物理学报 Acta Physica Sinica

Chinese Physical Society



基于 ⁴A" 势能面研究 C(³P)+NO(X²II) \rightarrow CO(X¹ Σ^+)+ N(⁴S)反应的立体动力学性质

魏强

Exploring the stereodynamics of C (³P) +NO (X² Π) \rightarrow CO(X¹ Σ ⁺)+ N(⁴S) reaction on ⁴A" potential energy surface

Wei Qiang

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 64, 173401 (2015) DOI: 10.7498/aps.64.173401 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.173401 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2015/V64/I17

您可能感兴趣的其他文章

Articles you may be interested in

正则系综条件下空化空泡形成的分子动力学模拟

Molecular dynamics simulation on cavitation bubble formation in canonical ensemble 物理学报.2015, 64(3): 033401 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.033401

C60轰击石墨烯的瞬间动力学

Transient kinetics of graphene bombarded by fullerene 物理学报.2014, 63(8): 083401 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.083401

碰撞能对反应Sr+CH₃I?SrI+CH₃的立体动力学影响

Collision energy effect on stereodynamics for Sr+CH₃I?SrI+CH₃ 物理学报.2014, 63(6): 063401 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.063401

质子与羟基碰撞的含时密度泛函理论研究

Time-dependent density functional theory studies of dynamics of hydroxy by proton impact 物理学报.2014, 63(2): 023401 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.023401

量子相空间纠缠轨线力学

Dynamics of entangled trajectories in quantum phase space 物理学报.2013, 62(21): 213401 http://dx.doi.org/10.7498/aps.62.213401

基于⁴A"势能面研究C(³P)+NO(X²\Pi) \rightarrow CO(X¹ Σ ⁺)+ N(⁴S)反应的立体动力学性质^{*}

魏强†

(重庆理工大学光电学院应用物理系,重庆 400054)

(2015年2月27日收到;2015年5月12日收到修改稿)

运用准经典轨线方法 (QCT), 基于 Abrahamsson 等构造的 ⁴A" 势能面 (Abrahamsson E Andersson S, Nyman G, Markovic N 2008 *Phys. Chem. Chem. Phys.* **10** 4400), 在碰撞能为0.06 eV时, 对 $C(^{3}P)+NO(X^{2}\Pi) \rightarrow CO(X^{1}\Sigma^{+})+ N(^{4}S)$ 反应立体动力学性质进行了理论研究. 在考虑反应物 NO 转动 和振动激发的条件下, 计算了质心坐标系下 k-j' 矢量 (k = j' 分别为反应物速度与产物角动量) 相关的 $P(\theta_{r})$ 分布和 k-k'-j' 矢量 (k' 为产物相对速度) 相关的 $P(\phi_{r})$ 分布. 此外还计算了该反应的三个极化微分截 面 $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{00}/d\omega_{t}), (2\pi/\sigma)(d\sigma_{20}/d\omega_{t})$ 以及 $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{22+}/d\omega_{t})$. 计算结果表明转动和振动激发对产物 取向影响较大而对定向影响较小; 对于三个极化微分截面, 转动激发的影响不大, 而振动激发的影响则较大.

关键词: 立体动力学, 准经典轨线方法, 转动激发, 振动激发 PACS: 34.10.+x, 34.50.-s, 34.50.lf

DOI: 10.7498/aps.64.173401

1引言

CNO反应体系是研究天体化学和燃烧化学的 关键体系,因此倍受研究者的关注.研究人员已经 在星际的云层中发现CN自由基,人们普遍认为这 一自由基是来自于C+NO反应产生的^[1].C+NO 反应也是消除NO和产生N2的重要反应过程之 一^[2]. 目前, 大多数的实验研究主要集中于获得该 反应在不同温度下的反应速率常数^[3-7].除此之 外, CNO 反应体系具有许多值得研究的动力学特 征,首先它是一个具有势阱的放热反应,其次它又 是一个典型的重质量-重质量-重质量(重-重-重) 反应体系.因此对于该反应动力学方面的研究也引 起了人们的广泛兴趣. 实验研究方面, Naulin 等利 用交叉分子装置研究了C + NO反应过程中的能 量分配情况和产物CN自由基的振动能和转动能分 布^[8]. 之后, Costes 等利用交叉分子束技术获得了 反应产物CN自由基的反应积分截面,发现反应积 分截面随着碰撞能的增加缓慢的减小^[9].

