# ICN分子のAバンド光解離反応における量子干渉効果

1慶大院理

○鹿志村達彦<sup>1</sup>,池崎智哉<sup>1</sup>,太田悠介<sup>1</sup>,藪下聡<sup>1</sup>

## Quantum interference effect in the A-band photodissociation of ICN

•Tatsuhiko Kashimura<sup>1</sup>, Tomoya Ikezaki<sup>1</sup>, Yusuke Ohta<sup>1</sup>, Satoshi Yabushita<sup>1</sup> <sup>1</sup> Department of Chemistry, Keio University, Japan

## [Abstract]

One of the most spectacular yet unsolved problems for ICN  $\tilde{A}$ -band photodissociation is the non-statistical spin-rotation  $F_1=N+1/2$  and  $F_2=N-1/2$  populations for each rotation level N of the CN fragment. The  $F_1/F_2$  population difference function f(N) exhibits strong N and  $\lambda$ dependences with an oscillatory behavior. First, in the asymptotic region, we show that potential energy surfaces (PESs) are dominated by the exchange and dipole-quadrupole inter-fragment interactions. Then, we found that the adiabatic Hamiltonian exhibits Rosen-Zener-Demkov type nonadiabatic transitions reflecting the switch between the exchange interaction and the small but finite spin-rotation interaction within CN at the asymptotic region. Finally, we have derived semiclassical formulae for f(N) and the orientation parameters with a two-state model including the 3A' and 4A' states. These two kinds of interfering models explain the  $F_1$  and  $F_2$  level populations observed by Zare's group and Hall's group, respectively.

#### 【序】

ICN 分子のÃバンド励起による光分解反応は、同種の 光分解反応の中でも極めて詳細な情報が調べられてき た例である。実験的に、次の2つの解離チャネルが知ら れている。

$$ICN + h\nu \to \frac{I({}^{2}P_{3/2}) + CN(X^{2}\Sigma^{+}, \nu, N, F_{1}/F_{2})}{I^{*}({}^{2}P_{1/2}) + CN(X^{2}\Sigma^{+}, \nu, N, F_{1}/F_{2})}$$

ICN 分子は直線分子であるにも関わらず、生成物 CN は I チャネル、I\*チャネルともに回転励起しており、か っそれらの回転準位 N の分布は I/I\*チャネルに顕著 に依存する。この N の分布や吸収断面積については理論 計算によって再現がなされているが、CN 分子の回転微 細構造準位  $F_1(J=N+1/2)/F_2(J=N-1/2)$ の非統計的な振る舞 い<sup>[2,3]</sup>に関しては未解決のままである。そこで、一光子に よって同時に 3A'と 4A'のポテンシャルエネルギー曲面 (PES)上に生じた解離波束間の量子干渉効果が、解離の 漸近領域における角運動量の再結合による確率 $p_{RZD} =$ 1/2の RZD 型の非断熱遷移を通して、f(N)に反映される とモデルを立てた(Fig. 1.)。<sup>[1]</sup>

#### 【理論】

Fig. 1. PECs of a linear structure.<sup>[1]</sup>



Zare らによって、CN( $X^2\Sigma^+, v = 2, N, F_1/F_2$ )が生じる場合

の $F_1/F_2$ 分布 $P(F_1)/P(F_2)$ の差の指標である $f(N) = [P(F_1) - P(F_2)]/[P(F_1) + P(F_2)]$ が報告されている(Fig. 2.)。<sup>[2]</sup>この生成物はエネルギー保存則によりIチャネルにのみ生成

するため、4A'と5A'間の非断熱遷移は無視し、角運動量の再結合に起因する3A',4A' 間のRZD型非断熱遷移のみを考慮する。始状態iから光解離反応によって終状態fを 生成する断面積 $\sigma_f$ は半衝突散乱行列 S と遷移モーメント T を用いて $\sigma_f = \left|\sum_n S_{fn} T_{ni}\right|^2$ であり、さらに半古典的散乱行列は $S = P_{\infty}O_{RZD}P_{A}$ と書ける。ここで P は伝搬行列であ り断熱状態 n における位相 $\phi_n$ を用いて $[P_A]_{nm} = \exp[i\phi_n]\delta_{nm}$ である。還元散乱行列

$$O_{RZD} = \begin{bmatrix} \sqrt{1 - p_{RZD}} & -\sqrt{p_{RZD}} \\ \sqrt{p_{RZD}} & \sqrt{1 - p_{RZD}} \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ 1 & 1 \end{bmatrix}$$
  
と遷移モーメント**T** =  $\begin{bmatrix} t_{3A'} & t_{4A'} \end{bmatrix}$ を代入することによって終状態の確率振幅を得る。  

$$\begin{bmatrix} C(F_2) \\ C(F_2) \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ 1 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} e^{i\phi_{3A'}} & 0 \\ e^{i\phi_{3A'}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} t_{3A'} \\ t_{4A'} \end{bmatrix}$$

 $\begin{bmatrix} C(F_1) \end{bmatrix} \sqrt{2} \begin{bmatrix} 1 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 & e^{i\phi_{4A'}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} t_{4A'} \end{bmatrix}$ この結果を $P(F_1/F_2) = |C(F_1/F_2)|^2$ に用いてf(N)の理論表式を得る。

$$f(N) = \frac{P(F_1) - P(F_2)}{P(F_1) - P(F_2)} = \frac{2t_{3A'}t_{4A'}}{t_{3A'}^2 + t_{4A'}^2 + t_{2A''}^2 + t_{4A''}^2} \cos \Delta \phi$$

ただし $\Delta \phi = \phi_{3A'} - \phi_{4A'}$ である。指標 f(N)は $\cos \Delta \phi$ に依存することから 3A'と 4A'間の 量子干渉効果が f(N) に反映される。

【計算結果・考察】

ICN 分子の遷移モーメント(TDM)を Hellmann-Feynman (HF)型と応答量(Resp)型の二 つの方法で計算したところよく一致する結果を得た(Figs. 3, 4)。過去の TDM の計算値 <sup>[4,5]</sup>は、今回の結果と振る舞いが異なる。さらに、CNを剛体回転子とみなし古典的軌 跡 $\{R(t), \theta(t)\}$ に沿って、位相 $\phi_{3A'}, \phi_{4A'}$ を、次式の作用積分によって評価し、 $\lambda, N$ ごと にプロットしたところ

$$\phi_n(t+\Delta t) = \phi_n(t) + \sqrt{2M(E - V_n(R(t), \theta(t)) - BN(t)^2 - E_{\text{vib}}) \cdot \frac{P(t)}{M} \Delta t}$$

1

0.5

о -0.5

249 nm

60

60

60

Fig. 5.  $\cos \Delta \phi$ .

定性的に Fig. 2 の指標 f(N)の振る舞いを再現することが できた(Fig. 5.)。ここで *M* は I と CN の換算質量、*E* は励 起エネルギー、Vは PES、B と $E_{vib}$ は、CN の回転定数と 振動エネルギー、Pは解離方向の運動量である。



# 【参考文献】

[1] T. Kashimura et al. J. Comput. Chem. submitted.[2] R. N. Zare, M. S. Child

et al. Faraday Discuss. Chem. Soc. 1986, 82, 79. [3] G. E. Hall et al. Phys. Chem. Chem. Phys. 2007, 9, 272. [4] Y. Amatatsu et al. J. Chem. Phys. 1994, 100, 4894. [5] F. N. Dzegilenko et al. Chem. Phys. Lett. 1997, 264, 24.