

## Cursul 13.1 Dezintegrarea radioactivă

### Legea dezintegrării radioactive

Am vazut în capitolele anterioare că există mulți izotopi, naturali sau artificiali care se dezintegrează emițând particule  $\alpha$  (nucleele de  ${}^4_2\text{He}$ ),  $\beta$  (electroni  $\beta^-$  sau pozitroni  $\beta^+$ ) sau  $\gamma$  (cuante electromagnetice cu cea mai mare energie). Dacă presupunem că într-un material radioactiv exista la un moment dat un număr  $N$  de nuclee care se pot dezintegra, și dacă într-un interval de timp  $dt$ , se dezintegrează un număr  $dN$  de nuclee atunci se poate pornii de la relația:

$$dN = -\lambda N dt, \quad (1)$$

unde  $\lambda$  este constanta de dezintegrare care caracterizează viteza de dezintegrare și care este specifică fiecărui material. Semnul minus din ec. (1) apare datorită faptului că numărul de nuclee scade în urma dezintegrării. De aici prin separarea variabilelor și integrare:

$$\frac{dN}{N} = -\lambda dt \Rightarrow \int_{N(0)}^{N(t)} \frac{dN}{N} = \int_0^t -\lambda dt \Rightarrow \ln \left[ \frac{N(t)}{N(0)} \right] = -\lambda t, \quad (2)$$

unde  $N(0)$  este numărul de nuclee radioactive inițial, se poate obține legea de dezintegrare radioactivă:

$$N(t) = N(0)e^{-\lambda t}, \quad (3)$$

#### Activitatea unei surse radioactive

Activitatea unei surse radioactive reprezintă numărul de nuclee care se dezintegrează în unitatea de timp. Se notează cu  $\Lambda$  și este proporțională cu numărul de nuclee existente la un moment dat și depinde de tipul de izotop prin constanta de dezintegrare,  $\lambda$ :

$$\Lambda = \left| \frac{dN}{dt} \right| = \lambda N. \quad (4)$$

Activitatea unei surse radioactive,  $\Lambda$ , are sensul de viteză de dezintegrare și are ca unitate de măsură, în sistemul internațional, Becquerel-ul (Bq):

$$[\Lambda]_{SI} = \text{Bq} \quad \text{și} \quad 1\text{Bq} = 1 \text{ dez}/s \quad (5)$$

Un Bq reprezintă activitatea unui radionuclid care se transformă în mod spontan o singură dată pe secundă. Unitatea de măsură mai veche, utilizată și în prezent, este Curie-ul (Ci):

$$1\text{Ci} = 3.7 \times 10^{10} \text{ Bq} \quad (6)$$

și este activitatea unui gram de Radium.

Activitatea unei surse radioactive nu este constantă în timp. Se poate arata (pornind de la ec. 4) că activitatea unei surse radioactive scade în timp după aceeași lege dată de legea de dezintegrării radioactive:

$$\Lambda(t) = \lambda N(t) \xrightarrow{\text{folosind ec. (3)}} \Lambda(t) = \lambda N(0)e^{-\lambda t} \quad (7)$$

și în final, dacă se consideră activitatea inițială a sursei:

$$\Lambda_0 = \lambda N(0), \quad (8)$$

Se obține:

$$\Lambda(t) = \Lambda_0 e^{-\lambda t}. \quad (9)$$

O relație asemănătoare se poate scrie pentru masa unui material radioactiv. Astfel, dacă considerăm că  $m_0$  este masa unui singur nuclid atunci masa materialului radioactiv (format dintr-un singur tip de izotopi) putem scrie o relație asemănătoare pentru masă:

$$M = m_0 N \Rightarrow M(t) = M_0 e^{-\lambda t}. \quad (10)$$

## Timpul de înjumătățire

*Definiție:* timpul de înjumătățire,  $T_{1/2}$  este timpul în care numărul de nuclee se reduce la jumătate:

$$N(T_{1/2}) = \frac{N(0)}{2}. \quad (11)$$

De unde folosind legea dezintegrării radioactive dată de ecuația (3) obținem relațiile:

$$N(0)e^{-\lambda T_{1/2}} = \frac{N(0)}{2} \Rightarrow e^{-\lambda T_{1/2}} = 2^{-1}, \quad (12)$$

și prin logaritmare se obține:

$$\ln(e^{-\lambda T_{1/2}}) = \ln(2^{-1}) \Rightarrow -\lambda T_{1/2} = -\ln(2) \Rightarrow \lambda T_{1/2} = \ln(2), \quad (13)$$

iar în final se obține timpul de înjumătățire invers proporțional cu constanta de dezintegrare:

$$T_{1/2} = \frac{\ln(2)}{\lambda} = \frac{0.693}{\lambda}, \quad (14)$$

## Timpul mediu de viață, $\tau$

Timpul de înjumătățire nu este și timpul mediu de viață a unui izotop, dar este strâns legat de acesta. Astfel timpul mediu de viață se poate defini ca o integrală considerată din timp după născutul de nucleu, de la  $N(0)$  până la 0:

$$\tau = \frac{1}{N(0)} \int_{N(0)}^0 t dN. \quad (15)$$

Pentru calculul integralei vom folosi de definiția dată de ecuația (1) și vom face o schimbare de variabilă de la numărul de nucleu la timp. Vom folosi și perechile de condiții la limită (la  $t = 0$ ;  $N = N(0)$ ) și (la  $t = \infty$ ;  $N = 0$ ):

$$\tau = \frac{-1}{N(0)} \int_0^{\infty} -\lambda N(t) t dt, \quad (16)$$

de unde utilizând legea de dezintegrare radioactivă dată de ecuația (3) se obține:

$$\tau = \frac{1}{N(0)} \int_0^{\infty} \lambda N(0) t e^{-\lambda t} dt = \int_0^{\infty} t e^{-\lambda t} (\lambda dt) = \frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} (\lambda t) e^{-\lambda t} (\lambda dt). \quad (17)$$

Iar în final se poate face o nouă schimbare de variabilă:

$$x = \lambda t, \quad (18)$$

cu perechile de condiții la limită (la  $t = 0$ ;  $x = 0$ ) și (la  $t = \infty$ ;  $x = \infty$ ), de unde se obține:

$$\tau = \frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} x e^{-x} dx, \quad (19)$$

și pentru că:

$$\int_0^{\infty} x e^{-x} dx = 1, \quad (20)$$

se obține expresia timpului mediu de viață:

$$\tau = \frac{1}{\lambda}. \quad (21)$$

Între timpul de înjumătățire  $T_{1/2}$ , timpul de viață  $\tau$  și constanta de dezintegrare există relațiile:

$$T_{1/2} = \frac{\ln(2)}{\lambda} = \ln(2) \frac{1}{\lambda} \Rightarrow T_{1/2} = \ln(2) \tau \text{ și } \tau = \frac{T_{1/2}}{\ln(2)} \text{ sau } \tau = 1.443 T_{1/2}. \quad (22)$$

Din ecuația (22) se observă că timpul mediu de viață a unui izotop radioactiv este mai mare ca timpul de înjumătățire  $T_{1/2}$  cu un factor de 1.443.

### Bibliografie

1. Valdimir Znamirovski, Note de curs, 1995
2. Prof. Dr. Grigore Damin, UBB, Note de curs Online, (Curs de Fizica Nucleara)  
<http://www.phys.ubbcluj.ro/~grigore.damian/lectures.html>.
3. Simona Cornelia Nicoara, Fizica Mediului si Habitatului, Ed. Risoprint 2002.
4. Onuc Cozar, Note de curs, 1996.