实验研究的进展促进了理论计算工作的开展. Halvick 等是最早对该反应开展从头算的研究小组, 他们在多个势能面上对C+NO反应中的中间产物、 过渡态和反应路径进行了研究^[10]. 基于从头算的 数据, 他们拟合得到了²A'和²A"势能面, 并利用 QCT方法计算了不同温度下的速率常数,计算结 果与实验结果在高温部分较为符合而在低温部分 却符合的并不好^[11].此外,考虑到自旋守恒,在 这两个双重态的势能面上只能产生激发态的氮原 子. Monnerville 等基于²A' 和²A" 势能面, 利用三 维含时波包方法计算了CN+O 产物通道的总反应 概率以及能量在CN产物转动和振动能的分配^[12]. 在此之后 Andersson 等, 利用多组态二阶微扰理论 (CASPT2)和多体展开方法重新计算和拟合了²A' 和²A"势能面,并分别在这两个势能面上模拟了 交叉分子束的实验结果, 计算结果较之前的结果 有了较大的改进^[13-16]. 最近, Abrahamsson及其

* 国家自然科学基金(批准号: 11204392)和重庆市教委基金(批准号: KJ1400920)资助的课题.

© 2015 中国物理学会 Chinese Physical Society

[†]通信作者. E-mail: qiangwei@cqut.edu.cn

合作者利用 CASPT2 方法构造了一个新的⁴A"势 能面,并在此势能面上以及之前的²A'和²A"能面 上利用 QCT 计算了产物 CN和 CO的振动态分布, 产物分支比以及10—4000 K温度范围内的速率常 数^[17].与之前双重态势能面相比,在⁴A"势能面上 发生的反应可以产生基态的氮原子,这成功解释了 在之前实验中观测到基态氮原子的实验结果.而 在此之前,人们普遍认为反应发生在双重态势能面 上,产生激发态的氮原子后,经过退激发产生基态 氮原子.之后,Frankcombe等利用绝热俘获理论在 上述三个势能面上分别计算了两个反应通道的速 率常数并与之前的计算结果进行了比较,发现两种 方法的计算结果符合的很好^[18].

众所周知,要想认识一个基元化学反应,不仅 要研究它们的标量性质,还要研究它们的矢量性 质,它能揭示很多关于化学基元反应的立体动力 学方面的重要信息,比如速度和角动量,只有把 标量和矢量性质结合起来考虑才能给出反应动力 学的一个完整图像^[19-21].目前,已有众多研究小 组利用韩克利等发展的立体动力学计算程序研究 了多个三原子反应体系^[22-28].而对于CNO体系, 目前仅有马建军等在²A'和²A"势能面上研究了 CN+O产物通道的矢量性质^[29,30].最近我们在新 的⁴A"势能面上对CN+O反应通道进行立体动力 学研究,并与马建军等的结果进行了比较^[31].据我 们所知,在4A"势能面对另一反应通道CO+N的 立体动力学的研究尚未见报道.本文将进一步从理 论上采用QCT 方法研究CO+N产物通道的标量 与矢量性质,并同时考虑反应物分子NO的转动和 振动激发对该反应的立体动力学性质的影响.

2 理 论

2.1 矢量相关函数分布

计算中我们选用质心坐标系来描述 $k \, \pi \, k'$ 的 分布:如图1所示,反应物相对速度k平行于Z轴, Y轴垂直于含有反应物相对速度k和产物相对速 度k'的XZ平面, $\theta_{\rm r} \, \pi \, \phi_{\rm r} \, \Delta$ 别表示产物转动角动 量j'的极角和方位角.

