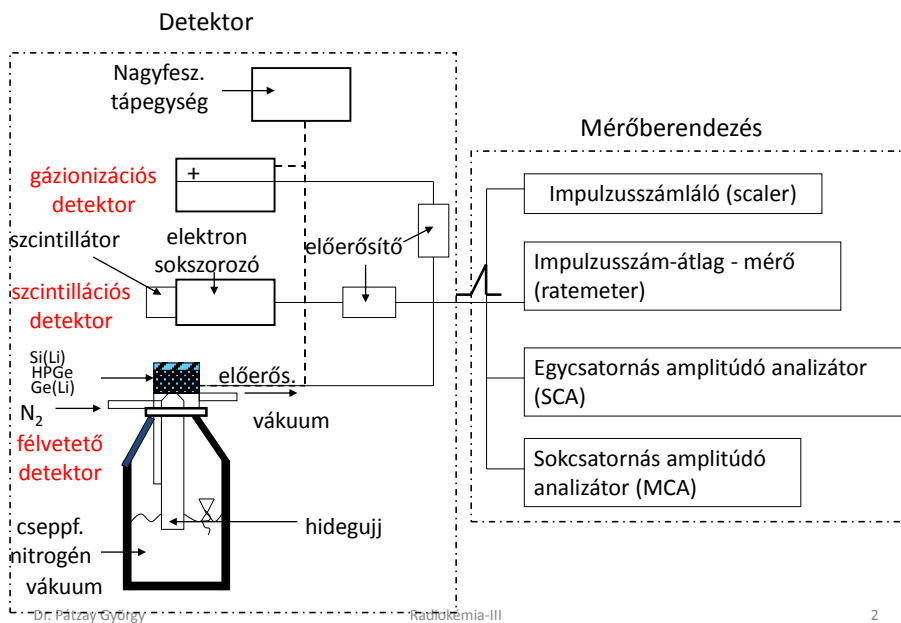


# Radioaktív mérések értékelése

## Nukleáris mérőberendezések kialakítása és tervezése



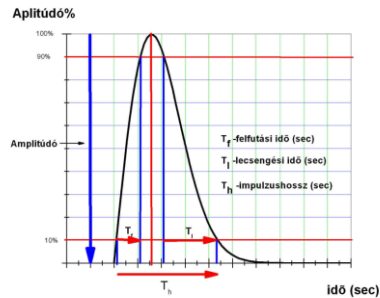
## Nukleáris elektronika

- Tápfeszültség biztosítása
- Jelfeldolgozás
- Számlálás
- Kiértékelés
- Kijelzés

A  
 $T_f$  amplitúdó (V)  
 felfutási idő (sec)  
 $T_l$  lecsengési idő (sec)  
 $T_h$  impulzus hossz (sec)

A feszültségimpulzus polaritása legtöbbször negatív.

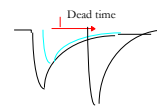
Gyakran a kialakult töltésimpulzust feszültségimpulzussá alakítják át.



Detektorok jellemzői

Detektor	Amplitúdó	$T_f$	$T_l$
GM-cső	0,1-5 V	$\mu\text{s}$	50-300 $\mu\text{s}$
Nal(Tl)	1 mV-10 V	$10^{-3}$ -1 $\mu\text{s}$	10
Ge(Li)	0,1-2 mV	0,1 $\mu\text{s}$	1-2 $\mu\text{s}$

Dead Time in Pulse Counting



## Erősítők

Lineáris erősítés szükséges, a torzítás < 1% kell hogy legyen. A szükséges jel/zaj viszony 2-20 között kell hogy legyen.

## Tápegységek

100-5000 V egyenfeszültség.

## Mérőberendezések

- Impulzus számlálók  
számok tárolása kettes számrendszerben. Egy 8-dekádós számláló  $10^8$ -1 impulzus számlálására alkalmas. BCD-kódolás (1001 0100 1000 = 948).
- Rataméterek (szintmérők)  
Az időegység alatt átlagosan kapott jelek számát folyamatosan detektálják és kijelzik. Minden impulzus Q töltést visz egy kondenzátorra és egyensúly áll be, ha R ellenálláson ugyanannyi áram folyik el, mint amennyit a bejövő impulzusok szolgáltatnak. Dozimetriában alkalmazzák. GM-cső rataméterrel –survey meter.

**SZÁMLÁLÓK**

**Survey meter**

Számlálók: 500 cps-ig érzékenyek, az összes detektorhoz alkalmazhatók, mérsékelt az áruk, de nem képesek diszkriminációra, túl magas beütésszámot veszteséggel számolnak.

- Amplitúdó diszkriminátorok  
Jelalak diszkrimináció – ha a jel felfutási és lefutási meredeksége eltérő.  
Idődiszkrimináció.  
Amplitúdó diszkrimináció: integrális - differenciális

Dr. Páztay György
Radiokémia-III
5

**INTEGRÁLIS ÉS DIFFERENCIÁLIS AMPLITÚDÓ DISZKRIMINÁLÁS**

**SCA**

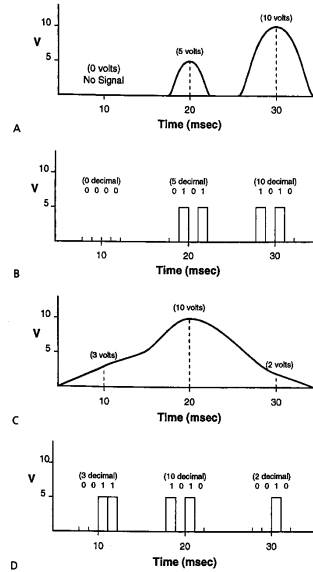
- Analizátorok  
Egycsatornás (SCA) – sokcsatornás (MCA). Amplitúdó → frekvencia átalakítás ADC. Az alapvonal (base line) és a hozzá rögzített felső küszöb együtt egy ablakot képez, melyet a növekvő amplitúdók irányában mozgatunk és minden pozícióban beütésszámot mérünk. Alkalmazható NaI(Tl) detektorral, 200 eV-os felbontás, vagy Ge(Li) detektorral, 2 eV-os felbontás.

MCA → 1024-8192 csatorna, egyidejű mérés, egy méréssel a teljes  $\gamma$ -spektrum felvehető. Rögzítés mágneses memóriában, kijelzés képernyőn, kiértékelés számítógépes programokkal. Alkalmos radionuklidok mennyiségi és minőségi mérésére (környezeti minták, 6 aktivációs analízis).

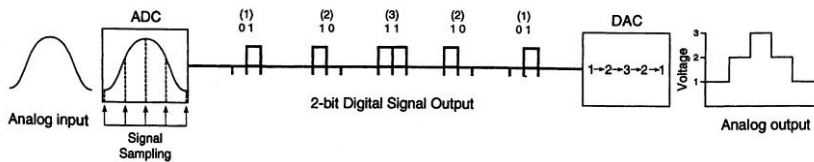
Dr. Páztay György
Radiokémia
6

## Adatok analóg-digitális kezelése

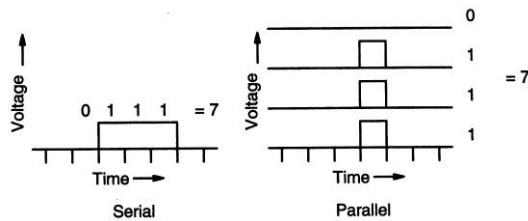
- Analóg: folytonos hullámalak az amplitúdóképviseli a jel numerikus nagyságát
- Digitális előnyei:
  - Hibahalmozódásnak ellenáll
  - Hiba javítása lehetséges a redundáns információ megőrzése mellett
  - A digitális áramkör gyakran olcsóbb mint az analóg
- Az analóg előnyei:
  - Gyakran gyorsabb



## Analóg-digitális konverzió (ADC)



## Soros-párhuzamos adatátvitel



## Matematikai műveletek

### Összeadás

$$\sum_{i=1}^N x_i = x_1 + x_2 + x_3 \cdots x_N$$

### Szorzat (produkt)

$$\prod_{i=1}^N x_i = x_1 \cdot x_2 \cdot x_3 \cdots x_N$$

### Számtani (aritmetikai) átlag

$$\bar{x} = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N x_i$$

### Mértani (geometriai) átlag

$$\bar{x}_g = \sqrt[N]{x_1 \cdot x_2 \cdot x_3 \cdots x_N} = \sqrt[N]{\prod_{i=1}^N x_i}$$

A mértani átlagot általában arányok, vagy változási sebességek átlagolásában alkalmazzák.

### Harmonikus átlag

$$x_h = \frac{N}{\frac{1}{x_1} + \frac{1}{x_2} + \frac{1}{x_3} + \cdots + \frac{1}{x_N}} = \frac{N}{\sum_{i=1}^N \frac{1}{x_i}}$$

### Négyzetes átlag

$$\bar{x}_{rms} = \sqrt{\frac{x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 + \cdots + x_N^2}{N}} = \sqrt{\frac{1}{N} \sum_{i=1}^N x_i^2}$$

Elsősorban az elektronikában alkalmazzák.

#### A következő adatsorra:

1, 2, 3, 4, 5, 6, 7, 8, 9, 10:

Számtani átlag      5,50

Mértani átlag      4,53

Harmonikus átlag    3,41

Négyzetes átlag    6,20

### Súlyozott számtani átlag

$$\bar{x}_w = \frac{\sum_{i=1}^N x_i \cdot w_i}{\sum_{i=1}^N w_i}$$

$$w_i = \frac{1}{s_i^2}$$

A radioaktív beütésszámok hibái a mért érték négyzetgyökével arányosak, ezért változnak és az átlagban súlyozni kell. A súly leggyakrabban a mért érték szórásnégyzetének reciproka.

A gyakorlatban legtöbbször az ismételt mérések egyszerű, súlyozatlan számtani átlagát alkalmazzák, mert ez általában csak kismértékben tér el a súlyozott számtani átlag értékétől.

Példa:  $^{204}\text{Tl}$  béta-sugárzó sugárforrás beütésszámait határoztuk meg GM-detektorral 20 párhuzamos méréssel. Mekkora a súlyozatlan és súlyozott számtani átlaguk és szórásuk?

