Pierwsza eksperymentalna obserwacja procesu wzbudzenia jądra atomowego poprzez wychwyt elektronu do powłoki elektronowej atomu





NARODOWE CENTRUM BADAŃ JĄDROWYCH ŚWIERK

Plan prezentacji



- Wprowadzenie
- Wcześniejsze próby obserwacji procesu NEEC
- Eksperyment w Argonne National Laboratory
- Podsumowanie





Wprowadzenie – odkrycie procesu konwersji wewnętrznej

Jądrowy proces konwersji wewnętrznej został zaobserwowany po raz pierwszy w roku 1911 przez Baeyer et al. podczas pomiarów energii elektronów pochodzących z rozpadów jądrowych.

Odkrycie umożliwiło określanie energii rozpadów jądrowych zanim rozwinięto metody scyntylacyjne (1948). Odkrycie wymusiło także dalsze badania dotyczące charakteru procesu konwersji wewnętrznej:

- Czy emitowane elektrony pochodzą z wnętrza jądra czy też z powłok atomowych?
- W jaki sposób proces konwersji wewnętrznej powiązany jest z innymi procesami jądrowymi, w szczególności z rozpadem gamma?

Baeyer, O., O. Hahn and L. Meitner, Physik. Z. <u>12</u>, 273 (1911).





Wprowadzenie –współczynnik konwersji wewnętrznej

Ellis et al. w latach 20 ubiegłego wieku po raz pierwszy wyznaczyli współczynnik konwersji (dla radu) czyli prawdopodobieństwo zajścia procesu konwersji wewnętrznej względem rozpadu gamma.

$$\boldsymbol{\alpha}^{:} = \frac{N_{e}}{N_{Y}}$$

W kolejnych latach znajomość procesu konwersji wewnętrznej wykorzystano m. in. w badaniach reakcji jądrowych, wzbudzeń Coulombowskich czy spontanicznego rozszczepienia.

Ellis, C. D. and W. A. Wooster, Proc. Roy. Soc. (London) A114, 276 (1927).





Wprowadzenie –konwersja wewnętrzna

- Konwersja wewnętrzna to de-ekscytacja jądra atomowego, która konkuruje z emisją gamma
- Występuje po rozpadzie beta lub alfa, który pozostawia jądro atomowe w stanie wzbudzonym
- Konwersja wewnętrzna może być postrzegana jako absorpcja wirtualnego fotonu przez elektron z danej powłoki atomowej K, L lub wyższej, który następnie wyrzucany jest z atomu z energią



www.radioactivity.eu.com





Wprowadzenie –konwersja wewnętrzna

Współczynniki konwersji:

- wzrastają wraz ze wzrostem liczby atomowej Z,
- wzrastają wraz rosnącą multipolowością przejść gamma,
- zmniejszają się wraz ze wzrostem energii przejścia,
- zmniejszają się wraz ze wzrostem głównej liczby kwantowej n_i powłoki elektronowej, z której zostaje wyrzucony elektron.



BAND et al., At. Data Nucl. Data Tables 2002



Jacek Rzadkiewicz

10³



Wprowadzenie –konwersja wewnętrzna

Współczynniki konwersji zależą również od stanu ładunkowego atomu (jonu).

| charge state | es. | | | | | |
|--------------|------------------------|--------------------|------------------------|---------------|------------------------|--------------------|
| Charge | α_k^Q | | | α | 2 | |
| state | Calc.d | Calc. ^e | Exp. ^b | Exp. c | Calc. ^d | Calc. ^e |
| 0 | 11.985(7) ^a | | 13.912(1) ^a | | 13.912(1) ^a | |
| 44 | | | | ~13 | 13.2 | |
| 45 | 0 | 5.9 | | ≥13 | 1.8 | 7.5 |
| 46 | 0 | 0.6 | ≥13 | 11±2 | 1.7 | 2.3 |
| 47 | 0 | 0.20 | 2.7±0.5 | 2.7 ± 0.2 | 1.6 | 1.8 |
| 48 | 0 | 0 | 1.0 ± 0.2 | 1.0 ± 0.2 | 1.1 | 1.0 |

TABLE III. Internal conversion coefficients of the first excited nuclear state of ¹²⁵Te for various ionic



Rozkład stanów ładunkowych jonów po przejściu przez tarczę Th 1 mg/cm2.

ATTALLAH et al. PRC 1997





W roku 1976 Goldanskii i Namiot po raz pierwszy sformułowali przewidywania dotyczące istnienia procesu odwrotnego do procesu konwersji wewnętrznej. Przewidywali oni, że w wyniku wychwytu elektronu do powłoki elektronowej atomu może następować rezonansowe wzbudzenie stanów jądrowych (*ang. Nuclear Excitation by Electron Capture, NEEC*), w szczególności wzbudzenie stanów podstawowych i stanów izomerycznych.