在质心坐标系下, 描述原子-双原子分子反应 中k和j'两矢量相关的函数 $P(\theta_r)$ 分布可以展开 为一系列的 Legendre 多项式^[32–33]

$$P(\theta_{\rm r}) = \frac{1}{2} \sum_{k} (2k+1)a_0^{(k)} P_k(\cos\theta_{\rm r}), \quad (1)$$

其中,

$$a_0^{(k)} = \int_0^{\pi} P(\theta_{\rm r}) P_k(\cos \theta_{\rm r}) \sin \theta_{\rm r} d\theta_{\rm r}$$
$$= \langle P_k(\cos \theta_{\rm r}) \rangle \tag{2}$$

为展开系数. 描述k, k'和j'三矢量相关的函数 $P(\phi_r)$ 分布可以用傅里叶级数展开^[34-36]

$$P(\phi_{\mathbf{r}}) = \frac{1}{2\pi} \left(1 + \sum_{\text{even}, n \ge 2} a_n \cos n\phi_{\mathbf{r}} + \sum_{\text{odd}, n \ge 1} b_n \sin n\phi_{\mathbf{r}} \right),$$
(3)

其中, *a_n*和*b_n*分别称为定向系数(奇数)或取向系数(偶数),分别表示如下:

$$a_n = 2 \left\langle \cos n\phi_{\mathbf{r}} \right\rangle, \tag{4}$$

$$b_n = 2 \left\langle \sin n \phi_{\rm r} \right\rangle. \tag{5}$$

在计算中, $P(\phi_r)$ 被展开到n = 24, 分布函数就收敛了^[37].



图 1 描述 \mathbf{k} , \mathbf{k}' 和 \mathbf{j}' 分布的质心坐标系 Fig. 1. The center-of-mass coordinate system was used to describe the \mathbf{k} , \mathbf{k}' and \mathbf{j}' distributions.



图 2 C(³P)+NO(X²Π) → CO(X¹Σ⁺)+ N(⁴S)反应的 最小反应路径. 能量以三个独立原子为基准 (数据引自文 献 [16])

Fig. 2. Minimum energy paths for the C(³P)+NO $(X^2\Pi) \rightarrow CO(X^1\Sigma^+) + N(^4S)$ reaction ^[16]. The energies are relative to separated atoms. Reference data are cited from Refs [16].

2.2 准经典轨线计算

运用韩克利研究小组提供的立体动力学QCT 程序,基于Abrahamsson等构造的⁴A"解析势能 面,对标题反应的立体动力学性质进行了理论研究. 为了更好的描述反应的动力学特征,在图2给出了 在此势能面上连接反应物C+NO与产物N+CO的 最小反应路径. 从图2中可以看出,在从C+NO 产生N+CO的反应路径上有一个较深的势阱和一 个较浅的势阱,但没有明显的势垒阻碍反应的发 生.选取反应物分子的振动和转动量子数分别为 v = 0—3和j = 0—3,碰撞能为0.06 eV.反应物 相对速度k与产物的转动角动量j'的夹角 θ_r 从0° 到180°,描述反应物相对速度k、产物相对速k'和产物的转动角动量j'三矢量相关的 ϕ_r 从0°到 360°,碰撞距离为15 Å,积分步长为0.1 fs,运行轨 线100000条.