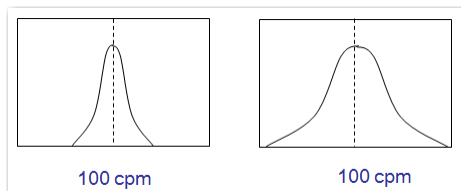
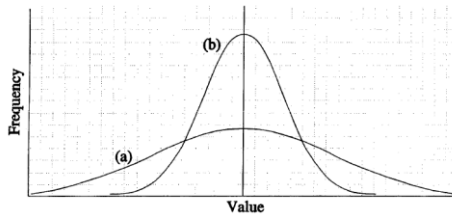
sorszám	beütésszám, N(i)	szórás, s(i)	w(i)=1/(s(i)*s(i))	w(i)N(i)
1	107	10.34	0.009345794	1.00
2	109	10.44	0.009174312	1.00
3	94	9.70	0.010638298	1.00
4	117	10.82	0.008547009	1.00
5	117	10.82	0.008547009	1.00
6	112	10.58	0.008928571	1.00
7	111	10.54	0.009009009	1.00
8	126	11.22	0.007936508	1.00
9	117	10.82	0.008547009	1.00
10	93	9.64	0.010752688	1.00
11	82	9.06	0.012195122	1.00
12	115	10.72	0.008695652	1.00
13	110	10.49	0.009090909	1.00
14	99	9.95	0.01010101	1.00
15	98	9.90	0.010204082	1.00
16	113	10.63	0.008849558	1.00
17	95	9.75	0.010526316	1.00
18	107	10.34	0.009345794	1.00
19	98	9.90	0.010204082	1.00
20	92	9.59	0.010869565	1.00
Összegek				
20	2112	205.245817	0.191508296	20
átlag=	105.6		súlyozott	104.4341
szórás=	11.15		szórás=	5.221706

Az eredményekből jól látható, hogy az egyes beütésszám mérések szórása (hibája) ingadozik, a súlyozatlan és súlyozott számtani átlagok értéke közeli érték.

Ugyanakkor az egyes mérések szórása az átlaghoz képest a súlyozott esetben a súlyozatlan eset szórásának mintegy 50%-a!

## Szórások meghatározása

Két adathalmaz hasonló átlagértékkel rendelkezhet, de más jellemzőben különbözhet. Például az egyik adathalmaznak sokkal nagyobb a szórása.



## A variancia

$$V = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N (x_i - \bar{x})^2$$

Az egyes mérési eredmények és a számított átlagérték különbségei négyzeteinek összege. Egyszerűsítés után a mért értékek négyzeteinek átlag mínusz a számított átlag négyzete. Mértékegysége a mért érték mértékegységének négyzete. Ez probléma.

$$\begin{aligned} V &= \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N (x_i - \bar{x})^2 \\ &= \frac{1}{N} \sum x_i^2 - \frac{1}{N} \sum 2x_i \bar{x} + \frac{1}{N} \sum \bar{x}^2 \\ &= \frac{1}{N} \sum x_i^2 - \frac{1}{N} 2\bar{x} \sum x_i + \frac{1}{N} \bar{x}^2 \sum (1) \\ &= \overline{x^2} - 2\bar{x}^2 + \bar{x}^2 \\ &= \overline{x^2} - \bar{x}^2 \end{aligned}$$

### A standard deviáció (eltérés)

$$\sigma = \sqrt{V} = \sqrt{\frac{1}{N} \sum_{i=1}^N (x_i - \bar{x})^2}$$

A variancia négyzetgyöke. A mértékegysége egyezik a mért érték mértékegységével. Értéke nem egyezik az egyes mérési pontok és az átlagérték átlagos különbségével.

$$\frac{1}{N} \sum |x - \bar{x}| \neq \sqrt{\frac{1}{N} \sum (x - \bar{x})^2}$$

### A sokaság és a minta standard deviációja

$$\sigma = \sqrt{\frac{1}{N} \sum_i (x_i - \mu)^2}$$

$$s = \sqrt{\frac{1}{N-1} \sum_i (x_i - \bar{x})^2}$$

### Statisztikai (valószínűségi eloszlások)

- A sokaság (populáció) valószínűségi eloszlását különböző matematikai függvényekkel írhatjuk le.
- A valószínűségi eloszlásokat alkalmazó statisztikai módszereket paraméteres módszereknek nevezik.

#### Binomiális eloszlás

Azokra az eseményekre vonatkoztatható, ahol két valószínű esemény következhet be (igen-nem, van jel-nincs jel stb.) Az egyik esemény bekövetkezésének  $r$  száma  $n$  eseményből  $p$ , az ellenkezője  $1-p$  valószínűséggel következik be. :

$$P(r; p, n) = p^r \cdot (1-p)^{n-r} \cdot \frac{n!}{r!(n-r)!}$$

Annak a valószínűsége, hogy  $N$  radioaktív atomból  $n$  db elbomlik  $T$  idő alatt ( $q=1-p$ ):

$$P_n = \frac{N!}{n!(N-n)!} p^n q^{N-n}$$



Példa: Mi a valószínűsége annak, hogy egy napon a kórházban naponta születő 12 gyermekből 10 leány lesz?

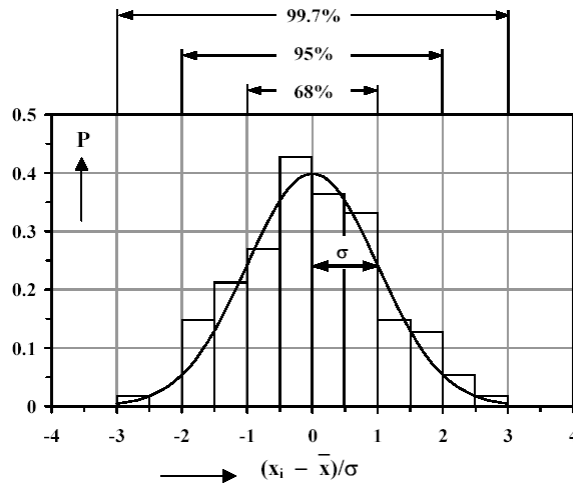
$$P(10;0.5,12) = 0.5^{10} \cdot (1-0.5)^{12-10} \cdot \frac{12!}{10!(12-10)!}$$

$$= 0.016 \text{ vagy } 1.6\%$$

### Normális (Gauss) eloszlás

X esemény bekövetkezésének valószínűsége egy  $\mu$  átlaggal és  $\sigma$  standard deviációval jellemezhető normális eloszlásban::

$$P(x; \mu, \sigma) = \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} e^{-(x-\mu)^2/2\sigma^2}$$

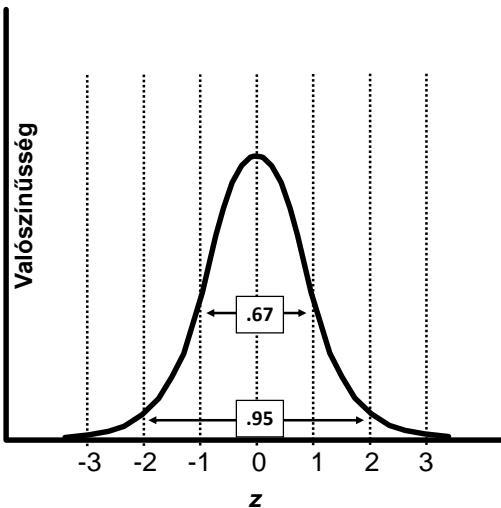


Az eloszlás normalizálható, ha egy új változót vezetünk be,  $z = (x_i - \bar{x}) / \sigma$

## Normalizált Gauss valószínűségi eloszlás

szigma	valószínűség	találat
+/- 1.00 $\sigma$	68.3%	3-ból 1
+/- 1.64 $\sigma$	90.0%	10-ből 1
+/- 1.96 $\sigma$	95.0%	20-ből 1
+/- 2.58 $\sigma$	99.0%	100-ből 1

Hiba valószínűsége	konfidencia szint (%)	konf. szint (k)
50%		0.6745
<b>standard 68%</b>		<b>1.0000</b>
9/10	90%	1.6449
95/100	95%	1.9600
99/100	99%	2.5750
99.7/100	99.7%	3.0000



## Poisson eloszlás

A Poisson eloszlásban egy véletlenszerűen bekövetkező  $r$  esemény időbeli gyakoriságát határozzuk meg, akkor ha a bekövetkezés várható gyakorisága  $\lambda$

$$P(r; \lambda) = \frac{e^{-\lambda} \lambda^r}{r!}$$

Villámlás gyakorisága  
Balesetek bekövetkezése  
Telefonhívás gyakorisága

At eloszlás varianciája és szórása

$$V_{(r)} = \lambda$$

$$\sigma = \sqrt{\lambda}$$

Nagyon hasznos eloszlás típus, mert varianciája a várható értékkel, standard deviációja a várható érték négyzetgyökével arányos. A radioaktív beütésszámok eloszlását Poisson eloszlással jellemezhetjük, ahol az átlagérték szórása, az átlagérték négyzetgyöke!

### A variációs együttható vagy más néven relatív szórás

A szórásnak az átlaghoz viszonyított százalékos értékében mutatja az adatok változékonyságát. Értékét a szórás és az átlag hányadosa adja ( $s/\bar{x}$ ). Jelölése:  $v$ ,  $s\%$ ,  $CV$ .

$$V(\%) = CV(\%) = \frac{s}{\bar{x}} \cdot 100$$

**Példa: Hány beütésszámot kell gyűjtenünk ahhoz, hogy a relatív szórás maximum 1% legyen?**

$$\text{Mivel } CV = \frac{s}{\bar{x}}(100) = \frac{s}{\lambda}(100)$$

$$\text{és } s = \sqrt{\lambda}$$

$$0.01 = \frac{s}{\lambda} = \frac{\sqrt{\lambda}}{\lambda} = \frac{1}{\sqrt{\lambda}}$$

$$\lambda = \frac{1}{(0.01)^2} = 10000 \text{ beütés}$$

### A Student-eloszlás

Ha egy nagy sokaságból kisszámú mintát veszünk, bizonyos egyszerűsítések végezhetőek. Főlmerül a kérdés, hogy a minta átlaga jól közelíti-e a sokaság várható értékét ( $\bar{x} \sim \mu$ ), illetve a mintából származó standard deviáció jól közelíti-e a sokaság standard deviációját ( $s \sim \sigma$ )? Ha nem tudjuk a válaszokat, nem biztos, hogy a minta eloszlása egyezik a sokaság eloszlásával.!

