SCW黒体放射光による天体核物理の研究

2006年2月9日 SCW放射光利用計画ミニワークショップ 主催 SPring-8加速器部門 世話人 米原博人、早乙女光一

宇都宮弘章 (甲南大学)

- 1. 天体光核反応とは
- 2. SCW黒体放射光の魅力
- 3. (γ,n)反応 放射化実験
- 4. (γ,α) (γ,p)反応 直接測定
- 5. 先端研究拠点事業とSCW放射光
- 6. ガンマ線源の将来像



₩ 35 中性子欠乏安定核 ⁷⁴Se - ¹⁹⁶Hg





p-プロセス

Arnould (1976) Woosley & Haward (1978) Rayet et al. (1995) Rauscher et al. (2002) Arnould & Goriely (2003) Utsunomiya et al. (2005)



- 第 2000 核種,20000 反応 :弱い相互作用による核変換を含む
- ∺ 温度 :15 ~35億ケルビン
- 第 有力な宇宙環境: 超新星爆発前の重い星の0/Ne層 または Type II 超新 星爆発の0/Ne層

実験室での天体光核反応率

P. Mohr (2000)

基底状態にある原子核の光核反応

$$\lambda(T) = \int_{0}^{\infty} c n_{\gamma}(E,T) \sigma_{\gamma}(E) dE$$

ブランク分布

$$n_{\gamma}(E,T) = \left(\frac{1}{\pi}\right)^{2} \left(\frac{1}{\hbar c}\right)^{3} \frac{E^{2}}{\exp(E/kT) - 1}$$
(7, n) 反応

GDR 断面積

Planck distr.

Cross Section

But the E

Description

Cross Section

But the E

Cross Section

C

Neutron Threshold

AIST 準単色ガンマ線の生成:第1世代LCSガンマ線





※エネルギー広がり

 $\Delta E/E \cong \sqrt{\left(2\frac{\Delta E_e}{E_e}\right)^2 + (\gamma \Delta \theta)^4}$



電子ビームの角度分散

コリメーターの角度広がり

レーザーシステム



トリプルリング中性子検出器 20 ³He counters (4 x 8 x 8)





¹⁸¹Ta(γ,n)¹⁸⁰Ta 生成断面積の測定 H. Utsunomiya *et al.* 2003 Phys. Rev. C63, 018801



甲南大学の産総研での研究実績と予定

<mark>光</mark>(γ,n)反応

実績 13核種 D, Be-9, Se-80, Zr-91,-94, Pd-108, La-139, Pr-141, Sm-152, Ta-181, W-186, Re-187, Os-188

予定

Zr全安定5核種(Zr-90,91,92,94,96) Se全安定6核種(Se-74,76,77,78,80,82) Pd核種(いくつか) Nd全安定7核種(Nd-142,143,144,145,146,148,150) その他

測定が困難な核種:Ta-180,La-138等(存在量が少ない) 測定が困難な反応:(γ,α)(γ,p)反応(反応断面積が小さい)



- 2 単色性
- 3 エネルギー可変性
- 4 偏光性
- 5 際立った個性 SCW黒体放射光

三大光源と研究スタイルの比較

∺制動放射光(bremsstrahlung)

TU-Darmstadt, Stuttgart等

高強度連続光

原子核物理研究専用施設として現役であり、研究の生 産性を維持している。

n(E) (E)dE をunfoldingするいろいろなデータ処理 法が開発されているが、光核反応断面積の励起関数 測定には本来不向き。

(γ,γ')NRF実験と放射化実験が中心

※飛行陽電子対消滅ガンマ線

ローレンスリバモア,サクレー研究所 準単色エネルギー可変 陽電子制動放射のバックグランド 1960-80に巨大共鳴の研究で功績を 上げたが現役引退。





業レーザー - 逆コンプトンガンマ線

産総研、HIGS(Duke大),ニュースバル,佐賀 現役でもっとも有力なガンマ線源 準単色エネルギー可変低バックグランド 100%偏光

- ・放射光施設内ではマイナーな存在
- ・産総研は第1世代LCSガンマ線、研究実績がある。
- NEW SUBARU, SAGAは第2世代LCSガンマ線。本格利用に
 向けて開発が進められている。

・HIGSはFEL逆コンプトンガンマ線を供給。世界で唯一の 原子核物理研究専用施設であるが、ビームの安定供給と研 究者の体制に問題がある?

SPring-8 超伝導ウイグラー(SCW)黒体放射光 オンリーワン(唯一無二の光源)

Utsunomiya et al., 2005 NIMA538, 225







¹⁸⁰Taの光消滅反応 180 Ta[0.012%](γ ,n) 179 Ta[T=1.82 y] 産総研ガンマ線の利用 生成 $\lambda(T) = \int_0^{\infty} c \ n_{\gamma}(E,T) \ \sigma_{\gamma}(E) \ dE$ $\frac{181}{2}$ Ta(γ , n)¹⁸⁰ Ta SCW黒体放射光の利用 9-_____ 1.2 x10¹⁵ y 消滅 ¹⁸⁰ Ta(γ,n)¹⁷⁹ Ta 熱平衡 1+ 0 8.15 h ¹⁸⁰ Ta 1.82 y<mark>7/2+</mark> 179_{Ta} EC (86%) β⁻(14%) 2+ ^+ EC (100%) 180_{W} 180_{Hf} 9/2+ 179_{Hf}

