基于联合分离原子模型的电离理论*

李明生12) 蔡晓红1);

1)(中国科学院近代物理研究所,兰州 730000)
 2)(中国科学院研究生院,北京 100049)
 (2006年11月4日收到2007年1月12日收到修改稿)

采用微扰静态(PSS)模型近似处理极化和结合能效应,并引入了相对论效应、能量损失效应和库仑偏转效应修 正的 ECPSSR 理论是描述直接库仑电离过程最成功的理论,但对于低能离子入射时,其结果明显低于实验值.采用 联合分离原子(USA)模型替代 ECPSSR 中的 PSS 模型,考虑分子轨道效应得到了基于 USA 模型的电离理论—— MECUSAR 理论.对部分碰撞系统进行了计算,得到的碰撞截面与实验结果基本符合.结合 OBKN(Oppenheimer-Brinkman-Kramers formulas of Nikolaev)电子俘获模型,对 MECUSAR 理论进行了进一步修正,使其能对不同电荷态的 入射离子进行计算.

关键词:X射线产生截面,离子-原子碰撞,电子俘获 PACC:3450D,3410,7920N

1.引 言

在过去的一二十年里,随着加速器技术和离子 探测技术的发展,离子-原子碰撞一直是原子物理领 域的一个重要研究热点,实验和理论研究都取得了 很大的进展,积累了大量实验数据¹⁻³¹,形成了一些 理论模型.中国科学院近代物理研究所长期以来致 力于离子-原子碰撞研究,320 kV 超导高电荷态电子 回旋共振离子源平台、兰州重离子加速器和兰州重 离子加速器冷却储存环可提供从低能到高能的各类 重离子束,为进行重离子-原子碰撞研究创造了良好 的实验条件^[4].由于新建成的 320 kV 实验平台提供 的重离子能量多处于中低能区,本工作的研究结果 将为实验研究提供很好的参考.

目前,直接电离过程的理论描述已相对比较完善.常用的几种理论模型有平面波玻恩近似^[4]、二体碰撞近似^[5]、半经典近似^[6]以及 ECPSSR 理论^[7]等.所谓 ECPSSR 理论是指采用微扰静态(PSS)模型 近似处理极化和结合能效应,并引入相对论效应、能 量损失效应和库仑偏转效应修正的描述直接库仑电 离过程的一种理论.对于轻离子入射,ECPSSR 理论 值与实验值符合,而对于重离子入射碰撞的情况, ECPSSR 直接电离理论结合 OBKN(Oppenheimer-Brinkman-Kramers formulas of Nikolaev)理论,得到的计 算结果与实验值基本符合,但在计算低能离子入射 时理论计算结果明显低于实验值. Sun 和 Yu 等^[8,9]指出,低能时入射离子和靶原子形成了分子轨 道,进而导致电离截面的增加,而在 ECPSSR 理论中 没有考虑分子轨道对电离截面的影响,ECPSSR 理论 计算值因而低于实验值. 据此,我们提出了 MECUSAR 理论. MECUSAR 理论考虑了分子轨道效 应、相对论效应、能量损失效应和库仑偏转效应,并 用联合分离原子(USA)模型代替 PSS 模型,综合 Benka 等^{10]}在 1987 年提出的考虑分子轨道效应得 到基于 USA 模型的 MECPSSR 理论以及 Lapickf^{11]}在 2002 年提出的 ECUSAR 理论而得到.

为了与实验值进行比较,我们利用 OBKN 电子俘 获模型^{12]}描述电子俘获的贡献,计算了包括电子俘获 贡献的电离截面,并结合单空穴荧光产额^{13,41}得到了 可与实验结果进行直接比较的 X 射线产生截面.

2. MECUSAR 理论

MECUSAR 理论以 ECPSSR 理论为基础,通过

^{*} 国家自然科学基金(批准号:10134010,10375080,10304019)资助的课题.

[†] 通讯联系人. E-mail:caixh@impcas.ac.cn

USA 模型代替 PSS 模型,并考虑分子轨道效应.

PSS 模型的表达式如下:

$$\zeta_{s} = 1 + \left(\frac{2Z_{1}}{Z_{2s}\theta_{s}}\right) \left[g(\xi_{s}) - h(\xi_{s})\right], \quad (1)$$

式中 θ_s 为内壳层电子的约化电子结合能 , ξ_s 为约 化离子速度 , Z_1 为入射离子核电荷数 , Z_{2s} 为有效靶 核电荷数 ,g ,h 分别为描述结合能和极化效应的参 数 ,详见文献 7].

