文章编号:0253-2239(2002)03-0272-04

分子角动量定位和定向布居的制备与探测*

高文斌¹) Rudert A D²) Dopheide R²) Martin J²) Zacharias H²)

(1),杭州电子工业学院物理系,杭州 310037

(2),德国明斯特大学物理研究所,德国明斯特 D-48149)

摘要: 利用线偏振和园偏振激光受激拉曼抽运技术 选择性地制备了 $C_2 H_2$ 线性分子电子基态中红外非激活振动模 $v'_2 = 1$ 的单一转动态 $J'(X^1 \Sigma_g^+, v'' = 1, J'')$ 的角动量定向布居和定位布居。并从线偏振及园偏振紫外激光诱导的 $A^{1*} A_u(v'_3 = 1) - X^1 \Sigma_g^+(v''_2 = 1)$ 的电子跃迁荧光光谱中,直接测定了 $C_2 H_2(X^1 \Sigma_g^+, v'' = 1, J'' = 4, 7, 8, 9, 10, 11, 12,$ 13)的角动量定向布居值 $A_0^{(1)}$ 为 0.7~0.8 之间,对于 J'' = 2, 3, 4, 5, 6, 7, 8, 9, 11的角动量定位布居值 $A_0^{(2)}$ 为 -0.7 - 0.9。这一结果表明,人们可利用上述激光抽运技术可控制 $C_2 H_2$ 分子在反应前的角动量空间布居。

关键词: 受激拉曼抽运;角动量定向布居;角动量定位布居

中图分类号:O644.18 文献标识码:A

1 引 言

利用激光技术研究分子内部单个量子态,如选 择性地激励制备分子振、转态,探测分子能量转移和 弛豫研究已有 20 多年的历史[1~4]。而分子角动量 或分子核轴矢量的空间布居,诸如角动量的定位布 居和定向布居至今报道极少,这与实验研究技术的 难度有关。随着激光技术和实验装置的改进,这种 分子角动量空间布居的研究已有所报道⁵⁶³。这项 研究工作与探索反应动力学的立体几何结构和因子 密切相关,如化学反应速率 $\phi = PTE$,其中 P 就是 反应分子的立体因子,T为输运量,E为能量。因 此分子立体因子直接影响到反应的速率。例如 稳 态的 Xe^{*} 与 IBr 反应生成 XeI^{*} 和 XeBr^{*} 发现 Xe^{*} 平行接近 IBr 转动平面时具有最大的反应截面,而 当 Xe^{*} 垂直接近 IBr 转动平面时反应截面最小^[7]。 因而控制碰撞发生前的分子轴运动和角动量的定向 分布就显得十分重要。本文以线性分子 C₂H₂ 为 例 利用拉曼共振技术选择性地制备和探测了该分 子的角动量定向和定位布居,为有效地研究立体化 学反应提供了有价值的研究结果。

2 分子角动量定向布居与定位布居

分子转动角动量为 $|J| = \hbar \sqrt{J(J+1)}$,其中 J

为转动量子数,而转动角动量矢量在轴 z 上投影只 能等于 \hbar 的整数倍, $L_z = m\hbar$,m 为磁量子数,转动 量子数为 J 的磁量子数 m_j 绝对值 $|m_j| \leq J$,角动 量与 z 轴夹角

$$\theta_{m_l} = \arccos[m_l/\sqrt{J(J+1)}].$$

Greene 和 Zare^{[81}引进了准直因子 $Aq^{(K)}$, K 是参数, q 表示对称性,当 q = 0时,准直因子为非零值。第一 因子 $A_0^{(0)}$ 为态的布居,并定义当态全部布居时, $A_0^{(0)}$ = 1,角动量定向布居为第二个因子 $A_0^{(1)}$:

$$A_{0}^{(1)}(J) = \sum_{m_{J}} \frac{m_{J}}{\sqrt{J(J+1)}} \sigma(J, m_{J}),$$

-1 \le A_{0}^{(1)} \le + 1 (1)

其中 $_{\sigma}(J,m_{J}) = N(J,m_{J})/[\sum_{m_{J}}N(J,m_{J})]$ 为不 同 m_{J} 态在J态分子的归一化布居。当负的 m_{J} 布居 占优势时, $A_{0}^{(1)} < 0$,正的 m_{J} 布居占优势时, $A_{0}^{(1)} > 0$,如图 1 所示。

角动量定位布居为第三个因子 $A_0^{(2)}$: $A_0^{(2)}(J) = J | (3J_z^2 - J^2) J^2 | J =$ $\sum \frac{3m_J^2 - J(J+1)}{J(J+1)} o(J, m_J),$ $-1 \leq A_0^{(2)} \leq 2$ (2)

