红外-紫外光学双共振研究 C₆F₆的振动弛豫*

陈锡荣 李 黎 孙发信 张存浩 (中国科学院大连化学物理研究所)

提 要

采用红外-紫外光学双共振技术,首次测得六种碰撞伙伴对振动激发 G_6F_6 分子的脱活速率常数,例 如, $K_{O_2} = (8.8 \pm 0.4) \times 10^3 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}, K_{CO_2} = (7.1 \pm 0.8) \times 10^3 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}, K_{xe} = (2.9 \pm 0.47) \times 10^4 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}$ 。 C_6F_6 的自弛豫速率常数的 测 定值 $K_{C_6F_6} = (0.4 \pm 0.15) \times 10^6 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}$,与 Lambert-Salter 经验关系值相当符合。

一、引 盲

S. Speiser 和 E. Grunwald^{LU} 采用红外-紫外双共振技术,以紫外吸收光谱来监测热带 而得到 C₆F₆ 的振动能再分布的时间。由于在振动能级上被红外激光泵浦而增加的 布 居 是 瞬时地完成的,而反映热带布居的紫外吸收率的变化是滞后于 C₆F₆ 分子所吸收的激光能量 的变化。这个滞后时间被认为是振动能的再分布时间。但可惜的是,他们没有报道这些被 激光激发的初始振动能级的振动弛豫速率常数。1981 年, L. S. Vasilenko 等^{[21}采用红外-红 外双共振研究了 C₆F₆ 的振动弛豫过程,但他们只测定了 C₆F₆ 在 He 中的振动弛豫速率常数。

本文是用红外-紫外双共振技术来研究 C_6F_6 的振动弛豫过程。首次 测定 到 CO_2 、 O_2 、 N_2 、 H_2 、Xe、Ar 等气体对 C_6F_6 的振动脱活速率常数。

二、实验方法

图1是实验装置示意图, C₆F₆ 蒸气被 TEA CO₂ 激光的 P(44)或 P(42)谱线振动激发。 TEA CO₂ 激光器用一个 120 线/mm 的光栅调谐, P(42)单线输出的激光 能量为 0.7 J 左 右, 激光脉宽为 100~200 ns 左右。红外/紫外吸收池是长 32 cm、直径 2.5 cm 的玻璃管。两 端的窗口分别是 BaF₂ 和石英。紫外光源是氘灯,它的紫外光束与红外激光束同轴地通过 气体吸收池,经过 2800±22Å 的干涉滤光片后,用 1P28 光电倍增管探测紫外讯号,然后在 记忆示波器或 PAR 162/165 型 Boxear 数据平均器——记录器上显示并记录。

C₆F₆样品使用前在真空系统脱气纯化,纯度为99.5%。激光照射前后的红外光谱分析 表明,没有化学反应产生。

收稿日期: 1983年11月16日; 收到修改稿日期: 1984年5月7日

*本文曾在'83 ICL(中国,广州)上宣读。

报



图 1 实验装置示意图 Fig. 1 Schematic diagram of experimental set up

三、实验结果和讨论

首先, 我们用紫外分光光度计和 Jarrell-Ash 82-487 型单色仪研究了 CeFe 被 CO2 激



图 2 (a) C₆F₆蒸气室温下的电子 吸收光谱,(b) 受 CO₂激光激发 后,C₆F₆的瞬态 UV 吸收光谱

Fig. 2 (a) Electronic absorption spectrum of C_6F_6 vapor at room temperature, (b) Transient UV absorption spectrum of C_6F_6 following CO₂ laser excitation

ing UU₂ laser excitation

光照射前后的紫外吸收光谱,示于图 2。可以看到,在激 光照射前,在长于 2800Å 的紫外区,并无吸收光谱。但 当 C₆F₆ 被 TEA CO₂ 激光照射后,出现两个新的吸收带, 示于图 2(b)。其中位于 247 nm 的吸收峰,大致相当于 C₆F₆ 室温光谱的 232 nm 处的吸收峰的"红移",可能是 电子基态 ${}^{1}A_{1g}$ 的振动激发能级到电子激发态 ${}^{1}B_{1e}$ 的跃 迁^{C1}。另一个吸收带的峰值在 278 nm 附近,相当于室温 下 254 nm 吸收峰的"红移",可能是 ${}^{1}A_{1g}$ 的振动激发能 级到 ${}^{1}B_{2u}$ 的跃迁^{C1}。