当入射离子速度远小于内壳层电子速度时, ξ_s →0, $h_s(\xi_s)=0$, $g_s(\xi_s)=1$,这时

$$\zeta_s \to 1 + \frac{2Z_1}{Z_{2s}\theta_s}.$$

把入射离子与靶原子看成一个原子,相应的靶原子 结合能 θ_s 修正为联合原子结合能 θ^{UA}_s 同时对 ζ_s 进 行修正,使其与联合原子的结合能一致.修正后的 ζ^{UA}_s 可表示为

$$\zeta_{S}^{\text{UA}} = \frac{(1 + 2Z_{1}/Z_{2S})^{\circ} \theta_{S}^{\text{UA}}}{\theta_{S}}.$$
 (2)

当 $\theta_s < 1$, $Z_1 \ll Z_{2s}$,满足

$$\zeta_s^{\mathrm{UA}} < \frac{1 + 2Z_1}{Z_{2S}\theta_S}$$

因此,在 ξ_s→0 及入射离子能量很低的情况下,ζ[™] 作为结合能增加的上限,避免了结合能的进一步增 加而导致电离截面的减小,可以改善 ECPSSR 理论 在低能情况下与实验数据的符合情况.

USA 模型可以通过 1 和 2 武得到 , ζ_s^{USA} 表达式为

$$\begin{split} \zeta_{S}^{\text{USA}} &= \zeta_{S}^{\text{UA}} \qquad \left(\zeta_{S} \geqslant \zeta_{S}^{\text{UA}} \right), \\ \zeta_{S}^{\text{USA}} &= \zeta_{S} \qquad \left(\zeta_{S} < \zeta_{S}^{\text{UA}} \right). \end{split}$$

由以上方法的 ECUSAR 再进一步考虑分子轨道效 应 通过对 ECUSAR 中各个参量作进一步修正,可以得 到 MECUSAR 理论 具体修正步骤如下:

1) Z_{2s} 由 $Z_{2s}^{\alpha} = Z_{2s} + \alpha Z_1$ 代替,其中参数 α 的取 值在 0—1 之间,详见文献 10].

2)约化电子结合能

$$\theta^{\alpha} = \frac{I_{S}^{\alpha}}{(Z_{2S} + \alpha Z_{1})^{2}}$$

其中 *Г*_s 为联合原子的结合能.这里我们忽略了入射 离子中的电子与靶核以及靶电子的相互作用,因此 *Г*_s 与文献 9 中的不同.设

$$I_{S}^{\alpha} = I_{2S} + \alpha I_{1}$$

其中 I_{2s} 是靶原子的某一S 壳层的结合能 I_1 为入射 离子全裸时的结合能 ,可导出

$$\xi_{S}^{\alpha} = \frac{\theta Z_{2S} \xi_{S}}{\theta^{\alpha} Z_{2S}^{\alpha}}.$$

3)经过以上步骤(1)和(2)式可修正为

$$\zeta_{S} = 1 + \frac{2(1 - \alpha)Z_{1}}{Z_{2S}^{\alpha}\theta_{S}^{\alpha}} [g(\xi_{S}^{\alpha}) - h(\xi_{S}^{\alpha})] , (3)$$

$$\zeta_{s}^{UA} = \frac{(1+2(1-\alpha)Z_{1}/Z_{2s}^{\alpha})^{2}\theta_{s}^{UA}}{\theta_{s}}.$$
 (4)

4)考虑相对论修正,用

$$y = \frac{CZ_{2S}^{a_2}}{c^2 (\xi^{a_2} + (2dZ_{2S}^{a_2})^2)^{1/2}}$$

代替原来的

$$y = \frac{CZ_{2S}^2}{c^2 \xi^{\alpha}}.$$

这里 *C* 为常数 ,*c* 为光速 ,*d* 为碰撞参数 ,*y* 为相对 论修正参量 ,详见文献 7].