 $A_0^{(2)}$ 表示 m_j 在相同值不同符号(+,-)时具有相同的布居。当较大的 m_j 绝对值倾向于z 轴有大的布居时 ,则 $A_0^{(2)} > 0$,如图 χ a)。

当较小的 m₁ 的绝对值具有倾向于垂直 z 轴有大

 ^{*} 浙江省留学归国基金会资助课题。
 收稿日期 2001-03-21;收到修改稿日期 2001-04-25

的布居时 则 $A_0^{(2)} < 0$,如图 χ b)所示。图 3 给出了 制备、探测 C₂H₂ 分子 $A_0^{(1)}$ 、 $A_0^{(2)}$ 的原理图,利用激光

诱导荧光技术从光电倍增管接收的荧光信号强度 I, 是从 $v'_3 = 1 J'$,自发辐射 P、Q、R 支的总和。



Fig. 1 At angular momentum orientation, relative population is as a function of m_J . (a) $A_0^{(1)} < 0$; (b) $A_0^{(1)} > 0$



Fig. 2 At angular momentum alignment, relative population is as a function of m_j . (a) $A_0^{(2)} > 0$; (b) $A_0^{(2)} < 0$

Fig. 3 Principle diagram of the angular momentum orientation and alignment in preparation and probe experiment

 $I = S_{J_e J_f = J_e^{-1}} I^P + S_{J_e J_f = J_e} I^Q + S_{J_e J_f = J_e^{+1}} I^R$,(3) 其中 J_e 为中间态 J 量子数 J_f 为终态 J 量子数 S 为 能级跃迁 Honl-London 因子,该荧光强度 I 由 Greene、Zare 给出的公式来计算为[9]

$$I = SC \sum_{k_a, k_d, k} Aq^{(K)} \varepsilon_q (k_a, k_d, k, 0, \Omega) b^{(k)} (J_i) \times$$

 $h(k_a, k_d, k, J_i, J_e, J_f),$ (4) S 为 Honl-London 因子, C 为一探测常数, $Aq^{(K)}$ 即 准直因子 $A_0^{(0)}, A_0^{(1)}, A_0^{(2)}, \dots, \epsilon_q(k_a, k_d, k, 0, \Omega)$ 为极化张量, k_a, k_d 分别为激发与探测光子的多极 矩, $k = k_a + k_d$, Ω 为相对z 轴的偏转角, $b^{(K)}(J_i)$ 为 球坐标转动算符约化矩阵元, $h(k_a, k_d, k, J_i, J_e, J_f)$ 为转动量耦合项 J_i, J_e, J_f 分别为初态、中间态、终 态 J 量子数(本实验制备与探测系统为在柱坐标条件下,对称因子 q = 0)。用准直因子表示所测得的激光诱导荧光强度 I,以 P 支为例。

$$I_{r}^{P} = (a_{r}^{P}A_{0}^{(0)} + b_{r}^{P}A_{0}^{(1)} + c_{r}^{P}A_{0}^{(2)} + d_{r}^{P}A_{0}^{(3)} + e_{r}^{P}A_{0}^{(4)}) \sigma (J_{i}, v''), \qquad (5)$$

$$I_{1}^{P} = (a_{1}^{P}A_{0}^{(0)} + b_{1}^{P}A_{0}^{(1)} + c_{1}^{P}A_{0}^{(2)} + d_{1}^{P}A_{0}^{(3)} + e_{1}^{P}A_{0}^{(4)}) \sigma (J_{i}, v''), \qquad (6)$$

下标 r、1 分别表示探测光为右、左旋圆偏振,在本实验几何条件下分数

$$a^{P} = a^{P}_{r} = a^{P}_{1}, \quad b^{P} = b^{P}_{r} = b^{P}_{1},$$

$$c^{P} = c^{P}_{r} = c^{P}_{1}, \quad d^{P} = d^{P}_{r} = d^{P}_{1},$$

$$e^{P} = e^{P}_{r} = e^{P}_{1},$$
(7)

 $\sigma(J_i, v'')$ 为分子布居数,对 R 支具有类似的表示式 $A_0^{(3)}A_0^{(4)}$ 小量情况下 利用极化度公式^[10]。

$$p^{P_{R}} = \frac{I_{1}^{P_{R}} - I_{r}^{P_{R}}}{I_{1}^{P_{R}} + I_{r}^{P_{R}}}, \qquad (8)$$