Speiser 等^{[11}估计这两个吸收峰相对于 C_6F_6 的 0-0 带约红移 450±200 cm⁻¹, 与电子基态的 $e_{20}\nu_{17}$ 振动模的 基频(445 cm⁻¹)相当。因此, $e_{20}\nu_{17}$ 模的振动能级可能就 是此紫外吸收带的起始能级,我们是用氘灯在 2800± 22 Å 范围监测该振动能级的布居。图 3 是被 IR 激光照 射后典型的紫外吸收信号。实验所用的激光能量密度为 0.18 J/cm²。样品池内平均每个 C_6F_6 分子 吸收 约 4~5 个红外光子。

由于 C₆F₈ 分子是被瞬时激发到较高的振动能级的, 但图 3 的紫外吸收信号却呈现几微 秒的上升时间。这说明被 2800 Å 光所监测的不是红外激光所激发的初始能级, 而是通过能 量传递所逐步布居的振动能级(e20v17模),即能量转移过程的终态。这过程被反映在紫外吸收信号上,就呈现几微秒的上升时间。随后,由于被照射气体的平动温度增加而使 e20v17模的振动能级的布居增加,直至与该振动能级借传能过程而增加的布居达到平衡,这时,紫外吸收信号就呈现一平稳段。最后,由于平动温度缓慢冷却(ms级),该振动能级布居慢慢减少。于是紫外吸收信号也慢慢地降至初始水平,如图 4 所示。





Fig. 3 Initial portion of the UV absorption signal following C_6F_6 (2 Torr) excitation by a P(42) CO₂ laser line



图 4 CO₂ 激光 P(42) 谱线激发后,
 C₆F₆ UV 吸收变化的全过程

Fig. 4 Overall process of the change in UV
absorption following C₆F₆ (2 Torr) excitation
by a P(42) CO₂ laser line

所以,上述的红外激光激励、振动弛豫、紫外探测等过程,大致是一个准四能级的红 外-紫外双共振过程。紫外光所监测的是振动弛豫过程的终态。我们可根据双分子速率方 程,利用紫外吸收信号的初始上升部分来计算振动弛豫速率。由于平动温度冷却是缓慢过 程(ms级),故在几微秒的上升段作数据处理时可忽略其影响。于是,弛豫速率可近似地用 下式来描述:

$$I = I_t [1 - \exp(-\beta t)],$$

式中, I 是 t 时刻的吸收信号幅值; I; 是信号最大幅度; β 是气压为 P 时的弛豫速率; t 为红 外激光触发后的时间。

在 C₆F₆+M 混合气体中, C₆F₆ 蒸气的振动弛豫速率由下式表示:

 $\beta = K_{\mathrm{C}_{6}\mathrm{F}_{6}}P_{\mathrm{C}_{6}\mathrm{F}_{6}} + K_{\mathrm{M}}P_{\mathrm{M}},$

式中, M 为各种碰撞对象; $K_{\text{c.r.}}$ 和 K_{M} 分别表示 C₆F₆分子和 M 分子对振动激发态的 C₆F₆的脱活速率常数; $P_{\text{c.r.}}$ 和 P_{M} 分别表示 C₆F₆和 M 的分压。

图 5 表示 β 随 CO₂ 分压 (*P*_{co}.) 变化关系。图中直线是用计算机用最小二乘方法 拟合的。由其斜率和截距,可求出 C₆F₆+CO₂ 系统的振动弛豫速率常数 *K*_{co}, 和 *K*_{c.F.o}

M	$M_{\rm M}({\rm sec^{-1}}\cdot{\rm Torr^{-1}})$	$P\tau(\mu s \cdot Torr)$	M	$K_{\rm M}({ m sec^{-1}}\cdot{ m Torr^{-1}})$	$P\tau$ (μ s · Torr)
H ₂	$(0.65\pm0.02)\times10^4$	154	CO ₂	$(0.7\pm0.08) \times 10^4$	143
He	$(0.52\pm0.13)\times10^4$	192	Ar	$(1.1\pm0.32) \times 10^4$	91
N ₂	$(0.78\pm0.2)\times10^4$	128	Xe	$(2.9\pm0.47)\times10^4$	35
O ₂	$(0.88\pm0.04)\times10^4$	114	C ₆ F ₆	$(0.4\pm0.15)\times10^{6}$	2.5