Az egyszerűsítés lényege, hogy a két változót, a mintaátlagot és a mintaszórást egy új  $t$  változóban egyesítjük:

$$\frac{(\bar{x} - \mu)}{s} = t$$

Az új  $t$  változó eloszlása nem a normális eloszlást, hanem az ún. Student, vagy  $t$ -eloszlást követi. A Student eloszlás alkalmazása feltételezi, hogy:

- az átalakítás előtti, kiindulási eloszlás normális eloszlás volt,
- azt, hogy a  $t$ -eloszlás mennyire közelíti a normális eloszlást az  $N$  szabadsági fok határozza meg,
- $N > 30$  esetén a két eloszlás közötti különbség elhanyagolható.

A Student-féle  $t$ -eloszlás alkalmazható arra is, hogy vizsgáljuk a mintaátlag és a sokaság várható értéke közötti eltérés nagyságát:

$$t = \frac{(\bar{x} - \mu)}{\left( \frac{s}{\sqrt{N}} \right)}$$

## A radioaktív mérések jellemzői

•Radioaktív sugárzás mérése során az ismételt mérés nem szolgáltat ugyanolyan eredményt. Ennek oka, hogy a radioaktív sugárzás mérése, detektálása is statisztikus ingadozással terhelt. A radioaktív bomlás maga és a detektálás is statisztikus jellegű, ezért **sohasem egy mérést** végzünk, **hanem páratlan számú mérési sorozatot**, melyből valamilyen **átlagot** (súlyozatlan, vagy súlyozott számtani átlag) és az egyes mérések átlag körüli ingadozásának, szórásának jellemzésére valamilyen **szórási jellemzőt** (korrigált empirikus szórás) számítunk.

•Nem alkalmazható ez a módszer, ha: a radionuklid rövid felezési idejű, vagy ha kis aktivitások mérésénél hosszú mérési időt alkalmazunk.

•A radioaktív sugárzások detektálása során három fontos hibatípus jelentkezésével kell számolnunk: **a durva hibákkal, a szisztematikus hibákkal és a véletlenszerű, vagy statisztikus hibákkal.**

➤A *durva hiba* akkor lép fel, ha valamilyen alapvető hiányosság, meghibásodás, félreértés lép fel a mérés során. Ilyen hiba lehet például, ha gamma spektroszkópiás mérésnél a nagyfeszültségű tápegységet elfelejtjük bekapcsolni és úgy indítjuk el a mérést. Általában a durva hiba jelenléte könnyen felismerhető.

➤Sokkal alattomosabbak a *szisztematikus hibák*, melyek általában egy irányban tolják el mérés eredményét. Például az energia, vagy határfok szerint rosszul kalibrált sokcsatornás analizátorral végzett mérés hibás, eltolt eredményt ad a minőségi elemzésre és a mennyiségi elemzésre is. A szisztematikus hibák kimutatása és kiküszöbölése kalibrálással végezhető el.

➤A jól beállított mérőkészülékeknél *véletlenszerű, statisztikus hibák* léphetnek fel. Ezek **számos egymástól független folyamatok kismértékű ingadozásából** származnak és az eredő hatásuk jelentkezik. Például az elektronikai egységek (tápfeszültség, erősítő, diszkriminátor, számláló stb.) tulajdonságainak ingadozása statisztikus ingadozást okoz. A radioaktív bomlás időbeni ingadozása a binomiális eloszlással, közelítőleg az ún. Poisson eloszlással, illetve nagyobb számú jel (>25) esetén normális, vagy Gauss-féle eloszlással írható le. Ehhez az ingadozáshoz adódnak hozzá a mérő berendezés elektronikájának ingadozásai

A radioaktív bomlás ingadozása az ún. binomiális eloszlással írható le. Ha az események (bomlások) valószínűsége kicsi ( $p \ll 1$ ) akkor a Poisson eloszlással jól le lehet írni. Ha az események (bomlások) száma nagy ( $>20$ ), akkor a Poisson eloszlás a normális Gauss féle eloszlással közelíthető

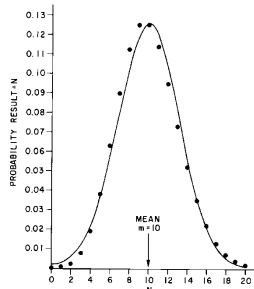
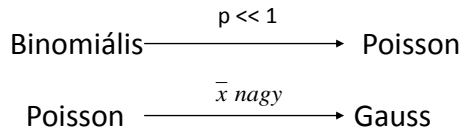


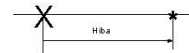
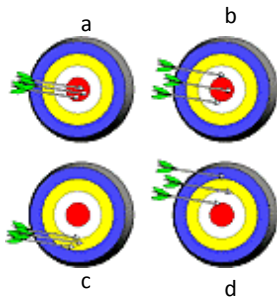
Fig. 4-1. Poisson (●) and Gaussian (—) distributions for mean,  $m$ , and variance,  $\sigma^2 = m$ .

### Nukleáris mérések hibái

A radioaktív bomlás statisztikus jellegű. Az  $N_t = N_{t0} e^{-\lambda t}$  összefüggés csak egy valószínűséget ad meg.

**Mérési hiba:** a mért és a tényleges (leggyakrabban nem ismert) érték közötti eltérés.

A mérés reprodukálhatósága (precizitás) jellemzésére az egyes mérések közötti átlagos eltérést a szórást alkalmazzuk.



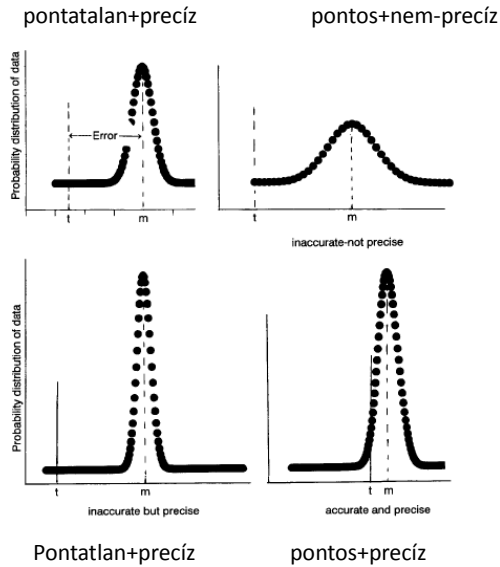
x - tényleges érték  
\* - mért érték

Analógia: céllövés egy céltáblába.

- a) Pontos és precíz; b) pontos de nem precíz;  
c) pontatlan de precíz; d) pontatlan és nem precíz

**Hibák: durva hibák, szisztematikus hibák, véletlenszerű (statisztikus) hibák**

## Pontosság, precízitás, realitás



A nukleáris mérés technikában figyelembe kell venni a vizsgált jelenség (bomlás) statisztikus jellegét, mely Poisson eloszlással jellemezhető. A számlálási hibák számos forrásból származnak:

Bomlási statisztikai	Háttéringadozás	Detektor felbontás
Számláló felbontás	Számlálási hatásfok	Abszorpció/Önabszorpció
Geometria	Feloldási idő	Visszaszórás

### Háttér

Ugyancsak ingadozik az időben, ezért külön célszerű mérni és az átlagértékét levonni a mért (bruttó) beütésszámból.

$$N_{\text{nettó}} = N_{\text{bruttó}} - N_{\text{háttér}}$$

$$\sigma_{\text{mért}} = \pm \sqrt{\left( \sigma_{\text{bruttó}}^2 + \sigma_{\text{háttér}}^2 \right)}$$

Ha a háttér átlaga kisebb mint a mért bruttó beütésszám átlagának 1%-a, a háttér levonása elhanyagolható! A háttér beütésszám mérés hibája csökkenthető: hosszabb háttérmérési idő választásával, nagyobb aktivitású minta mérésével, diszkriminátor alkalmazásával.

**Felbontási hibák:**

Az erősen radioaktív mintákból kilépő nagyszámú részecskét a berendezés nem képes mind megszámolni. A GM-cső feloldási ideje  $\sim 200 \mu\text{s}$ , a NaI(Tl) detektoré  $\sim 2 \mu\text{s}$  beütésenként. Az egyszerű számlálók maximum  $10^6$  cpm számlálási sebességet bírnak el, az analizátorok lassabbak.

**Detektor felbontási hibák:**

A legtöbb mérésnél elégséges, ha relatív aktivitásokat határozunk meg, így a hatásfok nem probléma. Hatásfok meghatározás szükséges az abszolút aktivitás meghatározásához. A detektor hatásfok időben és az energia függvényében változhat, ezért rendszeresen ellenőrizni kell. Ezt legegyszerűbben lehetőleg a mért radionukliddal és a mérési geometriával megegyező, kalibrált, ismert aktivitású standarddal végezhetjük

DETEKTOR HATÁSFOKOK

DETEKTOR	SUGÁRZÁS	% HATÁSFOK
2PI-PRORCIONÁLIS D.	$\alpha, \beta$	10-50
GM	$\beta$	<1-30
	$\gamma$	<1
NaI(Tl)	$\gamma$	10-30
FOLYADÉK SZCINTIL.	$\beta$	50-100
Ge(Li)	$\gamma$	$\leq 10$

$$\% \text{ hatásfok} = \frac{\text{mért} - \text{beütésszám}}{\text{várt} - \text{bomlások} - \text{száma}}$$

Dr. Pátzay György

Radiokémia-III

29

**Detektor hatásfok**

A detektor hatásfoka a megszámlált impulzusok száma a minta aktivitás százalékában.

$$\text{detektorhatásfok} = \varepsilon = \frac{\text{cpm}}{\text{dpm}} = \frac{\text{cps}}{\text{dps}}$$

A detektor hatásfokot befolyásolja:

- A bomlás során emittált sugárzás detektorba jutó hányada (térshög, abszorpció. Szórás stb.)

