論文内容の要旨

論文題目: Study of Excited States of Neutron-rich Ti Isotopes using TOF Spectrometer

(TOF スペクトロメータを用いた中性子過剰な Ti 同位体に

おける励起状態の研究)

氏名: 鈴木 宏

中性子過剰な Ti 同位体(53,54,55,56,58 Ti)の核構造を、イン・ビーム γ 線核分光の手法 を用いて研究した。その結果、 58 Ti と 56 Ti の核の集団性はほぼ等しく、Cr 同位体に見られ た中性子数 *N*=40 にむけて強まる変形は、 58 Ti には見られないことが示唆された。また、 Ti 同位体の奇核における low-lying な励起状態のエネルギー比較結果が、従来から示唆され てきた Ti 同位体における *N*=32 の閉殻性を支持することが分かった。

中性子過剰な *pf* 殻領域の核は、中性子数が過剰になるにつれて殻構造がダイナミ ックに変化し、これが核の集団性に強く影響している。Cr,Ti,Ca 同位体では、*N*=32 に 2+ 励起エネルギー(*E*(2+))のピークが有り、閉殻性が強いことが示唆されている。また、Cr 同 位体においては、調和振動子型の魔法数 *N*=40 の魔法数性が消失し、中性子数が *N*=40 に 近づくにつれて変形が進むことが報告された。^{60,62}Cr において、*E*(2+)は他の Cr 同位体の それより低くなり、核の変形度も増大している。

本研究の目的は、Ti 同位体における N=32 の副閉殻に関する知見を、中性子の 1 粒子軌道から得ること、そして Cr 同位体で発見された変形領域が Ti 同位体にまで広がっ ているのか、広がっているならばどの程度広なのかを明らかにすることである。 中性子過剰な Ti 同位体の γ 線核分光実験を、理化学研究所・入射核破砕片分離装置(RIPS)にて行った。63AMeV の一次ビーム 70Zn から、入射核破砕反応法により目的の核を含む高速の不安定核(カクテルビーム)を生成した。一次標的としては 9Be を使用した。不安定核は RIPS で TOF – $\Delta E - B\rho$ 法により識別した。

不安定核を励起するための二次標的として、液体水素標的を選択した。本標的は、 荷電粒子が物質通過中に損失する単位エネルギーあたりの標的核数が多く、またバックグ ラウンドが少ない。これらの点がビーム強度の低い実験にとって有利になるためである。 陽子非弾性散乱や中性子剥離反応により、目的の Ti 同位体の励起状態を生成した。

励起した核から脱励起して放出されたγ線は、二次標的周りに設置した NaI(Tl) 検出器群 DALI2 で検出した。

二次標的にて散乱した粒子(質量数(A)~60)の識別のために、TOFスペクトロメー タを使用した(図1参照)。この装置は陽子数(Z)と質量数(A)をTOF – ΔE – E法によって識 別する。本装置の工夫点は、二次標的で散乱して広がる粒子を超伝導三連四重極電磁石 (STQ)で収束させ、TOF のための飛行距離を確保したまま後方の検出器の面積を小さくし たことである。また、装置内に双極磁石を使用していないため、様々な磁気剛性を持つ散 乱粒子を磁場設定の変更なしに一度に検出できる。ゆえに、二次標的での様々な反応(陽子 非弾性散乱、荷電交換反応、入射核破砕反応など)により生成した多核種を同時観測できる。



図1: TOF スペクトロメータの概略

本装置は、1)TOF 測定 2) ΔE 、 E 測定 3)粒子収束の3つの役割を持つ。1)TOF は STQ 前後のプラスチックシンチレータと PPAC の時間情報を使用して測定した。2) ΔE と Eはビームライン最下流に置いたシリコン検出器(SSD)にて測定した。3)STQ の磁石を磁場 のシミュレーション計算から適切な値に設定し、粒子の効率よい検出に努めた。本実験で の Z 分解能は 2.0%(FWHM)を達成し、Z~22 の粒子を 5.3 σ で分離した。A 分解能は 1.4%(FWHM)となり、A~55 の粒子を 3.0 σ で分離できた。 γ線の観測は、二次標的に入射する粒子、及び標的から出射する粒子とのコイン シデンスをとった。入射粒子は RIPS で、出射粒子は TOF スペクトロメータで識別するこ とにより、核種と反応チャネルを同定した。

