## 4P106

## 核波東法を用いた核酸塩基の光学安定性の理論的解明

(<sup>1</sup>新潟大院・自然、<sup>2</sup>新潟大・理、<sup>3</sup>大阪府立大・理、<sup>4</sup>東北大院・理)○山口亜希子<sup>1</sup>、伊藤悠太<sup>2</sup>、 布村拓也<sup>2</sup>、小関史朗<sup>3</sup>、藤村勇一<sup>4</sup>、河野裕彦<sup>4</sup>、島倉紀之<sup>2</sup>

【目的】

DNA および RNA を構成する核酸塩基は、200 – 300 nm の波長の光を強く吸収する。従って、核酸 塩基は潜在的に紫外光に冒され易いという特徴を持っている。しかし、突然変異や発ガンを誘発する 光化学反応の量子収率および蛍光の量子収率は非常に小さい。更に、近年の実験技術の向上により、 気相中での孤立塩基の励起状態は、励起波長に応じてサブピコ秒 – フェムト秒オーダーの非常に短い 寿命を持つことが確かめられている。これらの実験結果から、核酸塩基では円錐交差を経由した超高 速無放射遷移により光化学反応が効率的に抑えられていると考えられ、この無放射遷移経路の探索が 近年盛んに行われている。本研究では 9H-アデニンの電子基底状態、' $\pi\pi^*$ (<sup>1</sup>L<sub>a</sub>)状態およびアジン基 N9-H に関連する' $\pi\sigma^*$ 状態の3 状態に焦点を当て、光遷移許容の' $\pi\pi^*$ (<sup>1</sup>L<sub>a</sub>)状態から' $\pi\sigma^*$ 状態を経由し て電子基底状態へ戻る無放射遷移経路に沿った励起状態の失活を核波束法を用いて解明することを目 的とする。また、チミンとウラシルの無放射遷移経路を明らかにし、核波束法によるダイナミクスの 解明を目指す。

【計算方法】

9H-アデニン:電子基底状態、' $\pi\pi^*$ (<sup>1</sup>L<sub>a</sub>)状態および' $\pi\sigma^*$ 状態の3状態を考慮し、状態平均 CASSCF 法 により S<sub>1</sub>-S<sub>2</sub> 円錐交差点および S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub> 円錐交差点の構造を決定した。基底関数には全ての原子に 6-31G(d,p)を用い、N9 原子にs型とp型の広がったガウス型関数を加え、アジン基のH原子に軌道指 数 0.02 の s型とp型のガウス型関数を加えた。活性軌道は3つの高い $\pi$ 軌道、2つの低い $\pi^*$ 軌道および 最も低い軌道 $\sigma^*$ を選択した。また、状態間の区別を容易にするために全ての原子は同一平面上にある としたが、対称性は持たないとして計算した。この制限は基底状態の平衡点でアミノ基がわずかにピ ラミッド型になることを無視しているが、このピラミッド化は基底状態と励起状態のエネルギーにほ んのわずかな影響しか与えないことが知られている。これらの計算条件は、以前の9H-アデニンの基底 状態と励起状態のポテンシャルエネルギーの計算に用いられている。<sup>1.2</sup>

アジン基 N9-H の結合長  $r_{\rm NH}$ を tunning 座標に選び、2 つの円錐交差点をつなぐ  $r_{\rm NH}$ に沿った CASSCF 断熱ポテンシャルエネルギー曲線を描いた。次に、同じ座標で MRCI 断熱/透熱ポテンシャルエネルギー曲線を描いた。つまり、MRCI 法による計算において円錐交差点の構造は再決定されていない。また、透熱化は Werner らによって提案され、MOLPRO パッケージに実装された方法を用いて行った。<sup>3</sup>

チミン・ウラシル:電子基底状態と2つの最も低い励起一重項状態( $^{1}n\pi^{*}$ 状態と $^{1}n\pi^{*}$ 状態)の3状態を 考慮し、状態平均 CASSCF 法を用いて各状態の平衡構造および S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub>円錐交差点の構造を決定した。基 底関数は 6-31G(d,p)を使用し、活性軌道は一番高いn軌道、5つの高い $\pi$ 軌道および3つの低い $\pi^{*}$ 軌道 を選択した。また、対称性は持たないとして計算を実行した。

なお、9H-アデニン、チミンとウラシルに対する全ての計算に MOLPRO パッケージを用いた。 【結果】 9H-アデニン: CASSCF 法によって決定された S<sub>1</sub>-S<sub>2</sub> -4<sup>63.8</sup>

円錐交差は基底状態の平衡点の約 5 eV 上、  $r_{\rm NH}$ =0.988Åにあり、S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub>円錐交差は $r_{\rm NH}$ =1.721Åに ある (Fig.1)。これらは Chung ら<sup>2</sup>によって得られ た値と良く一致している。Fig.2 の波線は MRCI 法 で得られた断熱ポテンシャルエネルギー曲線を示 す。いずれの交差点も CASSCF 法によって得られた 交差点よりも  $r_{\rm NH}$ が大きい方にずれており、S<sub>1</sub>-S<sub>2</sub> 円錐交差は $r_{\rm NH}$ =1.1Å、S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub>円錐交差は $r_{\rm NH}$ =1.75Å で起こる。特に注目すべき点は、Fig.1 ではS<sub>1</sub>-S<sub>2</sub>円 錐交差が S<sub>0</sub>の平衡点の座標より内側にあり、Fig.2 では外側にある点である。この相違は光励起した  $^{1}\pi\pi^{*}$ 状態からのダイナミクスに大きな影響を与え ると考えられる。従って、我々はより正確な MRCI 法によって得られたデータを核波束法に適用する ことにした。MRCI 法で得られた円錐交差の位置は、



Fig.1 Adiabatic potential energy curves of the  $S_0$ ,  $S_1$ ,  $S_2$  states of 9H-adenine, calculated with the CASSCF method.