A detektorba bejutó sugárzás jelet generáló hányada

Példa: Egy 12500 dpm aktivitású sugárforrás a detektorban 2840 cpm beütésszámot generált. Mekkora a detektor hatásfoka:

$$\varepsilon = 2840/12500 = 0,2272 \text{ azaz } 22,72\%$$

**Feloldási idő (holtidő)  $\tau$** 

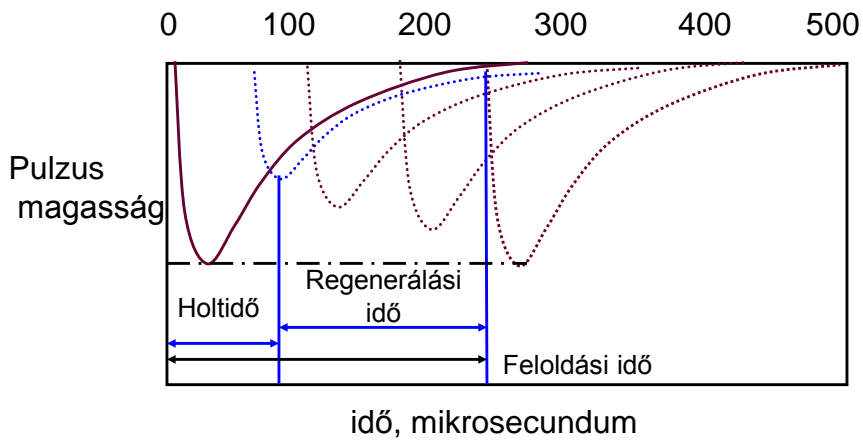
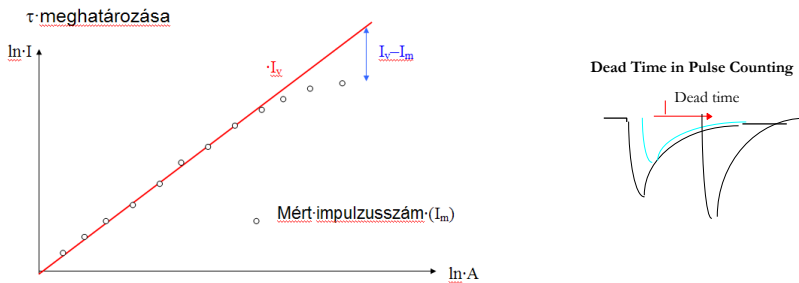
A detektor számlálási sebessége a detektor holtidejétől és a mérőberendezés holtidejéből származik. A holtidő alatt beérkező újabb részecskét a detektor és/vagy számláló nem képes érzékelni. A GM csövek holtideje  $100-300 \mu\text{s}$ , a szcintillációs detektoroké  $10-20 \mu\text{s}$ , a standard számlálók  $100000-300000$  cps beütésszámot mérnek elfogadható veszteséggel. Nagyobb aktivitás, belépő részecske fluxus esetén a holtidő az intenzitás négyzetével arányosan nő. A holtidők összege a feloldási idő. Ha jelentős a számlálási veszteség korrigálni szükséges a mért intenzitást a holtidős veszteséggel.

A valódi, holtidő hatás nélkül mért intenzitás ( $I_{\text{valódi}}$ ) számítható a mért intenzitás ( $I_{\text{mért}}$ ) és a feloldási idő (holtidő) ismeretében:

$$I_{\text{valódi}} = \frac{I_{\text{mért}}}{1 - \tau \cdot I_{\text{mért}}} \quad \tau = (I_{\text{valódi}} - I_{\text{mért}}) / (I_{\text{valódi}} \cdot I_{\text{mért}})$$

Példa: Egy GM-csöves mérési sorozatban a mért intenzitás értékek átlaga 120000cpm volt, mekkora a holtidővel korrigált valódi mért intenzitás, ha a feloldási idő 200 $\mu$ s, azaz 0,0002sec volt?

$$I_{\text{mért}} = 120000/60 = 2000\text{cps}, \quad \tau = 0,0002\text{sec}, \quad I_{\text{valódi}} = 2000 / (1 - 0,0002 \cdot 2000) = 3333,3\text{cps}$$

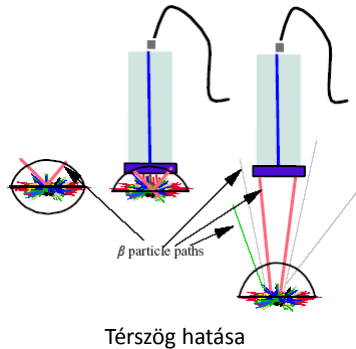




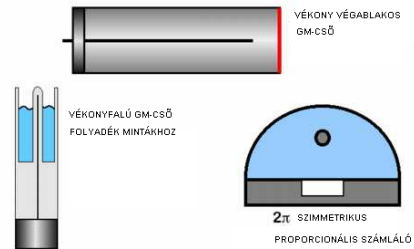
### Statisztikus hibák

A radioaktív bomlás statisztikus hibával terhelt véletlen jellegű jelenség. Nem lehet pontosan megmondani, adott nuklid mikor fog elbomolni. Ezért: nagyszámú bomlást kell mérni és a valószínűség törvényeit kell alkalmazni.

**Sugárzás abszorpciója:**  $\alpha$  abszorpció  $>$   $\beta$  abszorpció  $>>$   $\gamma$  abszorpció. Az  $\alpha$  és  $\beta$  sugárzás már a mintában is elnyelődhet és abszorbálódik a levegőben, a detektor ablakában, falában stb. Ez csökkenthető vékony végablakos detektor alkalmazásával, vagy a mintának a detektor belsejében (gázterében) való elhelyezésével.



Térszög hatása



Sugárabszorpciót csökkentő detektorok

Dr. Páztay György

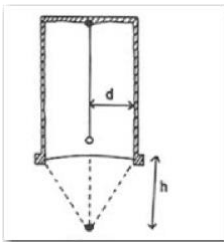
Radiokémia-III

33

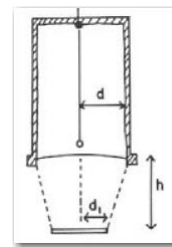
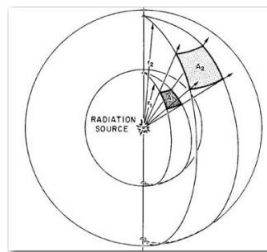
### A geometriai (térszög faktor)

$$A = f_g \cdot \dots \cdot I$$

$$f_g = \frac{\Omega}{4\pi}$$



pontforrás



lemez (diszk) forrás

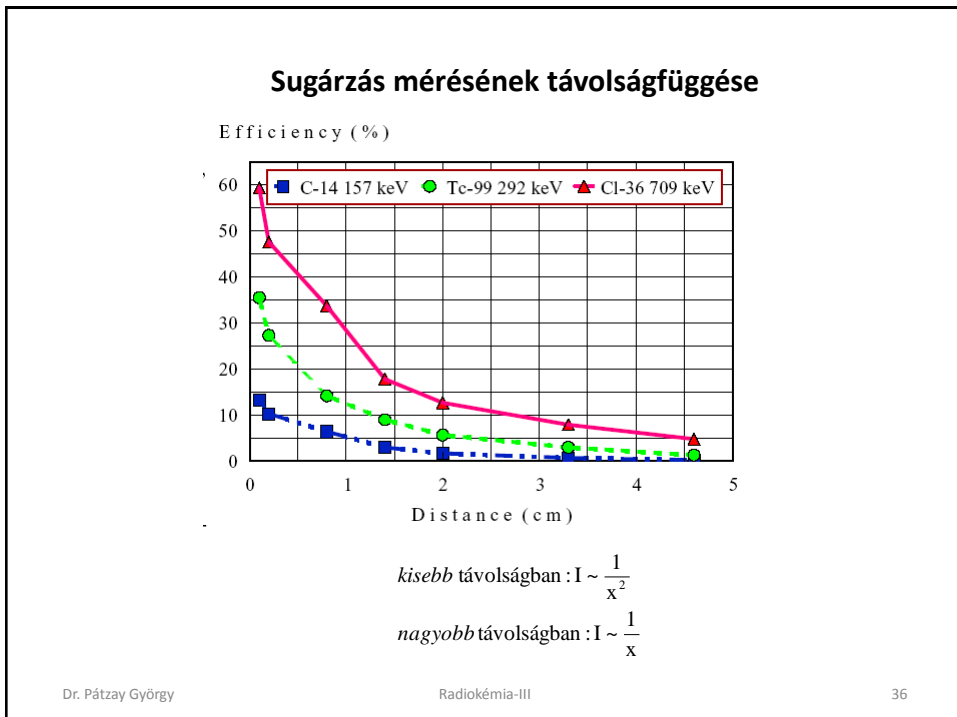
$$f_g = 0,5 \left( 1 - \frac{h}{\sqrt{h^2 + d^2}} \right)$$

$$f_g = 0,5 \cdot \left( 1 - \frac{h}{\sqrt{h^2 + d^2}} \right) - \frac{3}{16} \cdot \left( \frac{d \cdot d_1}{h^2} \right)^2 \cdot \left( \frac{h}{\sqrt{h^2 + d^2}} \right)$$

### Aktivitás és Beütésszám

--> **Geometriai faktor** (térshög  $< 4\pi$ )  
 --> **Abszorpció** a preparátumban, levegő, detektor ablak (α- és β-részecskék)  
 --> **Áthaladás** a detektoron kölcsönhatás nélkül (γ-kvantumok)  
 + **visszaszórás** a preparátumban és a tartóban

Dr. Pátzay György 35



**Geometriából adódó hibák:**

A mérések során a mintát mindig a detektor közepére kell elhelyezni és mérés közben a minta nem mozdulhat el. Folyadékba merített detektornál ez nem probléma. Célszerű mintatartót alkalmazni.

**A statisztikus hibák figyelembe vétele**

Mindig több (páratlan számú) mérést végzünk és az eredményt az ismételt mérések átlagértékeként adjuk meg.

