3P-096

Ⅰ₃⁻の光解離反応に関する理論的研究

(¹慶大院理工・²東大院総合)小鷲聡美¹・<u>阿部俊平</u>¹・菅原道彦¹・中西隆造²・永田敬²・藪下聡¹

Theoretical Study on the Photodissociation Processes of Tri-iodide Anion (Keio Univ. Faculty of Science and Technology; Tokyo Univ. Department of Basic Science, Graduate School of Arts and Sciences) S.Kowashi, <u>S.Abe</u>, M.Sugawara, R.Nakanishi, T.Nagata, S.Yabushita

【序】I₃⁻は可視・近紫外領域に光吸収帯 B(¹Π_{1g}), C(³Π_{0+u}), D(¹Σ_{0+u}) を有し, その光解離反応は 3 体解離生成物 I+I+I⁻および I₂+I⁻や I₂⁻+I の 2 体解離生成物の複数の生成物チャネルを持つこと, 気相と液相で解離生成物が大きく異なること, さらに気相中における I₂⁻, I⁻の分岐比が顕著な励 起波長依存性を示すことなど興味深い結果が報告されているが^{[1][2]}, その解離機構の詳細は不明 確である.本研究では *ab initio* 計算により C バンド励起後の解離反応に関係するポテンシャルエ ネルギー面(PES)と非断熱結合項(NACT)を新たに求め, これらを用いた動力学計算により分岐比 を求め, 分岐比の励起波長依存性に関する考察を行った.

【計算】電子状態計算には COLUMBUS を用い, PES は縮約スピン軌道相互作用(COSOCI)法により求めた. 4d までを内殻, 5s5p 軌道を原子価殻とする Stoll らの相対論的有効内殻ポテンシャル (RECP)を用い,基底関数は[6s5p4d2f]とした. NACT の計算では、 Christiansen らの RECP を用い基底関数は[4s4p1d1f]とし、一電子励起配置間相互作用(FOCI)法による CI 波動関数の数値微分より求めた. いずれも一電子軌道は原子価軌道のうち 5p からなる活性軌道($2\sigma_u 1\pi_u 1\pi_g 2\pi_u 3\sigma_g 3\sigma_u$)に 16 電子を分配した状態平均 SCF 法によった. 動力学計算には Tully の fewest switches 法^[3]を用いた.

【結果と考察】励起直後は直線構造が安 定であり共線型の I_3 ⁻の計算を行った. 図1にCバンドの主成分と同じ $\Omega=0^+$ の 対称性の断熱 PES (S_{1-3}) を示す.この結 果からCバンド (S_3) に励起した I_3^- の軌跡 として以下の運動が考えられる.先ず S_3 面の勾配に従い3 体解離方向に進行し, (i) 円錐交差を通過して, S_3 に残るものと S_2 に遷移するものに分岐する.この領域 のPESの詳細から,前者は3体に解離し, 後者の一部はやはり3 体に解離し,残り



は S_2 の勾配に従い 2 体解離方向に進行して回避交差領域に到達したのち, (ii) さらに分岐して, 最終的な生成物の $I_2^-+I \ge I_2+I^-$ が生成する.

解離生成物の分岐比は分岐過程(i), (ii)において円錐交差,回避交差を横断する際の遷移確率で 表現される.次にこの遷移確率を正確に見積るために電子状態 *I-J* 間の NACT を計算した.

$$g_{IJ} = \langle \Phi_I | \frac{\partial \Phi_J}{\partial R_A} \rangle = \sum_K C_K^I \frac{\partial C_K^J}{\partial R_A} + \sum_{i,j} \rho_{ij}^{IJ} \langle \varphi_i | \frac{\partial \varphi_j}{\partial R_A} \rangle = g_{IJ}^{\text{CI}} + g_{IJ}^{\text{MO}}$$
(1)

ここで $R_A(A=1,2)$ はI-I間距離, C_K^I はCI法における電子状態*I*における配置関数*K*のCI係数, ρ_{ij}^{IJ} は遷移密度行列, φ_i は*i*番目の分子軌道を表している. NACT はCI係数の微分項 g_{IJ}^{CI} と分子軌道の 微分項 g_{IJ}^{MO} から構成される. 図2に g_{23} を示すが, $D_{\infty h}$ を維持するx軸上(称伸縮方向)において

 S_2 , S_3 の電子状態はそれぞれ ${}^3\Pi_{0+g}$, ${}^3\Pi_{0+u}$ であり,gとuの異なる対称性の ため $g_{23}=0$ であるが,円錐交差近傍で わずかにy軸方向(反対称伸縮方向) にずれた位置では g,u 対称性を失い 非常に大きな値を持つ.このため分 岐過程(i)で高い確率の遷移を引き起 こす.さらに g_{23} はyに関して奇関数 で,xに関しては Lorentz 関数的な振



る舞いを示すなど、特徴的な形状を示している.他方、回避交差領 域における g₁₂のピークは R₁ が長いほど増加する性質(図 3)を持つ ため、軌跡がこの回避交差を横断するとき、R₁が短い(長い)と断 熱的(透熱的)になる.

以上の結果を踏まえ定量的に分岐比を求め、分岐比の励起波長 依存性の理由を明らかにするため、PES、NACT を解析関数にフィ ットし、動力学計算^[3]を行った.軌跡の初期座標と初期速度の分布 には基底状態における振動基底状態の Wigner 分布を用いた.

$$W(Q,P) = \prod_{i}^{2} \frac{1}{\pi\hbar} \exp\left(-\frac{\omega_{i}Q_{i}^{2}}{\hbar}\right) \exp\left(-\frac{P_{i}^{2}}{\hbar\omega_{i}}\right)$$

ここで*i*は対称振動および反対称振動, ω_i は角振動数, Q_i は基準座標, P_i は運動量を表している.この分布による各励起エネルギーにおける 吸収確率は平衡位置における垂直励起エネルギー(およそ 3.4eV)にピ ークを持ち, C バンドのスペクトルと対応した(図 4). また各励起エネ ルギーで核配置 R(t)と最終的な分岐比を計算した.表 1 に分岐比を, また図 5 に 3.26 eV での軌跡の例を載せる.表1から、 I_2 + I⁻の収量 は少なすぎるものの、実験的な I_2 ⁻+I の分岐比の特徴が再現されてい ることがわかる. 軌跡計算の詳細は発表当日報告する.