Przewiduje się, że proces NEEC w środowisku plazmy astrofizycznej może wzbudzać długożyciowe stany izomeryczne do stanów krótkożyciowych i w ten sposób redukować występowanie danych izotopów we wszechświecie.







Goldanskii i Namiot zaproponowali przeprowadzenie obserwacji procesu NEEC w środowisku plazmy laserowej $n_e=10^{24}$ cm⁻³, $T_e=50-100$ eV

Oszacowali, że dla wyładowania lasera o energii 10 J i czasu wyładowania 10⁻⁹ s prawdopodobieństwo zajścia procesu NEEC wynosi ~3 x 10⁻¹⁴







W latach 1979-1992 przeprowadzono serie eksperymentów plazmowych, w których próbowano doprowadzić do populacji stanów wzbudzonych w ²³⁵U

| Izawa et al. [3] | Arutyunan <i>et al. A</i> [4] | Arutyunan <i>et al. B</i> [5] | Bounds and Dyer [6] |
|--|---|---|---|
| CO ₂ laser | CO ₂ laser | 500 keV <i>e</i> ⁻ beam 150 kA | CO ₂ laser |
| 1 J, 100 ns | 5 J, 200 ns | | 150 mJ, 35 μ s + = 10 ¹⁵ W cm ⁻² 700 fs 5 eV |
| $\approx 100 \text{ eV}$ $\approx 10^{19}$ $\langle \sigma_N v_e \rangle$ $\approx 10^{-20} \text{ cm}^3 \text{ s}^{-1}$ ≈ 1 | $\sigma_N < 10^{-32} \text{ cm}^2$ $< 10^{-5}$ | $\approx 20 \text{ eV}$ $3-30 \times 10^{19}$ σ_N $\approx 5 \times 10^{-32} \text{ cm}^2$ $\approx 3 \times 10^{-5}$ | $\lambda_{ex} < 6 \times 10^7 \text{ s}^{-1}$ < 6×10^7 |
| | Izawa et al. [3] CO ₂ laser 1 J, 100 ns $\approx 100 \text{ eV}$ $\approx 10^{19}$ $\langle \sigma_N v_e \rangle$ $\approx 10^{-20} \text{ cm}^3 \text{ s}^{-1}$ ≈ 1 | Izawa Arutyunan et al. [3] et al. A [4] CO ₂ laser CO ₂ laser 1 J, 100 ns 5 J, 200 ns $= 100 \text{ eV}$ $= 10^{19}$ $\langle \sigma_N v_e \rangle$ $= 10^{-20} \text{ cm}^3 \text{ s}^{-1} \qquad \sigma_N < 10^{-32} \text{ cm}^2$ $= 1 \qquad < 10^{-5}$ | IzawaArutyunanArutyunanet al. [3]et al. A [4]et al. B [5]CO2 laserCO2 laser500 keV e ⁻ beam1 J, 100 ns5 J, 200 ns= 100 eV= 20 eV= 10 ¹⁹ $3-30 \times 10^{19}$ $\langle \sigma_N v_e \rangle$ σ_N = 10 ⁻²⁰ cm ³ s ⁻¹ $\sigma_N < 10^{-32} cm^2$ = 1 $< 10^{-5}$ $= 3 \times 10^{-5}$ |

TABLE I. Summary of experiments investigating the excitation of the isomeric state ^{235m}U in a plasma.



NARODOWE

HARSTON and CHEMIN PRC 1999



HARSTON and CHEMIN (PRC 1999) pokazali, że dominującym mechanizmem populacji stanu izomerycznego ^{235m}U nie jest proces NEEC

| Conditions | NEET | NEEC | Inelastic scattering | Photoexcitation |
|-----------------------------|---------------------|------------|----------------------|-----------------|
| Plasma $T = 100 \text{ eV}$ | $10^{-6} - 1$ | 10^{-11} | 10^{-16} | $< 10^{-17}$ |
| Plasma $T = 20 \text{ eV}$ | $10^{-9} - 10^{-4}$ | 10^{-11} | 10^{-17} | $< 10^{-17}$ |
| 500 keV e^- beam | | | 10^{-7} | $< 10^{-7}$ |



ARODOWI

HARSTON and CHEMIN PRC 1999



W roku 2004 Morel et al. przeprowadzili eksperyment na spektrometrze LISE w Ganil, w którym podjęto próbę obserwacji procesu K-NEEC w jądrze ⁵⁷Fe podczas penetracji jonu Fe²⁶⁺ w krzemie (Si)







BADAŃ JADROWYCH

WIFRK

Morel et al., Nucl. Phys. A (2004)



W roku 2002 Zadernovsky i Carroll rozważali 'wyzwolenie' (triggering) stanu izomerycznego jądra ^{242m}Am poprzez różne procesy fizyczne m.in. NEEC i NEET.