3 结果与分析

图 3 描述了 $C(^{3}P) + NO(X^{2}\Pi) \rightarrow CO(X^{1}\Sigma^{+}) +$ $N(^{4}S)$ 反应的反应物相对速度矢量k和产物的转 动角动量矢量 j' 两矢量相关的函数 $P(\theta_r)$ 的分 布. 图3(a)和(b)分别表示的是反应物NO处于不 同转动态和振动态时, $P(\theta_r)$ 的分布情况. 虽然产 物CO来自于不同振转激发的反应物NO与C原子 的反应,但是两幅图中存在一些共同的特点:首 先, $P(\theta_r)$ 关于 90° 呈现轴对称分布, 这主要是因为 有 $P(\theta_r)$ 的分布都在90°处具有一个极大的峰,这 说明产物CO的角动量 j' 沿着垂直于k方向具有 取向分布,但从峰的强度可以看出取向的程度并 不强烈. 其原因主要是因为C+NO反应体系是典 型的重-重-重的反应体系,且反应势能面为排斥 型^[16]. 王明良等曾系统的研究过不同质量组合 (重-轻-轻、轻-重-轻、重-重-重等)A+BC→AB+C 反应在不同类型势能面上(吸引型、排斥型、混合 型)的立体动力学性质^[32,33].根据他们的计算结 果,相对于吸引型和混合型势能面,重-重-重反应 体系在排斥型势能面上的取向较弱, 排斥能在产 物分子取向上起了重要作用. 进一步从图3(a)的 观察可以发现随着反应物NO的转动量子数增加, $P(\theta_{\rm r})$ 的峰值有略微向下变化的趋势,这说明随着 反应物NO的转动激发,产物CO的角动量取向程

度略微减弱. 总体上来说, 我们认为反应物 NO 的 转动激发对产物CO角动量的取向影响不大.而从 图3(b)可以看出,随着反应物NO的振动量子数增 加, $P(\theta_r)$ 的峰值的不仅出现了明显的减小而且也 出现了变宽的趋势. 这说明随着反应物 NO 的振动 激发,产物CO的角动量取向出现了明显的减弱. 上述产物CO角动量取向的变化情况也可以通过由 QCT 计算得到的产物转动角动量取向参数 P_2 值体 现出来. 该值是质心坐标系中描述反应产物极化 情况的一个最简单和直接的指标^[34].通常,该值 越接近-0.5,则说明产物角动量取向越强,反之则 说明越弱. 对于反应物 NO 处于不同转动激发量子 数 (v = 0, j = 0 - 3) 时, 计算得到的产物转动角动 量取向参数值分别为-0.4133, -0.4123, -0.4032, -0.3928; 对于反应物NO处于不同转动激发量子 数 (v = 0 - 3, j = 0) 时, 计算得到的产物转动角动 量取向参数值分别为-0.4133, -0.3921, -0.3835, -0.3742. 从中可以看出,随着反应物转动量子数 的增加,该值略微的变大;而随着振动量子数的增 加,该值出现了明显增大的趋势.这与图3(a)和 (b)中所反映的情况是一致的.



图 3 (网刊彩色) C+NO(v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+ N 反应的 $P(\theta_r)$ 分布 (a) 转动激发; (b) 振动激发 Fig. 3. (color online) The distribution of $P(\theta_r)$ for C+NO (v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+N reaction: (a) rotation excitation; (b) vibration excitation.



图4 (网刊彩色) C+NO(v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+ N 反应的 $P(\phi_r)$ 分布 (a) 转动激发,从内向外依次为 j = 0—3; (b) 振动激发,从内向外依次为 v = 0—3 Fig. 4. (color online) The distribution of $P(\phi_r)$ for C+NO (v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+ N reaction: (a) rotation excitation j = 0—3, v = 0 (from inner to outer); (b) vibration excitation, j = 0, v = 0—3 (from inner to outer).

