

质子滴线核 ^{17}Ne 在Si靶上反应 总截面的测量*

李加兴¹⁾ 李琛 郭忠言 肖国青 詹文龙
王建松 孙志宇 王猛 陈立新 毛瑞士 胡正国
(中国科学院近代物理研究所 兰州 730000)

摘要 描述了在兰州放射性次级束流线上用 80MeV/u 的 ^{20}Ne 轰击Be靶产生出理论上预言有奇异结构的 ^{17}Ne 的次级束流,并用它轰击Si靶,测量它的反应总截面并与其相邻的核相比较,发现截面值没有增大的现象。利用微观的Glauber模型进行了计算,理论计算和实验结果符合很好,确认其没有奇异结构。

关键词 Glauber模型 反应总截面 双参数费米密度分布函数

1 引言

在应用放射性束流对奇异核结构与反应机制的研究中,放射性束流对相互作用截面 σ_{l} (高能区)和反应总截面 σ_{R} (中低能区)测量有着特殊的重要性。因为具有晕结构核的一个典型的物理现象就是其 σ_{l} 或 σ_{R} 比稳定核明显增大。I. Tanihata等人首先通过对高能放射性束流的相互作用截面测量发现 ^{11}Li 的相互作用半径远大于邻近核的半径,并偏离了通常稳定核的半径遵循的 $A^{1/3}$ 规律,从而发现了 ^{11}Li 为具有奇异结构的核,即中子晕核^[1]。这一结果激发了人们对晕核寻找与研究的兴趣。近年来,理论预言了许多丰中子奇异核具有晕态结构,实验也证实了一些核,如 ^6He , ^{11}Li , ^{11}Be , ^{14}Be , ^{17}B , ^{19}B , ^{19}C 等确实表现出晕结构特征: σ_{l} 或 σ_{R} 异常增大,碎片动量分布变窄,电四极矩变大等^[2]。

对于丰质子核,理论也预言了许多核可能有质子晕结构,如 ^8B , ^9C , ^{12}N , ^{17}F , ^{17}Ne , $^{26-28}\text{P}$, $^{27-29}\text{S}$ 等,但目前只有 ^8B 的质子晕被大多数实验所确认^[3]。

M. Fukuda^[4], R. E. Warner^[5]等人测量了 ^8B 在Be,C,Al,Si等靶上的反应截面 σ_{R} ,结果都发现 σ_{R} 明显增大。T. Minamisono等人发现 ^8B 的电四极矩异常增大^[6]。J. H. Kelley等人测量 ^7Be 碎片动量分布变窄^[7]。这些都表现出 ^8B 最后一个价质子具有扩展的空间分布,从而导致大的质子密度分布半径—质子晕结构。

^{17}Ne 最外层两个质子的分离能仅为0.94 MeV左右,目前也被认为可能具有质子晕结构,它的外层具有两个价质子构成的质子晕。Ozawa测了 $A=17$ 几个核的相互作用截面^[8],发现 ^{17}Ne 的均方根半径比其邻近核 ^{17}F 和 ^{17}N 都要高10%左右。Zhukov和Thompson用空间配位模型计算得出, ^{17}Ne 的一个价质子为晕核的可能性为73%^[9]。Warner等人测量了 ^{17}Ne 与Si的反应总截面^[10],较其相邻的核素而言, ^{17}Ne 的半径有增大的趋势,但比已确认的 ^8B 比其相邻核的增长趋势要小。

文章描述了在兰州重离子加速器国家实验室放射性次级束流线(RIBLL)上测量 ^{12}N , ^{17}F , ^{17}Ne 等轻质子滴线核等几条同位素链在 ^{28}Si 靶上的核反应总截

2004-03-26 收稿

* 国家自然科学基金(10205019,10105011),国家基础研究发展计划项目(G2000077401,G2000077404),国家基金委创新研究群体科学基金(10221003)资助

1) E-mail: lijx@impcas.ac.cn

面,其中 ^{17}Ne 束的能量为55.14MeV/u。实验数据补充了现有的中能区 ^{17}Ne 反应截面测量的空白,同时也是对理论预言和R.E.Warner等人数据的检验。本文并用修正的Glauber模型拟合了实验的数据。

2 实验装置及测量方法

实验是在RIBLL^[11]终端上进行的。兰州重离子加速器(HIRFL)提供的80MeV/u ^{20}Ne 初级束流,在RIBLL的初级靶室轰击3mm厚的Be靶,引起弹核碎裂,产生 ^{20}Ne 以下各种碎片。为了同时选择多种次级束流,RIBLL仅设置二极磁铁磁刚度($B\rho$)选择,不加降能器选择^[12]。