Zadernovsky and Carroll., Hyperfine Interactions (2002)



W roku 2007 Palffy et al., pokazali że proces NEEC może być efektywnym sposobem 'wyzwalania' (triggering) stanów izomerycznych przy odpowiednich warunkach atomowych.

| TABLE II. | Total | reso | nance | strength | s S | for | NEE | C and | х-гау |
|--------------|---------|-------|--------|----------|-----|-------|-------|---------|---------|
| triggering o | f ison | iers. | NEEO | C occurs | in | the | nlj | orbital | . The |
| continuum e | lectror | i ene | rgy at | the reso | nan | ce is | den (| oted by | E_c . |

| $^{A}_{Z}X$ | nl_j | E_c (keV) | $S_{\text{NEBC}}^{I \rightarrow F}$ (b eV) | $S_{x \text{ ray}}^{I \rightarrow F} (b \text{ eV})$ |
|---------------------------------|------------|-------------|--|--|
| 93 ₄₂ Mo | $3p_{3/2}$ | 2.113 | $9.1 	imes 10^{-6}$ | $1.4 	imes 10^{-8}$ |
| ¹⁵² Eu | $2s_{1/2}$ | 5.204 | $3.4 	imes 10^{-4}$ | $6.5 	imes 10^{-5}$ |
| ¹⁷⁸ ₇₂ Hf | $1s_{1/2}$ | 51.373 | $2.0 	imes 10^{-7}$ | $5.4 	imes 10^{-8}$ |
| 189Os | $1s_{1/2}$ | 131.050 | $1.2 	imes 10^{-3}$ | 2.2×10^{-2} |
| 204Pb | $2p_{3/2}$ | 55.138 | $4.9 	imes 10^{-5}$ | $8.7 	imes 10^{-6}$ |
| 235U | $2p_{1/2}$ | 21.992 | $1.3 	imes 10^{-1}$ | $1.3 	imes 10^{-2}$ |
| ²⁴² ₉₅ Am | $5p_{3/2}$ | 0.135 | $3.6 	imes 10^{-3}$ | 2.4×10^{-8} |

NARODOWE

BADAŃ IADROWYCH

S_{NEEC}(²⁴²Am)=9 x 10⁻¹⁸ b eV*



Częściowy schemat rozpadu ⁹³Mo

Palffy et al., PRL 2007

*Zadernovsky and Carroll., Hyperfine Interactions (2002)



W roku 2012 Karamian i Carroll jako pierwsi zaproponowali 'jakościowy schemat' eksperymentu NEEC z wykorzystaniem wiązki ciężkich jonów i układu tarcz



| Reaction | Product nuclide | | Intermediate | Energy above | Atomic state | | Resonance | Electron | |
|--|----------------------|--------------|--------------|--------------|--------------|------------|-----------|-------------|--|
| | Isomer | Spin, parity | parity | isomer, keV | Charge | Vacancy | MeV/u | energy, keV | |
| ${}^{4}\text{He}({}^{91}\text{Zr},2n)$ | ^{93m} Mo | $21/2^+$ | $17/2^{+}$ | 4.8 | 36+ | $3p_{3/2}$ | 4.91 | 2.67 | |
| $^{2}\mathrm{H}(^{241}\mathrm{Pu},n)$ | $^{242m}\mathrm{Am}$ | 5- | 3- | 4.1 | 42+ | $5p_{3/2}$ | 4.89 | 2.66 | |



Karamian and Carroll., Phys. At. Nucl (2012)

 W roku 2014 w ramach współpracy międzynarodowej rozpoczęły się prace przygotowawcze do pierwszej eksperymentalnej obserwacji procesu NEEC w jądrze ⁹³Mo

 Jądro ⁹³Mo posiada stan izomeryczny 21/2+ o energii 2425 keV z okresem połowicznego zaniku 6,85 h i potencjalny stan pośredniczący 17/2+, leżący 4,85(9) keV powyżej sanu izomerycznego





Nature (2018)



- Stan pośredniczący 17/2+, zasilany w procesie NEEC niemal natychmiast rozpada się (z okresem połowicznego zaniku $t_{1/2} = 3,5$ ns) do stanu podstawowego przez charakterystyczne przejścia gamma o energiach 268 keV, 685 keV i 1 478 keV
- Ponieważ przejście 268-keV nigdy nie powinno być widoczne w sekwencji rozpadu stanu izomerycznego 21/2+, można je uznać za jednoznaczną sygnaturę procesu wzbudzenia, w szczególności procesu NEEC