图 4 描述了 $C(^{3}P) + NO(X^{2}\Pi) \rightarrow CO(X^{1}\Sigma^{+}) +$ N(4S)反应的k-k'-j' 三矢量相关的极角分布函数 $P(\phi_r)$. 从图4中可以看出 $P(\phi_r)$ 的分布在90°和 270°有两个明显的峰值,这反应出产物转动角动量 j' 沿y轴具有取向效应. 此外, $P(\phi_r)$ 的分布关于 $\phi_{\rm r} = \pi 呈现出不对称性 (P(\phi_{\rm r}) 分布在 \phi_{\rm r} = 90° 和$ 270°的峰值不同),这种非对称分布反映了角动量 的极化特性,即转动角动量沿着--u轴有定向效应, 这也与王明良等研究的重-重-重体系在排斥势能 面上发生反应时 $P(\phi_r)$ 的分布情况相一致^[32,33]. 此外,这种定向效应在其他一些三原子的反应中也 被多次发现,并用三原子瞬时碰撞模型给出了合理 解释^[38-40].从图4(a)可以看出,随着转动量子数 的增加, $\phi_r = 90^\circ$ 的峰有变宽的趋势但高度没有太 大变化, 而 $\phi_r = 270^\circ$ 的峰宽度没有太大变化但高 度却有所减低,尤其是在转动量子数j = 3时.由 此可见,产物角动量的取向效应随转动量子数的增 加有所减小而定向效应却有所增加. 图4(b)显示 的是 $P(\phi_r)$ 分布随振动激发的变化情况. 产物的 转动角动量也显示出了沿y轴的取向效应和沿-y 轴的定向效应. 随着振动量子数的增加, 在90°和 270°的峰值有不同程度的变宽趋势,说明产物的取

向效应有所减弱;而两个峰值的不对称性没有太大的变化,说明随着振动量子数的增加,产物的定向效应未有较大变化.

极化微分截面(PDDCS)可以描述不同散射 方向产物的*k-k'-j'* 三矢量相关的情况. 图5给出 的是反应物处于不同转动和振动激发时产物CO 的极化微分截面 PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{00}/d\omega_t)$, 它单 纯描述了k-k'的矢量相关,其等价于微分散射截 面, 与产物的转动角动量 j' 的取向和定向并无直 接的关系. 总体上来看, 无论反应物处于何种转 动或振动态,产物CO主要以后向散射为主,这与 重-重-重反应体系在排斥型的势能面上的计算结 果也相符合^[32,33].通常情况下,相对于较高的碰 撞能来说,较低的碰撞能更有利于后向散射.从 图5(a)可以看到,在不同的转动态下,产物的散射 情况基本没有发生变化,这说明反应物的转动激发 对PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{00}/d\omega_t$)基本没有产生作用. 从图 5(b) 可以看到, 当振动量子数变为v = 2和 3时,后向散射明显减少,这反映出振动激发对 PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{00}/d\omega_t$)具有显著作用.



图 5 (网刊彩色) C+NO(v = 0—3, j = 0—3) → CO+ N 反应的 PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{00}/d\omega_t$)分布 (a) 转动激 发; (b) 振动激发

Fig. 5. (color online) The distribution of PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{00}/d\omega_t)$ for C+NO (v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+ N reaction: (a) rotation excitation; (b) vibration excitation.

图 6 所示为 PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{20}/d\omega_t)$, 它反 映了不同散射角的产物转动角动量 i' 与反应物 相对速度矢量 k 之间的关系,因此可以更加细致 的体现不同方向散射产物的取向信息. 该值是 二阶勒让德多项式 $\langle P_2(\cos \theta_r) \rangle$ 的期望值, 若该值 为负且绝对值越大时则产物角动量 j' 沿垂直于 相对速度矢量k的极化程度越强. 从图6(a)中可 以看出,在三个不同的转动量子数下,前向和后 向散射产物的PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{20}/d\omega_t)$ 取值均 为负值,且后向散射的值要远小于前向散射,而 侧向散射的产物取值略微的大于0. 这更为细致 地反映了不同散射角度产物的转动角动量的极 化情况. 其中, 后向散射产物的极化程度最强, 前向散射产物的极化程度次之, 而侧向散射产 物极化程度最弱. 从图6(a)中我们可以看出,随 着转动量子数的变化, PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{20}/d\omega_t$) 基本没有发生改变,可见转动激发的作用可以 忽略. 从图6(b)我们可以看出,在三个不同振 动量子数时, PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{20}/d\omega_t$)随不同散 射角的取值情况与图6(a)大致相似,这说明产 物的极化情况并没有随着反应的振动激发而 发生实质性的改变. 但有两点值得注意: 随 着振动量子数的增加, 侧向散射为正的角度 范围略有扩大且PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{20}/d\omega_t$)的取 值也略有增大; 在后向散射135°—180°范围内, PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{20}/d\omega_t$)的取值逐渐增大. 以上 两点也印证了图2(b)所反映的情况,随着振动量 子数的增加, 产物角动量取向变得越弱的趋势.

