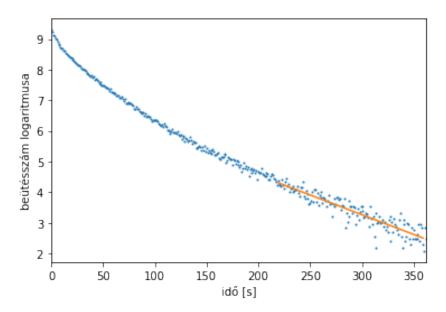
$$\lambda_1 = (0,01288 \pm 0,00047) \frac{1}{s}$$

A felezési idő:

$$T_1 = (53, 82 \pm 1, 96)s$$



1. ábra. A későneutronok által okozott beütések



2. ábra. A beütésszámok logaritmusa, az utolsó szakaszra illesztett egyenessel

A tengelymetszet a relatív intenzitás logaritmusa:  $lnI_1 = 7,134 \pm 0,138$ , azaz a relatív intenzitás:

$$I_1 = 1253 \pm 173$$

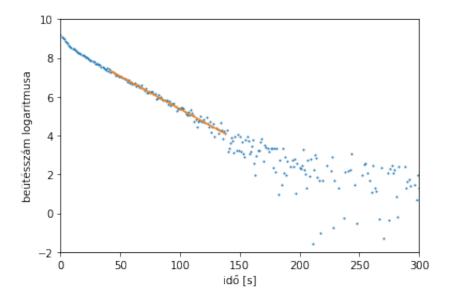
Ezt követően levontuk a leghosszabb felezési időhöz tartozó izotóp intenzitásértékeit az eredeti adatokból. Kiválasztottuk a következő jól láthatóan egy egyenesre illeszkedő pontokat, ezek 42s-139s közé estek. A transzformált mérési pontok a második szakaszra illesztett egyenessel a 3. ábrán látható.

Az illesztett egyenes egyenlete:

$$f_2(x) = (-0.03361 \pm 0.00047)x + (8.735 \pm 0.044)$$

Az egyenes meredekségének abszolút értéke a bomlási állandónak felel meg, azaz:

$$\lambda_2 = (0,03361 \pm 0,00047) \frac{1}{s}$$



3. ábra. A beütésszámok logaritmusa, az második szakaszra illesztett egyenessel

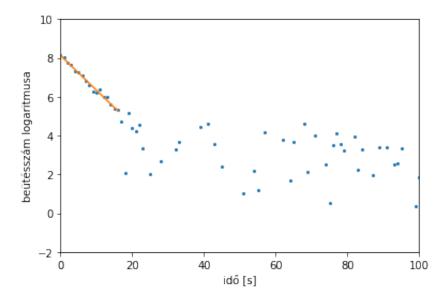
A felezési idő:

$$T_2 = (20, 62 \pm 0, 29)s$$

A tengelymetszet a relatív intenzitás logaritmusa:  $lnI_2=8,735\pm0,044,$  azaz a relatív intenzitás:

$$I_2 = 6216 \pm 274$$

Az előzőhöz hasonlóan most is levontuk a megfelelő intenzitásértékeket, ezután már csak egy egyenes szakaszt láttunk a mérési pontok között. Ez 0 és 17 s között volt, a 4. ábrán láthatjuk.



4. ábra. A beütésszámok logaritmusa, a rövidebb felezési idejű izotópok által meghatározott egyenessel

Az illesztett egyenes egyenlete:

$$f_3(x) = (-0.1785 \pm 0.0057)x + (8.130 \pm 0.054)$$

Az egyenes meredekségének abszolút értéke a bomlási állandónak felel meg, azaz:

$$\lambda_3 = (0,1785 \pm 0,0057) \frac{1}{s}$$

A felezési idő:

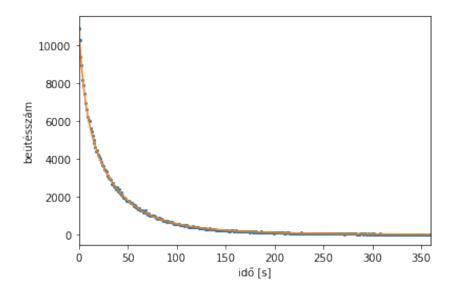
$$T_3 = (3,88 \pm 0,12)s$$

A tengelymetszet a relatív intenzitás logaritmusa:  $lnI_3 = 8,130 \pm 0,054$ , azaz a relatív intenzitás:

$$I_3 = 3395 \pm 183$$

A paramétereket más függvényalak segítségével is kereshetjük. A késő neutronok időbeli alakulását exponenciális függvények összege jól közelíti. Mivel három csoportot sikerült beazonosítani, ezért az illesztendő függvény:

$$S(t) = \nu_1 \cdot e^{\lambda_1 t} + \nu_2 \cdot e^{\lambda_2 t} + \nu_3 \cdot e^{\lambda_3 t}$$



5. ábra. A teljes adatsor az illesztett exponenciális függvénnyel

Ebből az illesztésből is megkapjuk a csoportok bomlásállandóját és relatív intenzitását.