核反应总截面的测量采用束流衰减法^[13]。最前面有一个φ12mm光阑是限制束流发散度的,同时紧贴在叠层望远镜的前面还有一个φ8mm的光阑,这两个光阑使得束流在叠层望远镜探测器中的几何发散度为6°,减小了因为束流发散的原因而引起的测量误差。为了测量粒子在路径T₁—T₂的飞行时间,我们采用了具有椭球面聚焦的快塑料闪烁薄膜时间拾取探测器获取RIB经过的时间t₁与t₂,厚度50μm、面积50mm×50mm的闪烁膜中心位于椭球的一个焦点,光电倍增管R2083的光阴极中心位于椭球的另一个焦点。该TOF装置的时间分辨好于200ps^[14,15]。多叠层粒子鉴别望远镜是由5片全耗尽Si面垒半导体探测器与CsI(Tl)阻止型探测器组成。5片Si面垒半导体探测器ΔE₁、ΔE₂、ΔE₃、ΔE₄和ΔE₅的厚度都为300μm,有效面积为48mm×48mm。CsI(Tl)厚度10mm,面积70mm×70mm。初步推算, ^{17}Ne 的射程为2461.4μm。因此, ^{17}Ne 将穿透5片Si探测器,最后停止在CsI(Tl)中。图1是实验中得

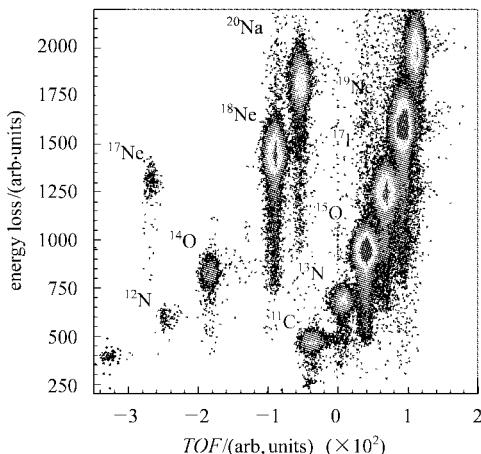


图1 TOF- ΔE_1 二维关联谱

到的Si靶前放射性束流二维鉴别图(TOF- ΔE_1)。其中TOF是放射性束流(RIB)在RIBLL的第1焦点T₁和第2焦点T₂之间的飞行时间($TOF = t_2 - t_1$), ΔE_1 是RIB在望远镜第1片Si探测器上的能量损失。可见多种次级放射性核束流同时进入探测装置,不同的同位素在图中可以被清楚地鉴别。

在这次实验中测量了奇异核束流Be,B,C,N,O,F和Ne等同位素链在Si靶上的反应总截面。出射粒子通过 $\Delta E-E$ 方法鉴别。实验中所用的Si探测器的能量分辨率好于1%。

3 实验结果和理论分析

实验采用束流衰减法测量 ^{17}Ne 的核反应截面。实验数据是以事件列表方式记录在计算机硬盘上。数据分析时首先在TOF- ΔE_1 二维谱上设置选择 ^{17}Ne 条件(开窗),得到靶前粒子数N₀,然后在 ΔE_2-E 双维谱上将探测到的事件分类,区分出反应事件与未反应事件,提取未反应的粒子数。认为谱上能量有变化的就是已经在Si靶参加反应的粒子数N₁,根据反应总截面的定义,有

$$\sigma_t = \frac{1}{N_t} \ln \left(\frac{N_0}{N_0 - N_1} \right), \quad (1)$$

其中,N_t为单位面积靶的粒子数。

我们把从实验数据分析中得到的Ne同位素链的反应截面 σ_R (mb)结果利用半经验的SHEN公式^[16]对束流能量(30MeV/u)进行归一后列于图2中。从图中可以看出, ^{17}Ne 的实验结果并没有给出奇异的增大,比其相邻的 ^{18}Ne 的结果要偏小。但是还需要进行理论的分析来判断 ^{17}Ne 是否有奇异结构。

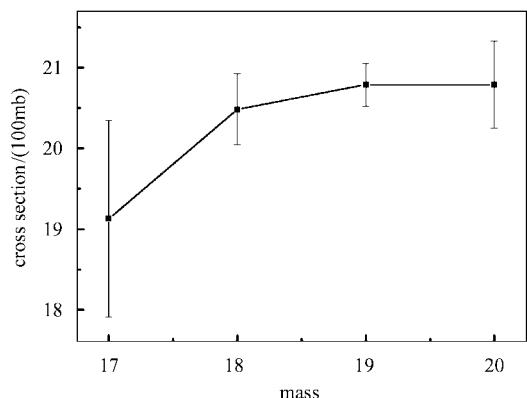


图2 对实验所得的Ne同位素与Si反应总截面值用SHEN公式对能量(30MeV/u)进行归一化后的结果图

我们对 Glauber 模型进行了有限程和库仑修正，并输入了双参数的费米密度分布，它可以很好地拟合没有奇异结构的核的实验反应总截面。

从 Lippmann-Schwinger 方程出发，并由半经典光学模型可知，核反应总截面是与光学势的虚部相对应^[17]：

$$\sigma_R = (K/E_K) \langle \psi_K^+ | \text{Im} V | \psi_K \rangle, \quad (2)$$