图 7 (a) 和 (b) 分 别 为 转 动 和 振 动 态 时 的 PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{22+}/d\omega_t)$ 分布情况.由图中可 以看出,在散射角为 0^0 和180⁰的极限情况下,由 于散射平面无法确定,导致二者的取值均为0.在 远离前向和后向散射的极限情况下,二者就不 再为0,并且二者的取值可以提供极化角分布的 信息,反映了在远离 0^0 和180⁰度时二面角的分布 情况.其中 PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{22+}/d\omega_t)$ 的取值与



图 6 (网刊彩色) C+NO(v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+ N 反应的 PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{20}/d\omega_t$)分布 (a) 转动 激发; (b) 振动激发

Fig. 6. (color online) The distribution of PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{20}/d\omega_t)$ for C+NO (v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+ N reaction: (a) rotation excitation; (b) vibration excitation.



图7 (网刊彩色) C+NO(v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+ N 反应的 PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{22+}/d\omega_t$) 分布 (a) 转动 激发; (b) 振动激发.

Fig. 7. (color online) The distribution of PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{22+}/d\omega_t)$ for C+NO (v = 0—3, j = 0—3) \rightarrow CO+N reaction: (a) rotation excitation; (b) vibration excitation.

 $\langle \sin^2 \theta_r \cos 2\varphi_r \rangle$ 相关,取值为负时说明产物角动量 j'沿y轴取向,取值为正时标明产物角动量 j'沿x轴取向. 从图7(a)和(b)中可以看出,尽管反应物所处的转动和振动量子数不同,但PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{22+}/d\omega_t$)的分布情况却十分相似. 图中显示在绝大部分角度范围内,PDDCS($2\pi/\sigma$)($d\sigma_{22+}/d\omega_t$)的取值均为负值,且在150°附近有一个峰值. 这说明绝大部分角度的散射产物角动量倾向于沿y轴取向,散射角在150°时的产物沿y轴取向的程度最强.

众所周知,在许多三原子反应中均存在非绝热 耦合效应^[41],如O+H₂^[42],S+H₂反应^[43]等.在上 述计算中,我们仅考虑了C+NO在单一势能面⁴A" 上的反应,而并未考虑与其他两个双重态势能面之 间的非绝热耦合效应.对于C+NO反应,反应体系 包含三个较重的原子,且线性的反应中间体CNO, NCO,CON为Renner-Teller分子且双重态存在简 并,而双重态与四重态可通过非绝热和自旋轨道耦 合与对反应的标量和矢量性质起作用.此外,反应 中选取的碰撞能也较低,因此在反应中需要考虑非 绝热效应的影响.但到目前为止尚未有相关的研究 报道,我们期望本研究能够促进相关非绝热量子动 力学研究工作的开展.

4 结 论

本文基于新的⁴A"势能面,在碰撞能为 0.06 eV时,采用准经典轨线(QCT)方法,对反 应 $C({}^{3}P)+NO(X{}^{2}\Pi) \rightarrow CO(X{}^{1}\Sigma^{+})+N({}^{4}S)$ 的 立 体动力学性质进行了理论计算. $p(\theta_r)$ 分布说 明产物CO的角动量j'沿着垂直于k方向具有 明显的取向分布. 描述反应物相对速度矢量 k,产物的相对速度矢量k'与产物的转动角动 量 j' 三矢量相关 $P(\phi_r)$ 分布却是非对称的; 产 物分子除存在取向外,还有定向效应. 总 体 上转动和振动激发对取向影响较大而对定向 影响较小. PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{00}/d\omega_t)$ 显示产物 以后向散射为主; PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{20}/d\omega_t)$ 显 示散射产物以后向散射产物的极化程度最强; PDDCS $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{22+}/d\omega_t)$ 说明产物角动量 j' 沿y轴取向. 计算表明转动激发对极化微分截 面影响较小而振动激发对上述三者影响较为 明显.