式中 $I_1^{P,R}$ 、 $I_r^{P,R}$ 为实验得到的荧光强度 ,上标 P、R表示探测光分别调谐在P 或R 支频率上。

再利用(5)式、(6)式得到

$$A_{0}^{(1)} = \frac{p^{P} p^{R} (a^{R} c^{P} - a^{P} c^{R})}{p^{P} c^{P} b^{R} - p^{R} c^{R} b^{P}}, \qquad (9)$$

$$A_{0}^{(2)} = \frac{p^{P}a^{P}b^{R} - p^{R}a^{R}b^{P}}{p^{R}c^{R}b^{P} - p^{P}c^{P}b^{R}} , \qquad (10)$$



由实验得出 P、R 支的极化度 p^{P} 及 p^{R} 值以及由(4) ~(6)式得到的 a、b、c 值即可求出 $A_{0}^{(1)}$ 与 $A_{0}^{(2)}$ 。

3 实 验

实验制备与探测 C₂H₂ 分子角动量定向与定位 布居的示意图如图 4 所示。

由于 C_2H_2 分子 是一个线性分子,其中 ($X^1 \sum_{g}^{+}, v_2^{''} = 1 J^{''}$)是红外非激活振动模,所以采 用受激拉曼抽运方法可选择性地制备该振、转模中 单一转动角动量的定向与定位布居。利用波长为 532 nm 和可调的近 595 nm 的两束激光,对 C_2H_2 分 子电子基态的振转态($X^{1} \sum_{g}^{+}, v_{2}^{'} = 1 J^{''}$)选择性地 激励。角动量定向和定位布居的信息是通过紫外激 光诱导的荧光技术探测的。借助于抽运光与探测光 之间的时间延迟,改变样品的压力,就可详细地直接 研究转动角动量的定向与定位布居。在制备分子角 动量定向布居与探测时,制备激光要采用左、右旋反 向圆偏振,探测紫外激光也采用左旋右旋圆偏振光, 而在制备、探测分子角动量定位布居时,无论制备激 光还是探测激光均是线偏振光。由光电倍增管探测 到的荧光信号经放大,在示波器积分并记录在计算 机待后处理。详细可参见文献 10 Ъ



Fig. 4 Schematic diagram of the orientation and alignment in $C_2 H_2(X^{-1} \sum_{g}^{+}, v''_2 = 1)$ with UV laser probe using stimulated Raman pumping

4 实验结果

4.1 角动量定向布居制备与探测

拉曼抽运光与斯托克斯激光反向圆偏振,而斯 托克斯光调谐运转在 C_2H_2 分子电子基态 $X^{-1}\sum_{g}^{+}$, $v''_{2}=1$,S(J'')支频率上,探测紫外激光调谐在电子 激发态 $A^{1*}A_uv'_{3}=1$,R(J')支或 P(J')支频率线 上,并通过 $\lambda/4$ 波片置于不同偏转角 α 而达到左旋 与圆旋偏振光,由于 C_2H_2 分子是无固有偶极矩的 线性分子,在制备激光电场作用下,分子内部电子分 布发生变化,诱导产生极化,在抽运光反向圆偏振条 件下分子极化度为(8)式所给出。由实验得到的 p^{P} 与 p^{R} 值,再利用(9)式就可得出 $A_{0}^{(1)}$,本文从实验得 出的 $C_2H_2(X^{-1}\sum_{g}^{+}, v''_{2}=1, J''=4, 7, 8, 9, 10, 11, 12, 13$)的 $A_{0}^{(1)}$ 值,分别为 $0.8 \pm 0.15, 0.78 \pm 0.20, 0.74 \pm 0.14, 0.73 \pm 0.19, 0.71 \pm 0.17, 0.73 \pm 0.11, 10.74 \pm 0.15, 0.73 \pm 0.15, 0.75 \pm 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75, 0.75,$

4.2 角动量定位布居制备与探测

制备和探测 $C_2H_2(X^{-1}\sum_{g}^{+}, v''_2 = 1, J'')$ 单转动 态角动量定位布居,其制备与探测光均采用线偏振 光,紫外探测光采用平行与垂直实验系统 z轴的线 偏振光,这样可分别得到荧光强度 $I_{//}$ 与 I_{\perp} ,并利用下式求出分子极化度:

 $p = (I_{//} - I_{\perp})(I_{//} + I_{\perp}),$ (11) 从(11)式可得到 P 支与R 支的极化度 p^{P} 和 p^{R} 利用 (10)即可得到 $A_{0}^{(2)}$ 值。从实验得到的 $C_{2}H_{2}X^{-1}\Sigma_{g}^{+},$ $v_{2}^{''}=1$ J''=2,3,4,5,6,7,8,9,11的 $A_{0}^{(2)}$ 值,分别 为 $-0.95 \pm 0.08, -0.82 \pm 0.08, -0.81 \pm 0.15,$ $-0.73 \pm 0.04, -0.77 \pm 0.07, -0.71 \pm 0.05,$ $-0.72 \pm 0.04, -0.70 \pm 0.03, -0.67 \pm 0.05$ 。其实 验与理论值比较见图 5。