ARODOW ENTRUM ADROWYCH







 W kolejnym kroku należało dokonać wyboru potencjalnych wiązek jonów i pierwszej warstwy tarcz prowadzących do efektywnej produkcji izotopów ⁹³Mo, w szczególności stanów wysokospinowych

• Wybór reakcki ⁷Li(⁹⁰Zr, *p*3*n*)⁹³Mo został potwierdzony obliczaniami przekrojów czynnych za pomocą kodu PACE oraz dodatkowo poprzez jakościowe pomiary eksperymentalne w odwróconej kinematyce



- Eksperyment przeprowadzono na liniowym akceleratorze ciężkich jonów ATLAS w Argonne National Laboratory
- Użyto wiązki jonów ⁹⁰Zr o energii 840-MeV i średniej intensywności około 6×10⁸ jonów / s oraz tarczy naturalnego Li o grubości 1.55 mg cm⁻² (z zawartością około 92% 7Li)





NARODOWE CENTRUM BADAŃ JADROWYCH

WIFPK

- Jony ⁹³Mo po wyprodukowaniu w pierwszej warstwie tarczy docierają do tarcz hamujących, w których tracą energię oraz zmniejszają swój stan ładunkowy (zbliżają się do kolejnych 'czasoprzestrzeni' rezonansowych)
- W szczególności rozważano użycie dwóch tarcz: gazowej tarczy He oraz stałej tarczy węglowej
- Kolejną warstwę tarcz dobrano tak aby zapewnić odpowiednie warunki rezonansowe dla zajścia procesu NEEC
- Warunki rezonansowe zostały wyznaczone za pomocą kodu MCDF oraz obliczeń kinematyki jonów w poszczególnych tarczach

ARODOWE

CENTRUM BADAŃ JADROWYCH

WIFRK







Projekt i konstrukcja tarczy musiały spełniać następujące wymagania techniczne:

 Ochrona przed dość łatwym utlenianiem tarczy Li

 Odpowiednia grubość tarczy Li uwzględniająca z jednej strony efektywną produkcję izotopów 93Mo, a z drugiej odpowiednio duże energie 'na wejściu' tarczy 12C

 Odpowiednia przerwa między tarczą Li i C tak aby pikosekundowe stany leżące powyżej stanu izomerycznego 21/2+ zdążyły go zasilicić w czasie krótszym niż czas hamowania jonu w tarczy

 Niskie Z tarczy tak aby zapewnić wysokie stany ładunkowe jonów 93Mo

 Odpowiednia grubość tarczy 12C tak aby przeprowadzić jon przez pełen obszar rezonansów, odpowiednio w powłoce N i M jonów 93Mo



33 mg/cm² 4.2 mg/cm²

1.55 mg/cm²

Nature (2018)



- Układ tarcz został umieszczony centralnie w układzie spektrometrycznym Gammasphere składającym się z 96 detektorów Ge 'highpurity' (16 pierścieni)
- Dane były zbierane w tzw. potrójnej koincydencji z 'rate'ami' 40-50 kHz
- Czas pomiaru docelowego wynosił 62 h.









Prawdopodobieństwo wzbudzenia stanu izomerycznego







Wykluczenie innych niż NEEC procesów wzbudenia

Obliczono prawdopodobieństwo, że ^{93m}Mo zostanie wzbudzony w wyniku -nieelastycznego rozproszenia (wzbudzenia Coulomb'owskie i oddziaływanie jądrowe) dla energii powyżej bariery Coulomb'owskiej w tarczach 7Li i 12C (kod FRESCO) - wzbudzenia Coulomb'owskiego dla energii poniżej bariery w tarczy 208Pb (kod GOSIA)

$6\times 10^{-8}, 2\times 10^{-6}$ and 3×10^{-6} in the Li, C and Pb

P(ext)=P(NEEC)=0.010(3)



NARODOWE CENTRUM BADAŃ JĄDROWYCH ŚWIERK Nature (2018)



LETTER

doi:10.1038/nature25483

Isomer depletion as experimental evidence of nuclear excitation by electron capture

C. J. Chiara¹, J. J. Carroll², M. P. Carpenter³, J. P. Greene³, D. J. Hartley⁴, R. V. F. Janssens³[†], G. J. Lane⁵, J. C. Marsh¹[†], D. A. Matters⁶, M. Polasik⁷, J. Rzadkiewicz⁸, D. Seweryniak³, S. Zhu³, S. Bottoni³[†], A. B. Hayes⁹ & S. A. Karamian¹⁰[‡]

Dziękuję za uwagę!