Chung ら<sup>2</sup>によって得られた値(S<sub>1</sub>-S<sub>2</sub>円錐交差は r<sub>NH</sub>=1.257Å、S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub>円錐交差は r<sub>NH</sub>=1.800Åで起こる) と少しずれているが、定性的には一致している。

Fig.2 の実線は MRCI 法で得られた透熱ポテンシャルエネルギー曲線を示している。すなわち、3×3

の透熱ポテンシャル行列の対角項である。r<sub>NH</sub>=1.3Å 以降の曲線のふらつきは、広がったガウス型関数か ら派生する軌道の影響や活性空間が小さく、考慮す る'ππ\*状態が少ないといったことが原因と考えられ る。

今後の目標は、これらのデータを用いて核波束法 により内部転換ダイナミクスの理解を深めること である。

チミン・ウラシル:CASSCF 法で得られた2つの低 い励起一重項状態の垂直励起エネルギーを Table 1 に示す。S<sub>1</sub>は禁制遷移の<sup>1</sup>nπ<sup>\*</sup>状態、S<sub>2</sub>は許容遷移の 'ππ\*状態である。光を吸収したチミンとウラシルは 主に $\pi\pi^*$ 状態に励起されると考えられる。Table 1 に よると、計算によって得られた<sup>1</sup>ππ\*状態への垂直励 起エネルギーはいずれも実験値と比べて約2.5 eV ほ ど高くなっている。これは、動的電子相間を見積も る、状態数や活性空間を増やす、基底関数を大きく することで改善されると考えられる。

CASSCF(12,9)/6-31G(d,p) レベルで



Fig.2 Adiabatic (dashed lines) and diabatic (solid lines) potential energy curves calculated with MRCI method.

ウラシル

exp.

5.1

CASSCF

5.272

7.380

Table 1 Vertical excitation energies of the two lowest excited state of ted with the CASSCF method.

exp.4

4.95±0.08

Ξ ン

最適化したチミンの <sup>1</sup> ππ <sup>*</sup> 状態の平衡構	thymine and uracil calculat	
造を Fig.3 に示す。チミン、ウラシル	<b>小</b> 能	チ
とも谷状態の半関構道はナミンのメナ		CASSCF
ル磁の一つの小糸原丁以外の原丁はり	$S_1(n\pi^*)$	5.306
いて八貝塚の十面に行任りることがわ	$S_2(^1\pi\pi^*)$	7.400

Fig.4 に CASSCF(12,9)/6-31G(d,p)レベルで決定されたチミンの S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub>円錐交差の構造を示す。この構 造は Perun ら<sup>6</sup>により報告されている構造と非常に良く似ている。得られたチミン、ウラシルの円錐交 差点の構造において状態平均 CASSCF 法によりエネルギーを計算したところ、チミン、ウラシルとも 円錐交差点における<sup>1</sup>ππ<sup>\*</sup>状態のエネルギーは基底状態の平衡構造において垂直励起された<sup>1</sup>ππ<sup>\*</sup>状態の エネルギーよりも低くなった。この結果は、チミン、ウラシルにおいて基底状態の平衡構造から<sup>1</sup>ππ<sup>\*</sup>状 態へ垂直励起された後、<sup>1</sup>ππ<sup>\*</sup>状態から基底状態に戻る際に S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub>円錐交差を経由する可能性を示唆して いる。



Fig.3 The geometry of thymine at optimized  $^{1}\pi\pi^{*}$  minima.



Fig.4 The geometry of thymine at  $S_0$ - $S_1$  conical intersection.

今後は、垂直励起した<sup>1</sup>ππ<sup>\*</sup>状態から S<sub>0</sub>-S<sub>1</sub>円錐交差点への LIIC 経路を作成し、<sup>1</sup>ππ<sup>\*</sup>状態の失活経路を 定性的に調べる予定である。さらに S1-S2 円錐交差点の探索を行う。

<sup>1</sup> A. L. Sobolewski, W. Domcke., Eur. Phys. J. D, 2002, 20, 369.

- <sup>2</sup> W. C. Chung, Z. Lan, Y. Ohtsuki, N. Shimakura, W. Domcke, Y. Fujimura, *Phys. Chem. Chem. Phys.*, 2007, 9, 2075.
- <sup>3</sup> D. Simah, B. Hartke, and H. –J. Werner, J. Chem. Phys., 1999, **111**, 4523.
- <sup>4</sup> R. Abouaf, J. Pommier, H. Dunet, Chem. Phys. Lett., 2003, 381, 486.
- <sup>5</sup> J. Lorentzon, M. P. Fülscher, B. O. Roos, J. Am. Chem. Soc., 1995, 117, 9265.
- <sup>6</sup> S. Perun, A. L. Sobolewski, W. Domcke, J. Phys. Chem. A, 2006, **110**, 13238.