Fig. 5 $A_0^{(2)}$ is as a function of J

结论 利用受激拉曼激励线性分子 $C_2H_2(X^{-1}\Sigma_g^+)$, $v'_2 = 1 J''$)的不同单一转动态,可制备出分子角动 量定向布居 $A_0^{(1)} \approx 0.7 \sim 0.8$;定位布居 $A_0^{(2)} \approx -0.7 \sim -0.9$,即可控制分子在反应碰撞的角动量 定向与定位空间布居,对研究立体化学反应动力学 提供了一个十分有效的实验研究手段。

参考文献

- [1]Gao W B, Shen Y Q, Haeger J et al.. Collision-induced energy transfer in laser-excited dichloromethane. J. Chem. Phys., 1985, 82(9) 4388~4389
- [2]Gao W B, Shen Y Q, Haeger J et al.. Vibrational relaxation of ethylene oxide and ethylene oxide-rare-gas mixtures. Chem. Phys., 1984, 84 (3) 369~374
- [3] Dopheide R, Gao W B, Zacharias H. Direct measurements of collision-induced state-to-state rotational energy transfer rates in $C_2 H_2(\nu'' = 1$). Chem. Phys. Lett., 1991, 182 (1) $21 \sim 26$
- [4]Gao Wenbin, Dopheide R, Zacharias H. A study on rotational relaxation of gas phase C₂H₂ Raman UV optical double resonance. Acta Physica Sinica(物理学报),1992, 41(3):400~407(in Chinese)

- [5] Dopheide R , Cronrath W , Zacharias H. Rotational energy transfer in vibrational excited acetylene($X^{-1} \sum_{g}^{+}, \nu_{-2}^{''} = 1$, J'') ΔJ propensities. J. Chem. Phys., 1994, 101(7): 5804~5817
- [6] Loesch H J, Remscheid A. Brute force in molecular reaction dynamics : A novel technique for measuring steric effects. J. Chem. Phys., 1990, 93(7):4779~4790
- [7] Vries M S, Srdanov V I, Hanrahan C P et al.. Orientation dependence in the reaction of Xe^{*} with photodissociation polarized IBr. J. Chem. Phys., 1983, 78(9) 5582~5589
- [8] Green C H, Zare R N. Photofragment alignment and orientation. Ann. Rev. Phys. Chem., 1982, 33:119~ 150
- [9] Greene C H, Zare R N. Determination of product population and alignment using induced fluorescence. J. Chem. Phys., 1983, 78(11) 6741~6753
- [10] Gao Wenbin, Rudert A D, Zacharias H *et al*.. The angular momentum orientation of $C_2 H_2 2^1$ and its collisonal decay and transfer. *Acta Physica Sinica*(物理学报), 1999, 48(5) 862~875

Preparation and Detection of Angular Momentum Orientation and Alignment of Molecule

Gao Wenbin

(Hangzhou Institute of Electronic Engineering, Hangzhou 310037)

A D Rudert R Dopheide J Martin H Zacharias

(Physikalisches Institut , Universitaet Muenster , Wilhelm-Klemm str. 10 A8149 Muenster , BRD)

(Received 21 March 2001; revised 25 April 2001)

Abstract : The angular momentum orientation and alignment in single rotational states of the IRinactive vibrational mode (v''=1) in the electronic ground state of acetylene ($X^{1}\sum_{g}^{+}$, $v''_{2}=1$, J'') has been selectively prepared by using circularly and linearly polarized laser stimulated Raman pumping. From the induced electronic transition fluorescence spectra by a circularly and linearly polarized UV laser, $A^{1*} A_{u}(v''=1) - X^{1} \sum_{g}^{+} (v''_{2}=1)$, the $A_{0}^{(1)}$ (orientation) of $C_{2}H_{2}(X^{1} \sum_{g}^{+}, v''_{2}=1)$, $v''_{2}=1$, J''=4, 7, 8, 9, 10, 11, 12, 13) are measured directly in the range between 0.7 and 0.8. The $A_{0}^{(2)}$ (alignment) for J''=2, 3, 4, 5, 6, 7, 8, 9, 11 is -0.7 - 0.9. This results show that the spatial population of angular momentum of $C_{2}H_{2}$ molecule before reactions can be controlled by this laser pumping technique.

Key words: stimulated Raman pumping; angular momentum orientation; angular momentum alignment