表1 各种碰撞伙伴对 C₆F₆ 的振动弛豫速率常数

Table 1 Vibrational relaxation rate constants of C_6F_6 by various collision partners

9期

783



利用这种方法,我们首先测定出 H_2 , N_2 , O_2 , CO_2 , Ar, Xe 等对振动激发态 C_6F_6 的弛 豫速率常数列入表 1。

我们将表1的 $K_{\rm M}$ 取对数与各碰撞伙伴的折合质量的立方根 $\mu^{1/3}$ 作图,示于图6。可 以看到, C₆F₆ 的振动脱活速率大致与 $\mu^{1/3}$ 成正比,即这些过程是遵从 Landau-Teller 关系 式。 这说明 H₂、He、N₂、O₂、CO₂、Ar、Xe 等对振动激发 C₆F₆ 的脱活基本上是振动-平动 的能量转移过程。但 C₆F₆ 的自脱活速率常数 $K_{\rm C_4F_4}$ 未能满足 Landau-Teller 关系式,它比 其它 $K_{\rm M}$ 值约高两个数量级。这可能是由于 C₆F₆ 的自脱活过程包含了振动-振动 和振 动-平动两种能量传递过程的总 贡献 所致。我们 测定的 $K_{\rm C_4F_4}$ 值 为(0.4±0.15)×10⁶ sec⁻¹• Torr⁻¹,与 Vasilenko 等^[23]采用红外-红外双共振方法得到的 $K_{\rm C_4F_4}$ 值(1.1±0.3)×10⁶ sec⁻¹• Torr⁻¹ 基本相符。按照 Corran 等^[33]描述的方法,我们可以从速率常数 $K_{\rm C_4F_4}$ 值推算出:传 递一个最低振动频率 $\nu_{\rm min}$ (C₆F₆ 分子为 210 cm⁻¹)的振动量子所需的分子碰撞数目 $Z_{\rm 10}$ 。我 们的实验测定值 $Z_{\rm 10}$ =47。而从 Lambert-Salter 经验曲线^[43]中得到的值 $Z_{\rm LS}$ =26,两者相当 一致。

参加本工作的还有葛树杰同志。本工作中的 CoFo 样品的红外光谱、质谱和气相色谱分 析是由郭秀兰和钟曼英同志完成的,在此表示深切的谢意。

参考文献

- [1] S. Speiser and E. Grunwald; Chem. Phys. Lett., 1980, 73, 3 (Aug), 438~442.
- [2] L. S. Vasilenko, N. M. Dyuba, A. K. Petrov and N. N. Rubtsova; Optics and Spectroscopy, 1981, 51, 1 (Jul), 64~65.
- [3] P. Corran, J. D. Lambert, B. Salter and B. Warburton, Proc. Roy. Soc., 1958, A244, 212.
- [4] J. D. Lambert and R. Salter; Proc. Roy. Soc., 1959, A253, (Nov), 277~288.

IR-UV double resonance studies of vibrational relaxation of hexafluorobenzene*

CHEN XIRONG LI LI SUN FAXIN AND ZHANG CUNHAO (Dalian Institute of Chemical Physics, Academia Sinica)

(Received 16 November 1983; revised 7 May 1984)

Abstract

The deactivation rate constants by 6 different collision partners of vibrationally excited C_6F_6 have been measured for the first time using an IR-UV double resonance technique, for example, $K_{0_1} = (8.8 \pm 0.4) \times 10^3 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}$, $K_{C0_1} = (7.1 \pm 0.8) \times 10^3 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}$ and $K_{Xe} = (2.9 \pm 0.47) \times 10^4 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}$. The measured value of $K_{C,F_*} = (0.4 \pm 0.15) \times 10^6 \text{ sec}^{-1} \cdot \text{Torr}^{-1}$ agrees well with the Lambert-Salter empirical correlation.

at gra