Nem alkalmazható, ha: a nuklid rövid felezési idejű, vagy ha kis aktivitások mérésénél hosszú mérési időt alkalmazunk.

$$\bar{X} = \frac{\sum X_i}{n}$$

Az átlagérték mellett meg kell adnunk egy az egyes mérések szórására jellemző értéket. Ezt kétféleképpen számíthatjuk:

$$s = \pm \sqrt{\bar{N}} \approx \sqrt{N}$$

$$s = \pm \sqrt{\frac{\sum_i (N_i - \bar{N})^2}{n-1}}$$

Az első szórás érték csak a radioaktív bomlás statisztikus hibáját (Poisson eloszlás) veszi figyelembe, míg a második eloszlástól független, és tartalmazza a bomlás statisztikus hibáját+a mérő berendezés hibáit is. Ha a kétféle módon számított szórás egyezik, ez azt jelenti, hogy a mérőkészülékünk hibája elhanyagolható, azaz jó a berendezésünk.

Relatív hiba: ha csak a bomlási ingadozással számolunk

$$V(\%) = \pm \frac{\sqrt{\bar{N}}}{\bar{N}} \cdot 100 = \pm \frac{1}{\sqrt{\bar{N}}} \cdot 100$$

Így 10000 cpm esetén  $V(\%) = 1\%$

Ha  $m$  db  $n$  mérésből álló mérést végzünk a mérésátlagok is szórnak. Ekkor az átlagok szórása:

$$s_x = \pm \frac{\sqrt{\sum_{i=1, n} (N_i - \bar{N})^2}}{m(n-1)}$$

Ha  $m$  db sorozatot mérünk és az  $n$ -szer megismételt  $t$  mérési idő alatt mért impulzusok ( $N_i$ ) átlagát kiszámítjuk:

$$\bar{N} = \sum_{i=1,n} N_i \quad \bar{I} = \frac{\bar{N}}{t} \quad s_I = \pm \frac{\sqrt{\bar{N}}}{t} = \pm \sqrt{\frac{\bar{N}}{t^2}} = \pm \sqrt{\frac{\bar{I}}{t}} \quad s_{\bar{I}} = \pm \sqrt{\frac{\bar{I}}{t \cdot m}}$$

Ha a háttér  $t_h$  ideig mérjük és  $N_h$  impulzust, a mintát  $t$  ideig mérjük és  $N$  impulzust mérünk, akkor a nettó beütésszám hibája:

$$s_I = \pm \sqrt{\frac{N_{bruttó}}{t_{bruttó}^2} + \frac{N_{háttér}}{t_{háttér}^2}} = \pm \sqrt{\frac{I_{bruttó}}{t_{bruttó}} + \frac{I_{háttér}}{t_{háttér}}}$$

A háttértől még eltérő szignifikáns beütésszám:  $N_{\min} = \bar{N} - N_h \geq 3\sqrt{\bar{N}_h}$

## Mérési hiba lehetséges csökkentése

**1) Ha a minta és a háttér mérésére rendelkezésre álló idő adott**, ezt a mérésekre rendelkezésre álló idő a minta és a háttérmérés között az alábbiak szerint kell megosztani:

$$\frac{t_{háttér}}{t_{bruttó}} = \sqrt{\frac{I_{háttér}}{I_{bruttó}}}$$

Dr. Páztay György

Radiokémia-III

39

**2) Ha a háttér értéke körülbelül állandó és a háttérmérés ideje nem korlátozott**, akkor megfelelően nagy háttérmérési idő esetén:

$$s_I = \pm \sqrt{\frac{N_{bruttó}}{t_{bruttó}^2} + \frac{N_{háttér}}{t_{háttér}^2}} \approx \pm \sqrt{\frac{N_{bruttó}}{t_{bruttó}^2}}$$

Példa: Állandó háttérintenzitás mellett,  $N_{bruttó} = 400$ ,  $t_{bruttó} = 5$  min,  $N_{háttér} = 100$ ,  $t_{háttér} = 2.5$  min. Akkor mennyire csökken a háttérméréssel bevitt hiba értéke, ha a háttér mérési időt 250 min értékre növeljük?  
2,5 perces háttér esetén a standard szórás:

$$s = \pm \sqrt{\frac{400}{25} + \frac{100}{6,25}} = \pm 5,657$$

250 perces mérési idővel a szórás:  $s = \pm \sqrt{\frac{400}{25} + \frac{100}{62500}} = \pm \sqrt{16 + 0,0016} = \pm 4,0002$

Tehát ebben az esetben célszerű megfelelően hosszú háttérmérést végezni!!

**3) A háttérbeütésszám csökkentése árnyékolással, alacsony háttérű mérési helyszín biztosításával.** (ólomtorony, régi acél, ólom árnyékolás, plexi, alumínium a béta, réz-kadmium-ólom gamma-sugárzás árnyékolásához, koincidenca kapcsolat stb.)

## Adott statisztikai hibához rendelhető mérési idő meghatározása

Tételezzük föl, hogy a radioaktív minta nettó beütésszámát adott k%-os relatív szórással kívánjuk mérni. Ismert háttér mért intenzitás és szórási esetén és elvégeztünk egy próba nettó beütésszám  $N_{\text{próba}}$  mérést  $t_{\text{próba}}$  ideig. Például a megkívánt relatív szórási 1%, a háttér mért intenzitás  $100 \pm 2$  cpm, valamint a bruttó próbamérésnél 2 perc alatt 800 beütést kaptunk? Így próbaként mért bruttó intenzitás  $I_{\text{bruttó}}=400$  cpm.

A felhasználható összefüggés a megkívánt mérési időre:

$$t_{\text{bruttó}}(k\%) = \frac{I_{\text{bruttó}}}{(I_{\text{bruttó}} - I_{\text{háttér}})^2 (k/100)^2 - s_{\text{háttér}}^2} = \frac{400}{(400 - 100)^2 (0,01)^2 - 2^2} = 80 \text{ perc}$$

Így 80 percig mérve a 400cpm mért intenzitású forrást a relatív szórási tényleg 1% lesz:

$$s = \pm \sqrt{\frac{I_{\text{bruttó}}}{t_{\text{bruttó}}} + \frac{I_{\text{háttér}}}{t_{\text{háttér}}}} = \pm \sqrt{\frac{400}{80} + 2^2} = \pm 3$$

$$V(\%) = \frac{s}{I_{\text{nettó}}} \cdot 100 = \frac{3}{400 - 100} \cdot 100 = 1\%$$

## Hibás mérési adatok kizárása

Chauvenet kritérium

$$CR = \frac{(x_{\text{gyanús}} - \bar{x})}{\sqrt{x}}$$

Lényege, hogy a gyanús kiszóró adat és a mintaátlag különbségét hasonlítjuk az egyes minta szórásihoz. Ha ez az arány nagyobb, mint a táblázatosan megadott határérték az adatot kizárhatjuk.

Adatok száma	Határ érték
2	1.15
3	1.38
4	1.54
5	1.68
6	1.73
7	1.79
8	1.86
9	1.92
10	1.96
12	2.03

Adatok száma	Határ érték
15	2.13
19	2.22
20	2.24
25	2.33
30	2.39
35	2.45
40	2.50
50	2.58
75	2.71
100	2.80

Példa: Az alábbi táblázatban lévő 25 mért beütésszám közül a legmagasabb (32) és a legalacsonyabb adat (11) gyanús. Ki kell-e azokat zárni?

Sorszám	Bruttó beütés	Sorszám	Bruttó beütés	Sorszám	Bruttó beütés
1	15	11	19	21	18
2	24	12	20	22	19
3	20	13	29	23	14
4	17	14	22	24	30
5	26	15	18	25	24
6	19	16	28		
7	11	17	23		
8	13	18	23		
9	22	19	32		
10	17	20	20		

1. lépés – a mintaátlag, a szórás meghatározása:

$$\bar{x} = 21 \quad s^2 = 28$$

2. lépés - CR számítása

$$CR_{32} = \frac{(32 - 21)}{\sqrt{21}} = 2,4$$

$$CR_{11} = \frac{(21 - 11)}{\sqrt{21}} = 2,2$$

3. lépés – számított CR értékek összehasonlítása a táblázat határértékeivel

A kritérium táblázat szerint 25 mérési adat esetén a CR határérték 2.33)

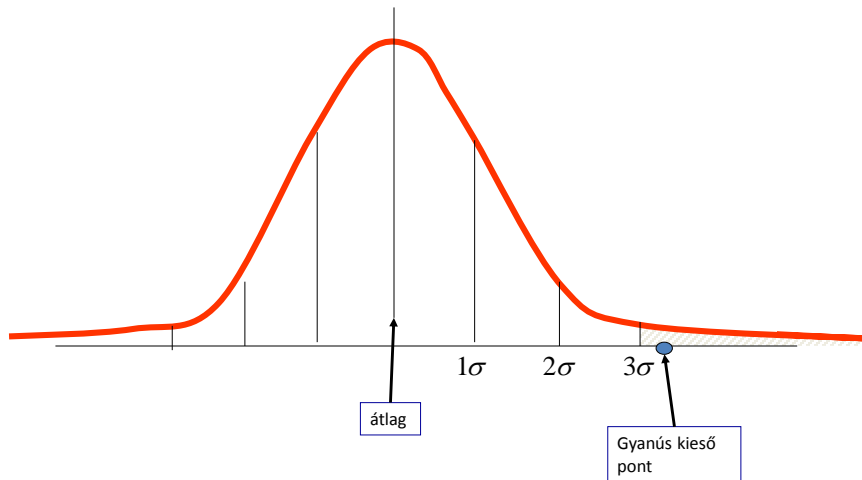
$CR_{32} = 2.4 > 2.33$ , így a 32 eredményt ki kell zárni

$CR_{11} = 2.2 < 2.33$ , így a 11 eredmény nem zárható ki

### Általános szabályok mérési adatok kizárására

- Csak azért mert egy adat „rossznak tűnik” nem szabad kizárni.
- Csak megbízható és dokumentált eljárás alapján szabad adatot kizárni.
- Bármely adat kizárásánál maximális óvatossággal szabad eljárni

**Ha a minta eléggé számos csak az átlagtól 3xszigma távolságon kívül elhelyezkedő adatok zárhatók ki, akkor, ha a hozzá tartozó valószínűség kellően kicsiny**



A számlálási sebességet átszámíthatjuk a minta aktivitás értékévé, ha ismerjük a detektor számlálási hatásokát ( $\epsilon$ ), a minta előkészítés során kinyert radioaktivitás arányát ( $P$ ), a sugárzás önabszorpciójának arányát ( $Ad$ ) és a mérés során fellépő visszazórás arányát ( $B$ ):

$$A = \frac{\sqrt{\frac{\bar{I}_{bruttó}}{T_{bruttó}} + \frac{\bar{I}_{háttér}}{T_{háttér}}}}{\epsilon \cdot P \cdot Ad \cdot B}$$