A leghosszabb felezési idejű csoportra:

$$I_1 = 1713 \pm 30$$
  $\lambda_1 = (0,01437 \pm 0,00009) \frac{1}{s}$   $T_1 = (48,24 \pm 0,30)s$ 

A második leghosszabb felezési idejű csoportra:

$$I_2 = 5857 \pm 22$$
  $\lambda_2 = (0,03602 \pm 0,00017)\frac{1}{s}$   $T_2 = (19,24 \pm 0,09)s$ 

A harmadik csoportra:

$$I_3 = 3426 \pm 12$$
  $\lambda_3 = (0, 1876 \pm 0, 0008) \frac{1}{s}$   $T_3 = (3, 69 \pm 0, 02)s$ 

#### 4.2. A kapott eredmények diszkussziója

A két leghosszabb felezési idejű csoportot mindkét módszerrel be lehetett azonosítani. Az első módszer közelebbi eredményeket adott a 1. táblázatban található irodalmi értékekhez, a leghosszabb felezési idő mérési hibán belül megfelelt annak. A második leghosszabb felezési idő is jól közelítette a vártat, azonban itt az illesztés hibája nem vette figyelembe, hogy már a levonásnál keletkezhettek pontatlanságok, ez okozhatja az eltérést. A harmadik és negyedik leghosszabb felezési időt nem sikerült elválasztani. Bár a rövidebb felezési idő négy perccel rövidebb, de a részaránya körülbelül kétszerese a másiknak. Ezért bár több bomlott el belőle adott ideig, de eleve több volt belőle, így összemosódott a két csoport, felezési időre pedig a két irodalmi érték közötti számot kaptunk. A rövidebb felezési idejű izotópok a mérés kezdetén már releváns mennyiségben nem voltak jelen a mintában.

A második módszer kevésbé volt kedvező. Ahhoz, hogy sikeres legyen az illesztés kezdeti paramétereket kellett megadnunk, azaz az első illesztés (vagy az irodalmi értékek ismerete nélkül) nem, vagy csak a paraméterek becslése után lehetett volna használni. A kapott eredmények pedig kevésbé jól közelítik az irodalmi értékeket. Úgy gondolom ennek az az oka, hogy az egyes csoportokat kevésbé tudjuk ilyenkor szétválasztani. További probléma a módszerrel, hogy irreálisan alacsony hibákat kapunk. Az illesztés lehet ilyen pontos, de a mérés hibájának ezek hihetetlenül kicsik.

#### 4.3. Urántartalom meghatározása

Az elméleti áttekintésben leírtaknak megfelelően összegeztük a standardok, a minta és a háttér esetén a 20-80 s-ban érkezett beütéseket.

$$N_r = 7211;$$
  $N_{S7} = 9767;$   $N_{S8} = 2626;$   $H_r = 22$ 

A különböző standardokból számolt a paraméterek a szórásnégyzetükkel:

$$a_1 = 20847 \frac{1}{mg};$$
  $\sigma_{a1}^2 = 337443 \frac{1}{mg^2}$   $a_2 = 22666 \frac{1}{mg};$   $\sigma_{a2}^2 = 545948 \frac{1}{mg^2}$ 

A súlyozott átlaguk:

$$\tilde{a} = 21543 \frac{1}{mg}$$
  $\sigma_a^2 = 208550$ 

Ezt követően már ki tudjuk számolni az ismeretlen uránkoncentrációt:

$$C_x = 0,003163 \qquad \qquad \sigma_{Cx}^2 = 5.89 \cdot 10^{-9}$$

Azaz a minta uránkoncentrációja:

$$C_x = (0,3163 \pm 0,0077)$$
tömeg%

## 5. Összegzés

Virtuális mérésünk során először a későneutron-csoportok átlagos felezési idejét igyekeztünk meghatározni. A leghosszabb felezési időt sikerült is az irodalmi értéknek megfelelően

megtalálni, a következő esetén már nagyobb volt a pontatlanság. A harmadik és negyedik leghosszabb felezési idejű csoport a részarányuk miatt már nem volt elkülöníthető, a kettő közötti felezési időt sikerült csak mérni. A várakozásoknak megfelelően, a logaritmizálás nélküli módszer kevésbé volt eredményes.

A mérés második részében egy ismeretlen minta uránkoncentrációját sikerült meghatároznunk két standard segítségével.

## Felhasznált irodalom:

 $K\'es\~o neutron-param\'eterek\ vizsg\'alata,\ ur\'ankoncentr\'aci\'o\ meghat\'aroz\'asa:\ \verb"oldweb.reak.bme." hu/uploads/media/08\_Kesoneutron_parameterek_meghatarozasa_01.pdf$