Ti 同位体の偶偶核についての結果と考察を述べる。

⁵⁸Tiに3本の γ 線を発見した。そのエネルギーは1046±9(sta)±6(sys) keV、1376 ±16(sta)±7(sys) keV、そして1835±20(sta)±18(sys) keV であった。1046keV の γ 線は 陽子非弾性散乱チャネルにおいて強く観測されたので、⁵⁸Ti の第一2⁺励起エネルギーと決 定した。1376 keV と1835 keV の γ 線は、1046 keV の γ 線とコインシデンスしていると考 えられ、励起状態のエネルギーは、それぞれ2422±18(sta)±13(sys) keV、2881±22(sta) ±24(sys) keV である。1376 keV のピークは1046 keV のピークの次に強く観測されたので、 既知の核の例から、2422 keV が第一(4⁺)励起エネルギーと考えられる。



次に、^{54,56,58}Tiの第一 2+励起状態の生成断面積を測定した。また、DWBA 計算を 用い、これらの核の変形度 β_{p,p}を導出した。

図2: Ti同位体の第一2+励起エネルギー

⁵⁸Tiの *E*(2+), R_{4/2}(=*E*(4+)/*E*(2+)), β_{p,p}, を既知の Ti 同位体と比較した。その結果、⁵⁸Ti の集団性は、⁵⁶Ti の集団性と同等(*E*(2+), β_{p,p}, より)か、それ以上(R_{4/2}より)と分かった。

Ti,Cr,Fe 同位体の $E(2^+)$ を比較した。その結果、Cr 同位体を中心として N=40 に むけて $E(2^+)$ が下がっていることが分かった。つまり、 58 Ti には Cr 同位体で見られた変形 は見られず、 $N \leq 36$ の Ca,Ti 同位体には変形領域が広がっていないことが示唆された。



次に、Ti 同位体の奇核についての結果と考察を述べる。

⁵³Ti において、新しい γ 線を発見し、そのエネルギーは $1021\pm 22(sta)\pm 6(sys)$ keV であった。この励起状態は基底状態に直接脱励起することが示唆された。また、full pf 殻 計算である GXPF1A 計算より、このエネルギーは中性子軌道 $\nu p_{3/2} \ge \nu p_{1/2}$ のエネルギー差 に相当することが考えられる。

⁵⁵Ti においても、新しい γ 線ピークを発見し、そのエネルギーは 983±7(sta)± 5(sys) keV であった。これは、 $3/2^{-}$ 励起状態から $2/1^{-}$ 基底状態への遷移によるものと考え られる。また、以前より知られていた 592keV の γ 線が陽子非弾性散乱チャネルで強く見ら れることから、E2 遷移によるものと同定した。励起状態のエネルギーが低いのは、54Ti コ アの励起によるものと、単独中性子の軌道準位の変化による励起が混ざっているためと考 えられる。

N=29,31 の Cr,Ti 同位体の低励起状態のエネルギー比較をした。これらの核の基 底状態は $3/2^{-}$ なので、 $1/2^{-}$, $5/2^{-}$ の低励起状態のエネルギーは、それぞれ、中性子軌道 $v p_{3/2}$ から $v p_{1/2} \ge v f_{5/2}$ へのエネルギー差を反映していると考えられる。Ti 同位体では、 $1/2^{-}$ 状 態への励起エネルギーが $5/2^{-}$ 状態と $1/2^{-}$ 状態のエネルギー差より大きいことより、 $v p_{3/2}$ $\ge v p_{1/2}$ のエネルギー差のほうが $v p_{1/2} \ge v f_{5/2}$ より大きいことが考えられる。つまり、*N*=32 に殻ギャップがあり、*N*=34 にはないことを示唆している。これは、偶偶核の *E*(2+)の比較 から示唆された閉殻性の挙動を支持するものである。