測定の困難な反応 SCW黒対放射光によるTa-180の光消滅



測定の困難な反応 SCW黒体放射光による(γ,α) (γ,p)反応の測定

※Rauscher&Thielemann ADNDT2004に収録された2 33種の光核反応を対象に実験のフィージビリ テイを調べた結果、

イベントレート > 10¹⁻³/時間

#35個の(γ,α)反応が測定可能#36個の(γ, p)反応が測定可能

α,pの直接測定が必要。

宇宙光核物理学の新展開(アフロディテ): 核反応実験から宇宙物理モデル構築まで

Advances in Astrophysical Photoreactions and Disintegrations (APHRODITE):

from nuclear reaction experiments to astrophysical modeling









開発中: Jentschel, Mutti & Boerner

INSTITUT MAX VON LAUE - PAUL LANGEVIN



MeVガンマ線用モノクロメーターとコリメーター系

1233



INSTITUT MAX VON LAUE - PAUL LANGEVIN



1 新光源の開発により光核反応研究の新たな展開が期待で きる。

個性的な光源

SCW黒体放射光(SPring-8) 単色MeVガンマ線(ラウエ・ランジュバン研究所)

2 日本では、今後5年が第1世代LCSガンマ線から第2世代LCSガンマ線 への転換期: NEW SUBARUとSAGA

強度と単色性 。エネルギー可変性 波長可変OPOレーザー。

3 SPring-8にSCW黒体放射光ビームラインが稼働し、 NEW SUBARUとSAGAの放射光施設に第2世代LCSガンマ線ビームライン が稼働すれば、日本が従来の原子核物理研究の壁を打ち破って光核 反応の研究をリードすることができる。

高い研究の生産性を誇る複数の研究グループが形成されること。 人材育成がカギ。物理で済み分け(天体核、原子核、原子力核データ)。

共同研究者

- 1) <Konan> S. Goko, A. Makinaga, H. Akimune, T. Kaihori, S. Houhara
- 2) <AIST> H. Toyokawa, K. Kudo, A. Uritani, Harano, T. Matsumoto
- 3) <Kyoto> H. Ohgaki
- 4) <Numazu> K. Sumiyoshi
- 5) <NAO> T. Kajino
- 6) <Darmstadt> P. Mohr
- 7) <SPring-8> H. Yonehara, K. Soutome, N. Kumagai, H. Ohkuma,
- 8) <Texas A&M> Y.W. Lui
- 9) <Univ. Libre de Bruxelles> M. Arnould, S. Goriely, M. Rayet
- 10) <0rsay> E. Khan
- 11) <JAEA> H. Harada, F.Kitatani, K.Y. Hara, T. Hayakawa, H. Shizuma

ニュースバル レーザー逆コンプトンガンマビームライン



佐賀リングでのLCSガンマビームライン構想



天体光核反応率 熱的に励起された原子核

$$\begin{split} \lambda^*_{\gamma n}(\mathbf{T}) &= \frac{\sum_{\mu} (2J^{\mu} + 1) \lambda^{\mu}_{\gamma n}(\mathbf{T}) \exp(-\varepsilon^{\mu}/kT)}{\sum_{\mu} (2J^{\mu} + 1) \exp(-\varepsilon^{\mu}/kT)} \\ \text{(nucleus in state } \mu) \\ \lambda^{\mu}_{\gamma n}(\mathbf{T}) &= \int_{0}^{\infty} cn_{i}(E, T) \sigma^{\mu}_{\gamma n}(\mathbf{E}) d\mathbf{E} \\ \mathbf{\gamma} \mathbf{\overline{S}} \mathbf{\underline{B}} \mathbf{\underline{K}} \mathbf{\underline{S}} \\ \mathbf{Hauser-Feshbach model cross section} \\ \sigma^{\mu}_{\gamma n}(\mathbf{E}) &= \pi \lambda_{j}^{2} \frac{1}{(2J_{i}^{\mu} + 1)(2J_{j} + 1)} \sum_{J^{\pi}} (2J + 1) \frac{T^{\mu}_{\gamma}(J^{\pi})}{T_{\text{tot}}(J^{\pi})} \\ \mathbf{T}_{n}(J^{\pi}) &= \sum_{\nu=0}^{\infty} T^{\nu}_{n}(J^{\pi}) + \int_{\varepsilon^{\nu}}^{\varepsilon^{max}} \int_{J^{\nu},\pi^{\nu}} T^{\nu}_{n}(\varepsilon^{\nu}, J^{\pi}) \rho(\varepsilon^{\nu}, J^{\nu},\pi^{\nu}) d\varepsilon^{\nu} d\pi^{\nu} dJ^{\nu} \\ \mathbf{p} \mathbf{\underline{H}} \mathbf{\underline{T}} \mathbf{\underline{S}} \mathbf{\underline{B}} \mathbf{\underline{K}} \mathbf{\underline{S}} \\ \mathbf{\overline{K}} \mathbf{\underline{B}} \mathbf{\underline{B}} \mathbf{\underline{K}} \mathbf{\underline{S}} \mathbf{\underline$$