参考文献

- [1] Boger G I, Sternberg A 2005 Astrophys. J. 632 302
- [2] Glarborg P, Alzueta M U, K. Dam-Johansen, Miller J A 1998 Combust. Flame. 115 1
- [3] Braun W, Bass A M, Davis D D, Simmons J D 1969*Proc. R. Soc. A* 312 417
- [4] Husain D, Kirsch L J 1971 Chem. Phys. Lett. 8 543
- [5] Husain D, Young A N 1974 J. Chem. Soc. Faraday Trans. 71 525
- [6] Becker K H, Brockmann K J, Wiesen P 1988 J. Chem. Soc. Faraday Trans. 84 455
- [7] Dean A J, Hanson R K, Bowman C T 1991 J. Phys. Chem. 95 3180
- [8] Naulin C, Costes M, Dorthe G 1991 Chem. Phys. 153 519
- [9] Costes M, Naulin C, Ghanem N, Dorthe G 1993 J Chem. Soc. Faraday Trans. 89 1501
- [10] Halvick P, Rayez J C, Evleth E M 1984 J. Chem. Phys.
 81 728
- [11] Halvick P, Rayez J C 1989 Chem. Phys. 131 375
- [12] Monnerville M, Halvick P, Rayez J C 1993 J. Chem. Soc., Faraday Trans. 89 1579
- [13] Andersson S, Markovic N, Nyman G 2000 Chem. Phys. 259 99
- [14] Andersson S, Markovic N, Nyman G 2000 Phys. Chem. Chem. Phys. 2 613
- [15] Andersson S, Markovic N, Nyman G 2003 J. Phys. Chem. A 107 5439
- [16] Abrahamsson E, Andersson S, Nyman G, Markovic N 2008 Phys. Chem. Chem. Phys. 10 4400
- [17] Abrahamsson E, Andersson S, Nyman G, Markovic N 2006 Chem. Phys. 324 507
- [18] Frankcombe T J, Andersson S 2012 J. Phys. Chem. A 116 4705
- [19] Han K L, He G Z, Lou N. Q 1989 Chin. J. Chem. Phys. 2 323
- [20] Han K L, He G Z, Lou N Q 1993 Chin. Phys. Lett. 4 517
- [21] Li R J, Han K L, Li F E, Lu R C, He G Z, Lou N Q 1994 Chem. Phys. Lett. 220 281
- [22] Zhang W Q, Li Y Z, Xu X S, Chen M D 2010 Chemical. Physics. 367 115
- [23] Kong H, Liu X G, Xu W W, Liang J J, Zhang Q G 2009 Acta Phys. Sin. 58 6926 (in Chinese) [孔浩, 刘新国, 许 文武, 梁景娟, 张庆刚 2009 物理学报 58 6926]
- [24] Liu S L, Shi Y 2011 Chem. Phys. Lett. 501 197
- [25] Zhang W Q, Cong S L, Zhang C H, Xu X S, Chen M D 2009 J. Phys. Chem. A 113 4192
- [26] Ma J J 2013 Acta Phys. Sin. 62 023401 (in Chinese) [马 建军 2013 物理学报 62 023401]
- [27] Bai M M, Ge M H, Yang H, Zheng Y J 2012 Chin. Phys. B 21 123401
- [28] Duan Z X, Li W L, Qiu M H 2012 J. Chem. Phys. 136 144309
- [29] Ma J J, Cong S L 2009 J. At. Mol. Phys. 26 1081
- $[30]\,$ Ma J J, Zou Y, Liu H T 2013 Chin. Phys. B **22** 063402
- [31] Wei Q 2015 Chin. Phys. Lett. **32** 013101