3. 计算结果及讨论

Lapicki 等¹²¹应用微扰方法修正 OBKN 理论得 到了包括电子俘获贡献的电离模型,但是这个模型 只适合于全裸离子以及满 K 壳层,空 L 壳层和满K, L 壳层,空 M 壳层离子的计算,例如 C^{6+} , C^{4+} , Ar¹⁸⁺,Ar¹⁶⁺,Ar⁸⁺等,其应用范围有很大的局限性. 为了对不同价态入射离子进行计算,我们提出可以 根据入射离子各个壳层的结合能对俘获电子的概率 进行加权,得到不同价态入射离子的单电子俘获截 面.如将 C^{5+} 单电子结合能与 C^{6+} 单电子结合能的比



图 1 H⁺ 与 Sn 原子碰撞的 K 壳层 X 射线产生截面 Sn 实验值 取自文献 1] 值乘以 C⁶⁺ 单电子俘获截面,可以得到 C⁶⁺ 单电子俘 获截面.以此类推,可以得到 C³⁺,C²⁺ 单电子俘获 截面.

根据以上方法,我们选择若干组碰撞体系进行 了计算,并与实验结果进行了比较. 图 1 为 H^+ 与 Sn 碰撞的 K 壳层 X 射线产生截面 其中核电荷数之比 Z(H)Z(Sn)=0.02. 图 2 给出了 H⁺ 与 Ni ,Zr 碰撞

(a)

1.8

1.2

的 L 壳层 X 射线产生截面 ,其中 Z(H) Z(Ni)= 0.036 ,Z(H)/Z(Zr)=0.025.图 3 是 He⁺ 与 Ho 碰撞 的 M 壳层 X 射线产生截面,其中 Z(He)Z(Ho)= 0.03. 从这些计算结果可以直观地看到,对于低核 电荷的入射离子,如H⁺,He⁺等,MECUSAR理论计 算值与实验值基本一致,也与 ECPSSR 计算值基本 相同.

(b)

3

2



图 2 H⁺ 与 Zr₄Ni 原子碰撞的 L 壳层 X 射线产生截面 (a)H⁺ 与 Zr 原子碰撞 Zr 实验值取自文献 16] (b)H⁺ 与 Ni 原子碰撞 , Ni 实验值取自文献 16]



图 3 He^+ 与 Ho 原子碰撞的 M 壳层 X 射线产生截面 Ho 实验值 取自文献 17]

我们还选择了较高核电荷数的 C^{g+} 与原子碰撞 体系进行计算,计算得到的结果见图4和图5,对应 的核电荷数的比值分别为 Z(C)/Z(AI) = 0.46, Z(C)/Z(Ho)=0.089. 从图4和图5可以看到,当入

射离子能量为 2 MeV 时, MECUSAR 计算值比 ECPSSR 计算值能更好地描述实验结果. 入射离子能 量为 6 MeV 时, 图 5 中 MECUSAR 计算值与实验值相 符. 而对于具有 K 壳层空穴的 C^{q+} 入射离子, MECUSAR 和 ECPSSR 计算值均明显大于实验结果, 见图 4. 入射离子为 12 MeV 时, MECUSAR 计算值与 ECPSSR 计算值基本相同,对于具有 K 壳层空穴的 C^{q+} 入射离子, 两者的计算值均大于实验值.

以上我们对 ECPSSR 理论和 MECUSAR 理论的 计算结果进行了比较.对于低核电荷的入射离子,满 足 $Z_1/Z_2 \ll 1$, ECPSSR 理论和 MECUSAR 理论的计算 结果基本相同.对于高核电荷的入射离子(如 C^{q+}), 在低能时,MECUSAR 理论值与实验值的符合情况要 好于 ECPSSR 理论值与实验值的符合情况. 在较高 能量时,两种模型的计算值基本相同. 对于满 K 壳 层的入射离子,MECUSAR 理论的计算结果与实验结 果较好符合,但对于具有 K 壳层空穴的入射离子, 计算得到的截面值要明显大于实验结果,尤其对于 入射离子与靶原子核电荷数比值较大的情况. 如对 于 Z(C)Z(AI) = 0.46,从图 4 可以看出,计算值要 远远高于实验值. 当 Z_1/Z_2 比值较大时,入射离子 对靶原子的作用不能再视作微扰,正如 Yu^[18]指出, 当 Z_1/Z_2 值接近或大于 0.3 时,采用微扰方法处理 电子俘获过程会与实验结果产生偏差.



图 4 不同能量下 C^{g+} 与 AI 碰撞的 K 壳层 X 射线产生截面 AI 实验值取自文献 9],入 射离子 C^{g+} 的能量依次为(a 2 MeV (b)6 MeV (c)12 MeV



图 5 不同能量下 C^{q+} 与 Ho 碰撞的 M 壳层 X 射线产生截面 Ho 实验值取自文献 8].入

射离子 C^{g+}的能量依次为(a)2 MeV (b)6 MeV (c)12 MeV

4.结 论

本工作采用 USA 模型替代 ECPSSR 中的 PSS 模型 结合分子轨道效应而得到了 MECUSAR 理论.应用结合能加权方法对不同电荷态入射离子的碰撞系

统进行了计算,并做了相应的讨论.对于低能入射 离子,MECUSAR 计算结果与实验结果的符合程度要 明显好于 ECPSSR 理论,尤其对于低能高核电荷的 入射离子,MECUSAR 理论结果能更好地与实验结果 相符.