Példa

Egy 32%-os hatásfokú detektorral 200 percig mérjük egy radioaktív minta beütésszámát, mely 3050 beütés. Mérünk egy 200 perces háttérrel is, az itt mért számlálási sebesség 10 cpm. A nettó számlálási sebesség és a szórása:

$$I = \frac{3050}{200} - 10 = 5,25 \text{ cpm}$$

$$s = +/\- \sqrt{\frac{3050/200}{200} + \frac{10}{200}} = +/\- 0,36 \text{ cpm}$$

A minta számított aktivitás pedig:

$$A = \frac{5,25 \pm 0,36 \text{ cpm}}{0,32 \text{ beütés/bomlás}} = 16,4 \pm 1,1 \text{ dpm} = 0,27 \pm 0,02 \text{ Bq} = 7,4 \pm 0,5 \text{ pCi}$$

## Számlálási statisztika– precizitás

- A precizitás egy adott beütésszám mérés ismételhetőségét mutatja.
  - Mennyire esik közel az ismételt beütésszám mérés az előző mérési értékhez?
  - Mennyire esik közel egy mért beütésszám a számos ismételt mérésből meghatározott átlagértékhez?
  - Ha csak egy mérést végzünk, feltételezzük, hogy az eltér a sok mérésen alapuló mintaátlagtól.
- Annak a valószínűségét, hogy az egyes mérési eredmény egy adott határon belül mennyire közel esik az átlagértékhez a normális eloszlási görbéből határozhatjuk meg. Ha a számított, vagy mért érték  $N$  értékét vesszük átlagértéknek, akkor standard deviáció ( $s$  vagy  $\sigma$ ) értékét **ennek négyzetgyökével számítjuk:**

$$s = \sqrt{N}$$

- Ebben az esetben 68% a valószínűsége annak, hogy az átlagérték, a mért érték  $\pm 1s = \pm \sqrt{N}$  tartományán belül van.
- A százalékos hibát pedig a relatív szórás (V,CV) értékével jellemzzük:

$$\%hiba = \pm \frac{\sqrt{N}}{N} \times 100\%$$

## Számlálási statisztika– precizitás

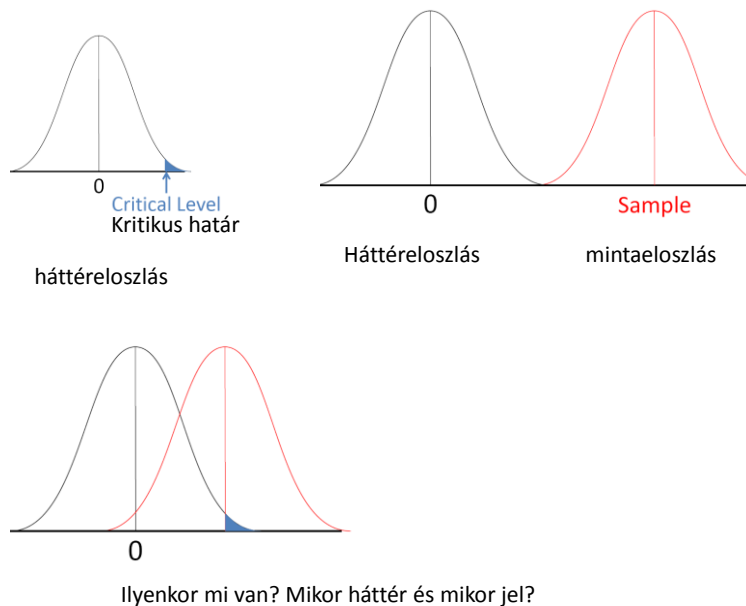
- A gyakorlatban mennyire jó a „jó mérési eredmény”?
  - A relatív szórás számítása mutatja, hogy növekvő beütésszámmal nő a mérés precizitása, azaz csökken relatív szórás.
  - A relatív szórás képlet szerint 68% annak a valószínűsége, hogy a valódi érték az egyedi mért érték **±** egy standard deviációs sávjában van. Más szóval a **68%-os konfidencia Intervallumban** található.
  - Ez a becslés általános esetben megfelelő precizitású.
- Nagyobb precizitású követel **± 1,96 standard deviáció):**  $\%hiba = \frac{1.96\sqrt{N}}{N} \times 100\%$  **konfidencia Intervallummal**
- Kritikus esetben, **99%-os konfidencia intervallum** mellett **(± 2,58 standard deviáció):**  $\%hiba = \frac{2.58\sqrt{N}}{N} \times 100\%$



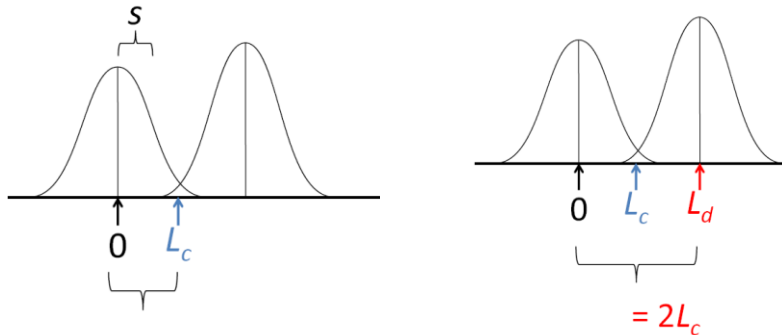
### Számlálási statisztika– példa

Minta Counts, N	konfidencia $\sqrt{N}$	Intervallum hiba becslés		
		68% k.i. $\sqrt{N} / N$	95% k.i. $1.96 \sqrt{N} / N$	99% k.i. $2.58 \sqrt{N} / N$
20	4.5	0.224	0.438	0.577
50	7.1	0.141	0.277	0.365
100	10.0	0.100	0.196	0.258
200	14.1	0.071	0.139	0.182
1,000	31.6	0.032	0.062	0.082
5,000	70.7	0.014	0.028	0.036
10,000	100.0	<b>0.010</b>	0.020	0.026
40,000	200.0	0.005	<b>0.010</b>	0.013
70,000	264.6	0.004	0.007	<b>0.010</b>

### Számlálás kisaktivitások esetén



### Kétféle küszöbértéket definiálhatunk ( $L_c$ és $L_D$ )



Ha a mért érték nagyobb, mint adott kritikus érték ( $L_c$ ), akkor 95%-os valószínűséggel nem háttér, hanem jelenlévő plusz radioaktivitás!

Ha annak a valószínűsége, hogy egy háttér értéket hibásan jelnek veszünk 5%, és annak a valószínűsége, hogy egy jelet hibásan háttérnek veszünk ugyancsak 5%, akkor  $L_D$  kimutatási küszöb értéke:  $L_D = 2L_c$

### Számlálás kisaktivitások esetén

A mérési gyakorlatban gyakran előfordul, hogy a mért beütések ( $N$ ) száma, illetve a mért intenzitás ( $N/t$ ) eléggé kicsiny és átlaguk közel esik a háttér átlagához ( $N_h, N_h/t$ ). Felmerül a kérdés mikor és mekkora hibával mondhatjuk, hogy a mérések átlaga eltér a háttér átlagától jelentősen és nem háttér, hanem valós jel?

Ennek eldöntésére két jellemzőt használhatunk, a **detektálási szintet** (decision level, detection level)  $DL=L_c$  értékét, vagy a **kimutatási határt** (detection level, Lower Limit of detection)  $LLD=L_D$  értékét. Mindkettő megadható beütésszámként ( $N$ ), mért intenzitásként ( $I=N/t$ ), illetve aktivitásként ( $A$ ) is.  $L_c$  értéke a mért adatot minősíti, míg  $L_D$  értéke a mérőberendezést.

#### $L_c$ alkalmazása

Mért beütésszám, intenzitás minősítéséhez alkalmazzuk. Ha a háttérrel korrigált nettó beütésszám értéke 95%-os megbízhatósággal kisebb, mint  $L_c$  értéke, 5%-os hiba mellett megállapíthatjuk, hogy háttérrel mértünk és nincs jelen valódi sugárforrás.

$$N_{\text{nettó}} < L_c \text{ a mért beütésszám háttér}$$

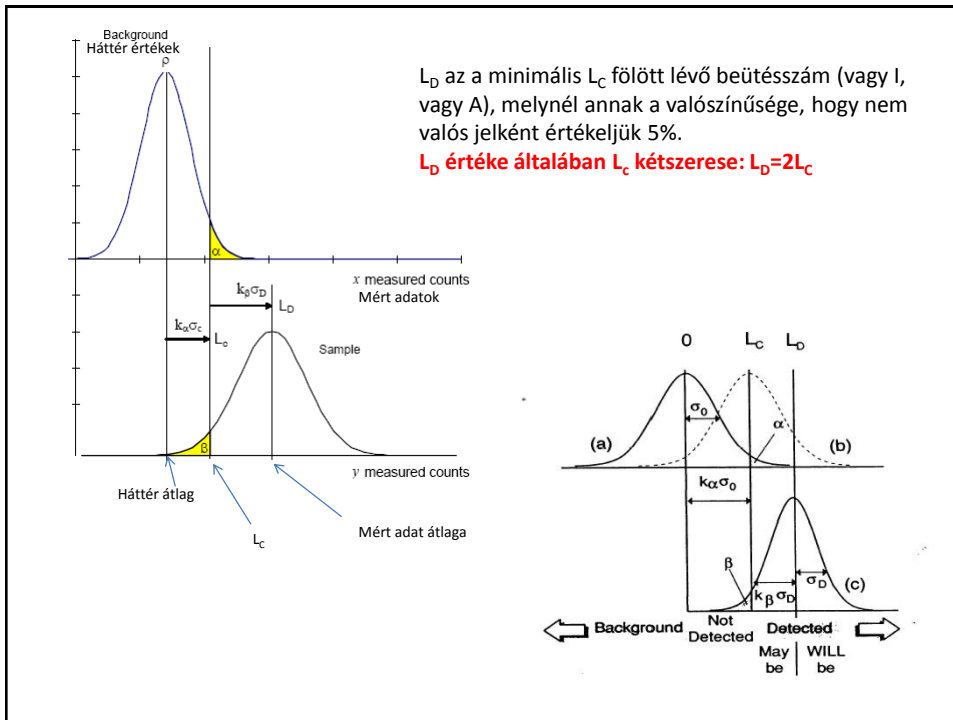
$$N_{\text{nettó}} > L_c \text{ a mért beütésszám valós jel}$$