- [32] Wang M L, Han K L, He G Z 1998 J. Chem. Phys. 109 5446
- [33] Wang M L, Han K L, He G Z 1998 J. Phys. Chem. A 102 10204
- [34] Han K L, He G Z, Lou N Q 1996 J. Chem. Phys. 105 8699
- [35] Chen M D, Han K L, Lou N Q 2002 Chem. Phys. 283 463
- [36] Chen M D, Han K L, Lou N Q 2003 J. Chem. Phys. 118 4463
- [37] Zhang X, Han K L 2006 Int. J. Quantum Chem. 106 1815

[38] Liu S L, Shi Y 2011 Chin. Phys. B 20 013404

- [39] Tan R S, Liu X G, Hu M 2013 Acta Phys. Sin. 62 073105
 (in Chinese) [谭瑞山, 刘新国, 胡梅 2013 物理学报 62 073105]
- [40] Li X H, Wang M S, Pino H, Yang C L, Ma L Z 2009 Phys. Chem. Chem. Phys. 11 10438
- [41] Chu T S, Zhang Y, Han K L 2006 Int. Rev. Phys. Chem. 25 201
- [42] Chu T S, Zhang X, Han K L 2005 J. Chem. Phys. 122 214301
- [43] Chu T S, Han K L, Schatz G C 2007 J. Phys. Chem. A 111 8286

Exploring the stereodynamics of C (³P) +NO (X² Π) \rightarrow CO(X¹ Σ ⁺)+ N(⁴S) reaction on ⁴A" potential energy surface^{*}

Wei Qiang[†]

(Department of Applied Physics, Chongqing University of Technology, Chongqing 400054, China)
 (Received 27 February 2015; revised manuscript received 12 May 2015)

Abstract

Studies on the dynamical stereochemistry of the titled reaction are carried out by the quasi-classical trajectory (QCT) method based on a new accurate ${}^{4}A''$ potential energy surface constructed by Abrahamsson and coworkers (Abrahamsson E Andersson S, Nyman G, Markovic N 2008 *Phys. Chem. Chem. Phys.* **10** 4400) at a collision energy of 0.06 eV. The distribution $p(\theta_{r})$ of the angle between $\mathbf{k} \cdot \mathbf{j}'$ and the angle distribution $P(\phi_{r})$ in terms of $\mathbf{k} \cdot \mathbf{k}' \cdot \mathbf{j}'$ correlation have been calculated. Results indicate that the rotational angular momentum vector \mathbf{j}' of CO is preferentially aligned perpendicular to \mathbf{k} and also oriented with respect to the $\mathbf{k} \cdot \mathbf{k}'$ plane. Three polarization-dependent differential cross sections $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{00}/d\omega_{t})$, $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{20}/d\omega_{t})$, and $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{22+}/d\omega_{t})$ have also been calculated. The preference of backward scattering is found from the results of $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{00}/d\omega_{t})$. The behavior of $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{20}/d\omega_{t})$ shows that the variation trend is opposite to that of $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{00}/d\omega_{t})$, which indicates that \mathbf{j}' is preferentially polarized along the direction perpendicular to \mathbf{k} . The value of $(2\pi/\sigma)(d\sigma_{22+}/d\omega_{t})$ is negative for all scattering angles, indicating the marked preference of product alignment along the y-axis. Furthermore, the influences of initial rotational and vibrational excitation on the reaction are shown and discussed. It is found that the initial vibrational excitation and rotational excitation have a larger influence on the alignment distribution of \mathbf{j}' but a weaker effect on the orientation distribution of \mathbf{j}' in the titled reaction. The influence of the initial vibrational excitation on the three polarization-dependent differential cross sections of product CO is stronger than that of the initial rotational excitation effect.

Keywords: stereodynamics, quasi-classical trajectory method, rotational excitation, vibrational excitation

PACS: 34.10.+x, 34.50.-s, 34.50.lf

DOI: 10.7498/aps.64.173401

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 11204392), and the Scientific and Technological Research Program of Chongqing Municipal Education Commission, China (Grant No. KJ1400920).

[†] Corresponding author. E-mail: qiangwei@cqut.edu.cn