式中 ψ_K 是动量为 K 的入射核的波函数， $\text{Im} V$ 是核势的虚部。利用分波法，并对势函数做一系列近似之后，我们可以得到在高能区核反应总截面的公式

$$\sigma_R = 20\pi \int_0^\infty b db (1 - T), \quad (3)$$

其中 b 是碰撞参数。考虑有限力程相互作用，透射函数 $T(b)$ 可写为

$$T = \exp \left[\frac{\sigma_{NN}}{10} \int d^2 b_1 \int d^2 b_2 f(|b_1 - b_2|) \times \rho_z^1(b_1) \rho_z^2(|b_2 - b|) \right], \quad (4)$$

公式中有限力程相互作用函数 $f(r)$ 由 $\int f d^2 r = 1$ 进行归一，而 ρ^i 是核的密度分布， ρ_z^i 由下式定义

$$\rho_z^i = \int_{-\infty}^{+\infty} dz \rho_i((b^2 + z^2)^{1/2}) (i = 1, 2), \quad (5)$$

$\bar{\sigma}_{NN}$ 是 n-n, p-p 和 n-p 相互作用碰撞截面的平均，可由下式计算

$$\bar{\sigma}_{NN} = \frac{N_p N_T \sigma_{nn} + Z_p Z_T \sigma_{pp} + N_p Z_T \sigma_{np} + Z_p N_T \sigma_{pn}}{A_p A_T}. \quad (6)$$

在上述推导中对核子-核子截面作了近似，输入核子的密度分布。若要区分中子和质子，需要分别输入靶和炮弹的质子点密度和中子点密度，得到透射函数应改用以下式子表示

$$T = \exp \left[\frac{1}{10} \sum_{i,j=1}^2 \sigma_{ij} \int d^2 b_1 \int d^2 b_2 f(|b_1 - b_2|) \times \rho_z^1(b_1) \rho_z^2(|b_2 - b|) \right], \quad (7)$$

这里 $i, j = 1$ 时表示中子， $i, j = 2$ 时表示质子。

图 3 给出了¹⁷Ne 在 Si 靶上的中能核反应截面的实验数据与根据库仑修正和有限程修正后的 Glauber 理论^[18]计算中能区¹⁷Ne + Si 的核反应总截面曲线。图中也给出了 R. E. Warner 测量的¹⁷Ne + Si 反应截面^[10]和 A. Ozawa 测量的在高能时¹⁷Ne + C 反应截面^[8]的一些数据。可以看出，我们测得的实验结果与 Warner 的能区相近，而 Ozawa 测到的实验数据偏近于高能的部分。因为我们输入的质子密度分

布形式与中子的密度分布相同，由此可推知¹⁷Ne 没有什么奇异的结构。

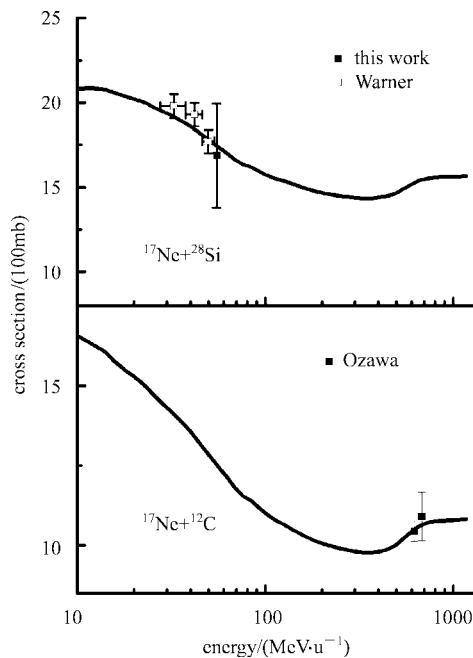


图 3 利用双参数费米密度分布代入 Glauber 模型所得的激发曲线与¹⁷Ne 实验数据的拟合

4 讨论

本实验测量的反应截面数据与 R. E. Warner 的数据相比，我们实验测量的反应截面值基本与他的实验数据相同。从我们的¹⁷Ne 和其相邻的同位素的反应截面数据观察，¹⁷Ne 的反应截面比¹⁸Ne 的低约 10%，并从 Glauber 模型的拟合结果发现质子滴线核¹⁷Ne 没有质子晕分布。但是影响反应截面还有其他的原因，核形变及核子对效应也可能造成核反应截面的变化，同时，实验中的测量误差也是一个不可忽视的因素。