#### $L_D$ alkalmazása

Bár a mérőkészülék által még éppen detektálható érték meghatározására szolgál (kimutatási határ), de viszonyítható egy mért értékhez is,

$$N_{\text{nettó}} < L_D \text{ a mért beütés már jelként nem mutatható ki}$$

$$N_{\text{nettó}} > L_D \text{ a mért beütésszám detektálható valós jel}$$



### $L_C$ , $L_D$ , MDA, MDC

Ha a háttérmérés átlagához közeleső, nullánál nagyobb beütésszámokat mérünk, felmerül a kérdés, ha nincs valódi radioaktív sugárforrás jelen és a mért beütésszámot hibásan jelnek vesszük (elsőfajú hiba), illetve ha valódi radioaktív sugárforrás van jelen és a mért beütésszámot hibásan háttérként értékeljük (másodfajú hiba), hogyan tudjuk ezen hibák előfordulási valószínűségét csökkenteni? Az első esetben az  $L_C$  kritikus detektálási szint (mért intenzitás!), a második esetben  $L_D$  minimálisan kimutatható (szignifikáns) aktivitási szint (mért intenzitás!), paraméterek használhatók fel. Ha a két hiba előfordulási valószínűsége azonos és a háttér értéke nem ismert,  $L_C$ , és  $L_D$  értéke számítható:

$$L_C = k \cdot \sigma_{\text{háttér}}$$

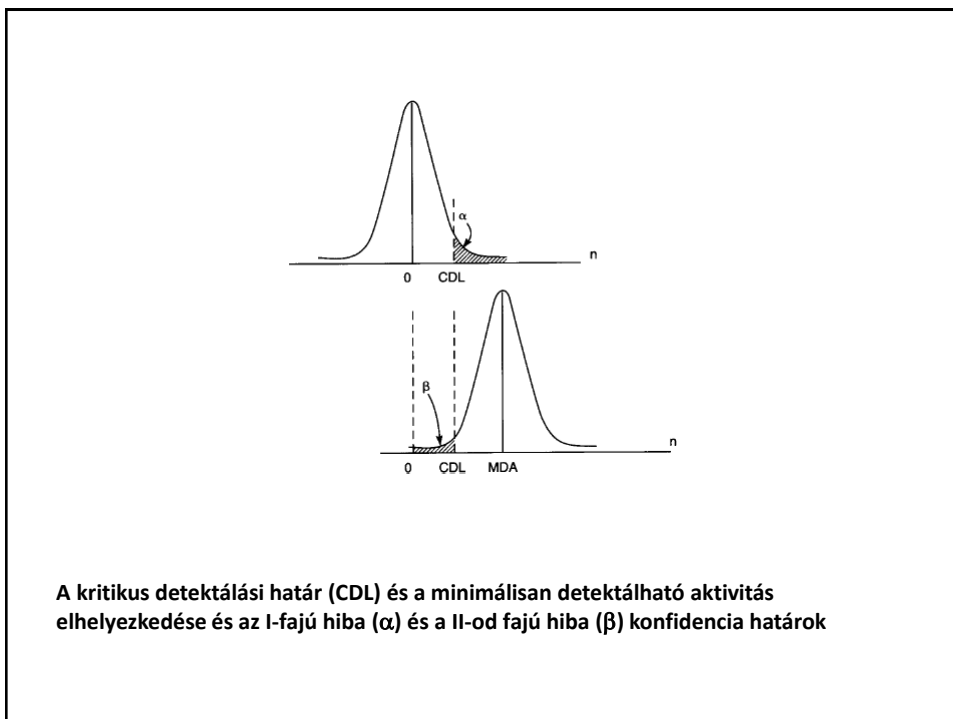
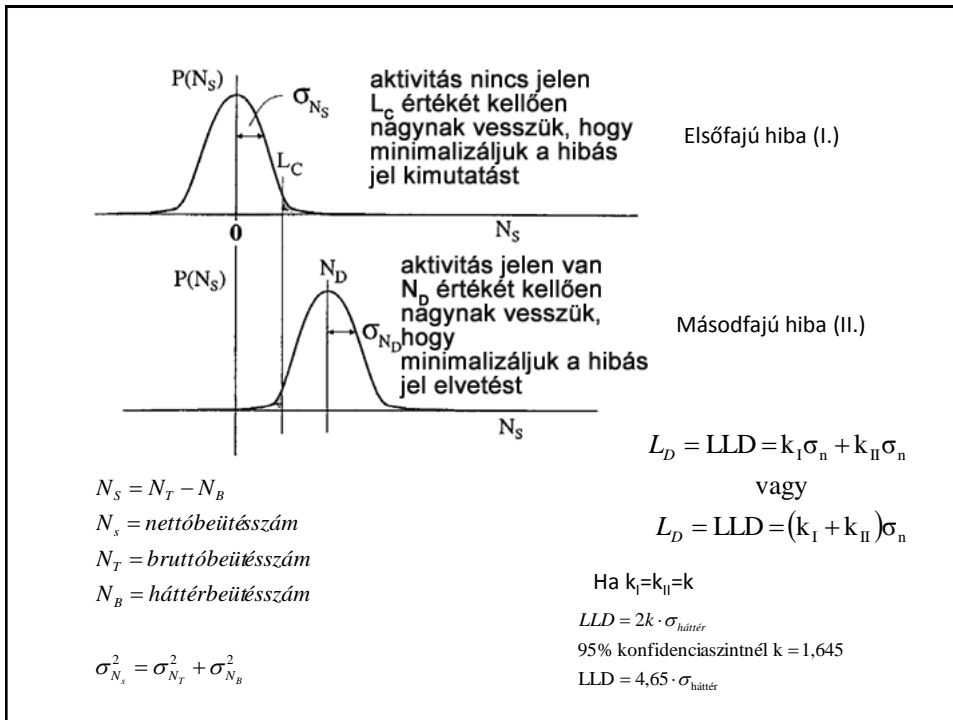
$$L_D = k^2 + 2k \cdot \sigma_{\text{háttér}}$$

Ha 5% az elsőfajú és 5% a másodfajú hiba elkövetési valószínűsége, azaz 95%-os a megbízhatóság (konfidencia), akkor a normális eloszlás szerint  $k=1,645$  és  $L_C$ , valamint  $L_D$  értéke:

$$L_C = 1,645 \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{t_{\text{háttér}}} + \frac{I_{\text{bruttó}}}{t_{\text{bruttó}}}}$$

$$L_D = 2,71 + 3,29 \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{t_{\text{háttér}}} + \frac{I_{\text{bruttó}}}{t_{\text{bruttó}}}}$$

$k$ - az első és másodfajú hiba valószínűségeihez tartozó szigma száma (5% → 95% esetén 1,645)



Az  $L_D$  értéke az előzetesen becsült minimális szignifikáns aktivitás értéke, melyet a készülék 100 esetben 95-ször nettó beütésszámként detektál és 5%-ban hibásan háttérnek tekint. Ez a készülék detektálási lehetősége. Az  $L_D$  95%-os megbízhatósága mellett a kritikus detektálási határ,  $L_C$  valószínűsége 5%, azaz 100 mérésből 5 esetben a sugárforrás hiányában mért értéket jelnek veszi.  $L_C$  értékét közvetlen mérések esetén kell alkalmazni. Bármilyen mért jel e fölött jelnek tekinthető.

Ha a minta bruttó beütésszám és a háttér beütésszám mérési ideje egyezik, azaz  $t_{\text{háttér}} = t_{\text{bruttó}} = t$ , akkor a kifejezések egyszerűsödnek:

$$L_C = 2,32 \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{t}} \quad (1,645 \cdot 2^{0,5} = 2,32)$$

$$L_D = 2,71 + 4,65 \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{t}} \quad (3,29 \cdot 2^{0,5} = 4,65)$$

A kritikus detektálási küszöb ( $L_C$ ) értékét sugárszint mérésnél alkalmazzuk, ha mért érték ennél nagyobb, akkor a minta radioaktív 95%-os megbízhatósággal.

A minimális szignifikáns aktivitási szint, vagy detektálási küszöb (LLD-Lower Limit of Detection), vagy minimálisan detektálható aktivitás (MDA-Minimum Detectable Activity) értékét a minta mérése előtt, a priori határozzuk meg. Általában kibocsátási határok méréséhez szükséges minimális mérési idő meghatározásához használják.

$L_D = \text{LLD}$  értékéhez két 95%-os konfidenciaszint kapcsolódik:

1. 5% kockázata annak, hogy sugárforrás hiányában is nettó beütésszámot kapjunk
2. 5% kockázata annak, hogy az LLD értékével azonos beütésszámot hibásan háttérnek tekintjük

Tehát az LLD két 95%-os konfidenciaszintet kapcsol össze!!!

Példa: Háttérrel mértek 50 percig és 16 beütést kaptak. Számítsa ki 0,5 perces mintamérési idő esetére a kritikus detektálási határt ( $L_C$ ) és a minimális szignifikáns aktivitás szintet ( $L_D$ ) cpm-ben.

$$L_C = 1,645 \sqrt{\frac{0,32}{50} + \frac{0,32}{0,5}}$$

$$L_C = 1,645 \sqrt{0,0064 + 0,64}$$

$$L_C = 1,645 \sqrt{0,6464}$$

$$L_C = 1,32 \text{ cpm}$$

$$L_D = 2,71 + 3,29 \sqrt{\frac{0,32}{50} + \frac{0,32}{0,5}}$$

$$L_D = 2,71 + 3,29 (0,804)$$

$$L_D = 5,36 \text{ cpm}$$

$L_D$  minimálisan detektálható szignifikáns aktivitási szint mért intenzitásban (cps, cpm) adja meg a kritikus értéket. Ennek ismeretében a minimálisan detektálható szignifikáns aktivitás (MDA, Bq-ben) is számítható a detektálási hatásfok ( $\varepsilon$ ), a minta előkészítés során kinyert radioaktivitás aránya (P), a sugárzás önabszorpciójának aránya (Ad) és a mérés során fellépő visszaszórás aránya (B) ismeretében. Általában P, Ad és B paraméterek értéke 1 és az aktivitás számításához csak a detektálási hatásfok szükséges. MDA számítható így különböző háttér és mintamérési idők esetén:

$$MDA(Bq) = \frac{2,71 + 3,29 \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{t_{\text{háttér}}} + \frac{I_{\text{háttér}}}{t_{\text{bruttó}}}}}{\varepsilon}$$

Ha a két mérési idő egyezik, azaz  $t_{\text{háttér}} = t_{\text{bruttó}} = t$ . akkor:

$$MDA(Bq) = \frac{2,71 + 4,65 \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{t}}}{\varepsilon \cdot t}$$

MDA ismeretében számítható a minimális detektálható koncentráció (MDC) értéke is, ha MDA értékét elosztjuk a minta tömegével, vagy térfogatával.