- [1]
 Cai X , Liu Z Y , Chen X M , Ma S X , Chen Z C , Xu Q , Liu H P ,
 [2]
 Cai X , Liu Ma X W 1993 Phys. Scrip . 47 751
- [2] Cai X , Liu Z Y , Chen X M , Ma S X , Chen Z C , Xu Q , Liu H P , Ma X W 1992 Nucl. Instr. Meth. B 72 159

- [3] Yang Z H, Song Z Y, Chen X M, Zhao Y T, Zhang X A, Cui Y, Zhang H Q, Zhang Y P, Xu X, Shao J X, Yu D Y, Cai X H 2006 Acta Phys. Sin. 55 2221 (in Chinese)[杨治虎、宋张勇、陈熙 萌、赵永涛、张小安、崔 莹、张红强、张艳萍、徐 徐、邵剑 雄、于得洋、蔡晓红 2006 物理学报 55 2221]
- [4] Rice R, Basbas G, McDabiel F D 1977 At. Data Tables 20 503
- [5] Hansen J S 1973 Phys. Rev. A 8 822
- [6] Hansteen J M , Mosebekk O P 1970 Z. Phys. 234 281
- [7] Brandt W, Lapicki G 1981 Phys. Rev. A 23 1717
- [8] Yu Y C , Sun H L 1995 Phys. Rev. A 52 3836
- [9] Sun H L , Yu Y C , Lin E K , Wang C W 1996 Phys. Rev. A 53 4190
- [10] Benka O , Geretschlager M , Paul H 1987 J. Phys. C 12 251

- [11] Lapicki G 2002 Nucl. Instr. Meth. B 189 8
- [12] Lapicki G , McDaniel F D 1980 Phys. Rev. A 22 1896
- [13] Krause M 1979 J. Phys. Chem. Ref. Data 8 307
- [14] Nambynek W, Crasemann B, Fink R, Freund H, Mark H, Swift C, Price R, Rao P 1972 Rev. Mod. Phys. 44 716
- [15] Yu Y C , Hsu J Y , Chen K M 2005 Nucl . Instr . Meth . B 241 90
- [16] Duggan J L , Kocur P M , Price J L , McDaniel F D 1985 Phys. Rev. A 32 2088
- [17] Mehta R, Duggan J L, Price J L, Kocur P M, McDaniel F D, Lapicki G 1983 Phys. Rev. A 28 3217
- [18] Yu Y C , Azordegan A R , Sun H L , Duggan J L , McDaniel F D , Lin E K , Wang C W , Lapicki G 1999 Nucl. Instr. Meth. B 150 27

A ionization theory based on united and separated atom model *

Li Ming-Sheng¹⁽²⁾ Cai Xiao-Hong¹[†]

1 X Institute of Modern Physics, Chinese Academy of Sciences, Lanzhou 730000, China)
 2 X Graduate School of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China)

(Receive 4 November 2006; revised manuscript received 12 January 2007)

Abstract

The direct Coulomb ionization process can be generally well described by the ECPSSR theory, which bases on the perturbedstationary-state(PSS) and accounts for the energy-loss, Coulomb-deflection, and relativistic effects. But the ECPSSR calculation has significant deviations for heavy projectile at low impinging energies. In this paper we propose a new modified ECPSSR theory, i. e. MECUSAR, in which PSS is replaced by an united and separated atom model, and molecule-orbit effect is considered. The MECUSAR calculations give better agreement with the experimental data at lower impinging energies, and agree with the ECPSSR calculations at high energies. By using OBKN (Oppenheimer-Brinkman-Kramers formulas of Nikolaev) theory to describe the contribution of the electron capture, we further modified the proposed MECUSAR theory, and calculated the target ionization cross sections for different charge states of the projectile.

Keywords : X-ray production cross sections , ion-atom collision , electron capture PACC : 3450D , 3410 , 7920N

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant Nos. 10134010,10375080, 10304019).

[†] Corresponding author. E-mail: caixh@impcas.ac.cn