目前，对于¹⁷Ne 引起反应截面的实验数据很少，在中能区仅有 R. E. Warner 和本实验数据。为了深入研究¹⁷Ne 的性质，必须做更多的实验，积累较多的实验数据。同时也需要从其他角度观察它，如电四极矩、碎片动量分布等。

根据核反应截面测量结果，我们将通过 Glauber 模型或 BUU 模型计算提取核子密度分布和核物质的均方根半径等信息，以便进一步分析这些核的结构。

参考文献(References)

- 1 Tanihata I, Hamagaki H, Hashimoto O et al. Phys. Rev. Lett., 1985, **55**: 2676—2679
- 2 Tanihata I. Nucl. Phys., 1999, **A654**: 235c—251c
- 3 CHEN Fen-Ce, CHEN Bao-Qiu. Nucl. Phys. Rev., 2000, **17**(2): 82—86(in Chinese)
(陈奋策, 陈宝秋. 原子核物理评论, 2000, **17**(2): 82—86)
- 4 Fukuda M, Miura M, Fukao T et al. Nucl. Phys., 1999, **A656**: 209—228
- 5 Warner R E, Kelley J K, Zecher P et al. Phys. Rev., 1995, **C52**: 1166—1170
- 6 Minamisono T, Ohtsubo T, Minami I et al. Phys. Rev. Lett., 1992, **69**: 2058—2061
- 7 Kelley H, Austin S M, Azhari A et al. Phys. Rev. Lett., 1996, **77**: 5020—5023
- 8 Ozawa A, Kobayashi T, Sato H et al. Phys. Lett., 1994, **B334**: 18—22
- 9 Zhukov M V, Thompson I J. Phys. Rev., 1995, **C52**: 3505—3508
- 10 Warner R E, Thirumurthy H, Woodroffe J et al. Nucl. Phys., 1998, **A635**: 292—304
- 11 ZHAN W L, GUO Z Y, LIU G H et al. Science in China (Series A), 1999, **42**(5): 528—536
- 12 GUO Z Y, ZHAN W L, LIU G H et al. Acta Physica Sinica (Overseas Edition), 1999, **8**(1): 21—26
- 13 LI Jia-Xing, XIAO Guo-Qing, GUO Zhong-Yan et al. High Energy Phys. and Nuclear Phys., 2004, **28**(12): 1256 (in Chinese)
(李加兴, 肖国青, 郭忠言等. RIBLI组关于奇异核的实验研究. 高能物理与核物理, 2004, **28**(12): 1256)
- 14 ZHAO Y X, ZHAN W L, GUO Z Y et al. Nucl. Instrum. Methods., 1995, **A355**: 464—468
- 15 LI Jia-Xing, ZHAN Wen-Long, GUO Zhong-Yan et al. High Energy Phys. and Nuclear Phys., 1999, **23**(3): 231—236 (in Chinese)
(李加兴, 詹文龙, 郭忠言等. 高能物理与核物理, 1999, **23**(3): 231—236)
- 16 SHEN W et al. Nucl. Phys., 1989, **A491**: 130—146
- 17 Lalazissis G A, Raman S. Phys. Rev., 1998, **C58**: 1467—1472
- 18 Charagi S K, Gupta S K. Phys. Rev., 1990, **C41**: 1610—1618

Measurement of Total Reaction Cross Section of the Proton Drip-Line Nucleus ^{17}Ne on Si Target^{*}

LI Jia-Xing¹⁾ LI Chen GUO Zhong-Yan XIAO Guo-Qing ZHAN Wen-Long
WANG Jian-Song SUN Zhi-Yu WANG Meng CHEN Li-Xin
MAO Rui-Shi HU Zheng-Guo

(Institute of Modern Physics, The Chinese Academy of Sciences, Lanzhou 730000, China)

Abstract ^{20}Ne was used as primary beam to bombard Be target to produce RIB ^{17}Ne , which is a candidate of proton halo nuclei in theoretical prediction. The total reaction cross section of ^{17}Ne on Si target was measured. No enhancement was observed compared with that of its neighbors. The calculation with modified Glauber model is consistent with the experimental results. No exotic structure of ^{17}Ne is confirmed.

Key words Glauber model, total reaction cross section, Fermi-density-distribution with two parameters

Received 26 March 2004

* Supported by National Natural Science Foundation of China(10205019, 10105011), Major State Basic Research Development Program(C2000077401, C2000077404) and NSFC for Innovative Research Group(10221003)

1) E-mail: lijx@impcas.ac.cn