#### További információ (nem kötelező)

A detektálási küszöbértékeket a háttér számlálási sebességével fejezhetjük ki. A *minimális detektálható aktivitás* értékét (minimum detectable activity-MDA) a minta beütésszám mérési idejével azonos ideig mért háttér beütésszám szórásának háromszoros értékével fejezzük ki. Az MDA értéknél magasabb mért beütésszám 99,9%-os konfidencia szinten állapítja meg, hogy ez a beütésszám valószínűleg radioaktivitást fejez ki.

$$MDA = \gamma \cdot 3 \cdot s_{\text{háttér}} = \gamma \cdot 3 \cdot \sqrt{\frac{N_{\text{háttér}}}{T_{\text{háttér}}^2}} = \gamma \cdot 3 \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{T_{\text{háttér}}}}$$

ahol  $\gamma$  korrekciós tényező ( $\gamma = \frac{1}{(\varepsilon \cdot P \cdot Ad \cdot B)}$ )

A detektálási küszöb pontosabban definiálható, melyben figyelembe vesszük annak a kockázatnak a valószínűségét, hogy jelet detektálunk amikor nincs jel (elsőfajú hiba) és annak a kockázatnak a valószínűségét is, hogy nem detektálunk jelet, amikor pedig van jel (másodfajú hiba).

Definiálták a *minimálisan szignifikáns aktivitást* (minimum significant activity, MSA) és a *minimálisan detektálható valódi aktivitást* (minimum detectable true activity, MDTA). Az első jellemző az olyan mérésre vonatkozik, melyben nullánál nagyobb aktivitás értéket tudunk mérni, a második pedig arra a valódi aktivitás minimumra vonatkozik, melyet még adott konfidencia szinten detektálni tudunk. Két lehetséges mérési helyzet lehetséges: az első esetben a háttér beütésszám értékét előzetesen pontosan ismerjük, a második esetben ennek pontos értéke előre nem ismert. A legtöbb mérő berendezésre az első eset alkalmazható. Az első esetre definiálható MSA és MDTA értéke, mint:

$$MSA = \gamma \cdot K \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{T_{\text{háttér}}}} \quad \text{és} \quad MDTA = \gamma \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{T_{\text{háttér}}}} [K_A + K_B \cdot \sqrt{1 + \frac{K_A}{\sqrt{I_{\text{háttér}} \cdot T_{\text{háttér}}}} + \frac{K_B^2}{4I_{\text{háttér}} \cdot T_{\text{háttér}}} + \frac{K_A^2}{2\sqrt{I_{\text{háttér}} \cdot T_{\text{háttér}}}}}]$$

$$\text{ha } \frac{K_A + K_B}{\sqrt{I_{\text{háttér}} \cdot T_{\text{háttér}}}} \ll 1 \text{ akkor } MDTA \cong \gamma \cdot (K_A + K_B) \cdot \sqrt{\frac{I_{\text{háttér}}}{T_{\text{háttér}}}}$$

ahol  $K_A$  értéke az elsőfajú hiba elkövetésének valószínűségétől,  $K_B$  értéke pedig a másodfajú hiba elkövetésének valószínűségétől függő érték, melyeket normális valószínűségi eloszlás esetére a következő táblázatban mutatunk be.

Annak a valószínűsége, hogy elkerüljük az elsőfajú és/vagy másodfajú hibát (%)	$K_A$ és/vagy $K_B$ értéke
99.9	3.00
99.0	2.33
97.5	1.96
95.0	1.64
90.0	1.28

Ha a hibás aktivitás mérés elkerülésének valószínűsége 99,9%, akkor  $K_A=3$  és MSA értéke megegyezik MDA értékével.

Példa

Az előző példa adatai alapján:

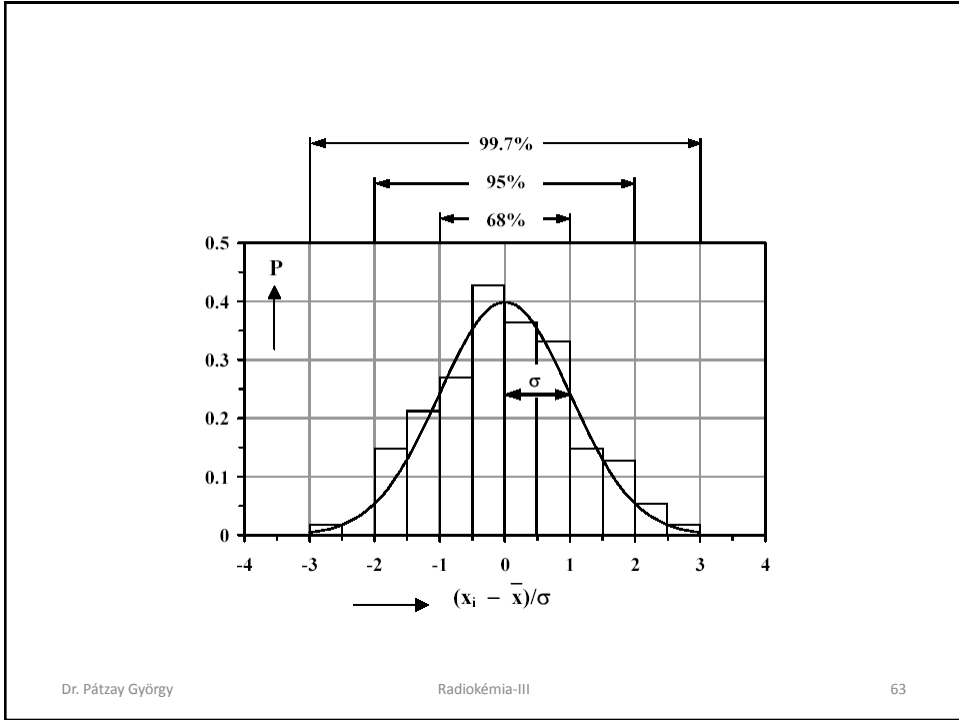
$$MBA = 3 \left( \frac{1 \text{ Bq} / 60 \text{ dpm}}{0,32 \text{ beütés} / \text{bomlás}} \right) \sqrt{\frac{10 \text{ cpm}}{200 \text{ min}}} = 0,03 \text{ Bq}$$

Ha úgy az elsőfajú, mint a másodfajú hiba elkerülésének valószínűségét 97,5%-nak választjuk, akkor  $K_A=K_B=1,96$  akkor MSA értéke:

$$MSA = 1,96 \left( \frac{1 \text{ Bq} / 60 \text{ dpm}}{0,32 \text{ beütés} / \text{bomlás}} \right) \sqrt{\frac{10 \text{ cpm}}{200 \text{ min}}} = 0,02 \text{ Bq}$$

Mivel pedig:  $\frac{1,96 + 1,96}{\sqrt{(10 \text{ cpm})(200 \text{ min})}} = 0,088 \ll 1$  így MDTA értéke:

$$MDTA = (1,96 + 1,96) \left( \frac{1 \text{ Bq} / 60 \text{ dpm}}{0,32 \text{ beütés} / \text{bomlás}} \right) \sqrt{\frac{10 \text{ cpm}}{200 \text{ min}}} = 0,05 \text{ Bq}$$



## Confidence Intervals

A histogram representing a normal distribution. The x-axis is labeled  $x$  and ranges from 0 to 40. The y-axis is labeled  $P(x)$  and ranges from 0 to 0.08. The mean  $\bar{x}$  is approximately 27.5. Two vertical lines mark the standard deviation intervals  $(\bar{x} - \sigma)$  and  $(\bar{x} + \sigma)$ . The area between these two lines is shaded.

Interval about measurement	Probability that mean is within interval (%)
$\pm 0.674\sigma$	50.0
$\pm 1.0\sigma$	68.3
$\pm 1.64\sigma$	90.0
$\pm 1.96\sigma$	95.0
$\pm 2.58\sigma$	99.0
$\pm 3.0\sigma$	99.7

Dr. Pátzay György Radiokémia-III 64



**A Summary of Units and quantities for radioactivity and dose of radiation.**

Quantity	Symbol	SI unit	Cgs unit	Conversion factors
Activity	$A$	Bq	Ci, dps	1 Bq = 1 dps; 1 Ci = $3.7 \times 10^{10}$ Bq
Exposure dose	$X$	C/kg	R	1 C kg <sup>-1</sup> = 3876 R
Absorbed dose	$D$	Gy (J/kg)	rad	1 Gy = 100 rad = $6.24 \times 10^{15}$ eV/g
Equivalent dose $QD$	$H$	Sv (Q*Gy)	rem	1 Sv = 100 rem

Abbreviations: Bq, becquerel; Ci, curie; C, coulomb; R, roentgen; Gy, gray; Sv, sievert; dps disintegration per second (After Tabata, 1991).

1 Gy = 100 rad  
1 Sv = 100 rem  
1 Sv =  $Q \times 1$  Gy  
1 rem =  $Q \times 1$  rad

**Modifiers of the unit curie (Ci =  $3.7 \times 10^{10}$  Bq)**

MCi	Megacurie	$10^6$ Ci
KCi	Kilocurie	$10^3$ Ci
mCi	Millicurie	0.001 Ci
μCi	Microcurie	37,000 Bq
nCi	Nonocurie	37 Bq
pCi	Picocurie	0.037 Bq