# 3P104 Fragment MO 法による局所構造最適化に関する考察

(豊橋技科大<sup>1</sup>・科技団<sup>2</sup>・神戸大<sup>3</sup>) 杉木真一郎<sup>1,2</sup>、栗田典之<sup>1</sup>、関野秀男<sup>1</sup>、田中成典<sup>3</sup>

# 【序文】

生体高分子に代表される非周期的巨大系の構造最適化は、構造的な振動等の問題などがあ り truncated-Newton 法[1]以外の構造最適化法では難しいと一般的には言われている。しか しながら trucated-Newton 法を用いて構造最適化を行ったとしても、全系に対する構造微分 を計算するのであるから計算労力的に巨大であるという点においては変わらない。そこで計 算対象によっては、局所構造最適化について考慮することが必要であると考えられる。今回 は、巨大系計算法の一つである Fragment MO 法の局所構造最適化に関する幾つかの考察を行 う。局所構造最適化を問題なく行うことができれば、触媒表面における反応などの幾つかの 応用研究が可能であると考えられる。

# 【理論と結果】

(Fragment MO法の微分と局所構造最適化)

最初に、通常の Fragment MO 法の微分[1]を示す。フラグメントの微分は以下のように書かれる。

$$\frac{\partial E_{I}}{\partial a} = \left[ \sum_{\mu\nu\in I} D_{\mu\nu}^{I} \frac{\partial \tilde{H}_{\mu\nu}^{I}}{\partial a} + \frac{1}{2} \sum_{\mu\nu\sigma\lambda\in I} \left\{ 2D_{\mu\nu}^{I} D_{\sigma\lambda}^{I} - D_{\mu\sigma}^{I} D_{\nu\lambda}^{I} \right\} \frac{\partial (\mu\nu \mid \sigma\lambda)}{\partial a} - 2\sum_{\mu\nu\in I} \tilde{W}_{\mu\nu}^{I} \frac{\partial S_{\mu\nu}^{I}}{\partial a} \right]$$

$$-2\sum_{K(\neq I)} \sum_{\mu'\nu'\in K} X_{\mu'\nu'}^{K(I)} \frac{\partial S_{\mu'\nu'}^{K}}{\partial a}$$

$$\tilde{W}_{\mu\nu}^{I} = \frac{1}{4} \sum_{\sigma\lambda\in I} D_{\mu\sigma}^{I} \tilde{F}_{\sigma\lambda}^{I} D_{\nu\lambda}^{I}$$

$$(1)$$

$$X_{\mu\nu}^{K(I)} = \frac{1}{4} \sum_{\sigma\lambda \in K} D_{\mu\sigma}^{K} V_{\sigma\lambda}^{I} D_{\nu\lambda}^{K}$$
(3)

-

フラグメントペアの微分も同様に以下のように書かれる。

$$\frac{\partial E_{IJ}}{\partial a} \cong \left[ \sum_{\mu\nu\in IJ} D^{IJ}_{\mu\nu} \frac{\partial \tilde{H}^{IJ}_{\mu\nu}}{\partial a} + \frac{1}{2} \sum_{\mu\nu\sigma\lambda\in IJ} \left\{ 2D^{IJ}_{\mu\nu} D^{IJ}_{\sigma\lambda} - D^{IJ}_{\mu\sigma} D^{IJ}_{\nu\lambda} \right\} \frac{\partial (\mu\nu \mid \sigma\lambda)}{\partial a} - 2 \sum_{\mu\nu\in IJ} \tilde{W}^{IJ}_{\mu\nu} \frac{\partial S^{IJ}_{\mu\nu}}{\partial a} \right]$$
(4)

$$-2\sum_{K(\neq I,J)}\sum_{\mu'\nu'\in K}X_{\mu'\nu'}^{K(IJ)}\frac{\partial S_{\mu'\nu'}^{\kappa}}{\partial a}$$
$$X_{\mu\nu}^{K(IJ)} = \frac{1}{4}\sum_{\sigma\lambda\in K}D_{\mu\sigma}^{K}V_{\sigma\lambda}^{IJ}D_{\nu\lambda}^{K}$$
(5)

$$V_{\mu\nu}^{IJ} = \left\langle \mu \middle| \int \frac{\rho^{IJ}(\mathbf{r}')}{\left|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}'\right|} d\mathbf{r}' \left| \nu \right\rangle$$
(6)

すべてのフラグメント及びフラグメントペアの微分から全体の微分は、

$$\frac{\partial E_{mol}}{\partial a} = \sum_{I>J}^{N} \frac{\partial E_{IJ}}{\partial a} - (N-2) \sum_{I}^{N} \frac{\partial E_{I}}{\partial a}$$
(7)

となる。ここで、I,J,K はフラグメントのインデックスである。局所構造最適化を行う際には、

最適化するフラグメント、フラグメントペア、さらにはその内部の微分を行うべき原子の指 定を行えばよく、問題なく行うことができる。

(フラグメントペアの静電ポテンシャルを露に計算しない近似)

局所構造最適化の一つの目的は、少ない計算労力で研究対象の構造最適化を行うことであ り、何らかの方法で計算労力を減らすための工夫を提案することも重要である。ここでは、 フラグメントペアの静電ポテンシャルを露に計算しない近似を示す。フラグメントペア用の 静電ポテンシャルの計算は、フラグメントの数をNとすると計算労力はN<sup>3</sup>に比例するので、 この計算部分で有用な近似を開発できれば、すべての計算に関してかなりの高速化が期待で きる。この近似の基本的な考え方は、ペアの静電ポテンシャルのブロック対角項はフラグメ ントの静電ポテンシャルと同一であるということから出発する。よってペア用の静電ポテン シャルは以下のように書かれる。

ブロック非対角項は、重なり積分で近似するか、0であるとみなす。

$$V_{ij}^{IJ\leftarrow K} = \frac{1}{2} (V_{ii}^{I\leftarrow K} + V_{jj}^{J\leftarrow K}) S_{ij} \quad (S 近似)$$

$$V_{ii}^{IJ\leftarrow K} = 0 \quad (0 近似) \quad (11)$$

ここでそれぞれの近似の精度を示す。Table.1 に水三量体サイクリック型、PBE0/6-31G\*\*にお けるそれぞれの近似の精度を示す。このデータから、この近似が非常に有用であることがわ かる。同様にS近似を用いてグリシン6量体 ヘリックスを3フラグメントで行った場合(計 算レベル PBE0/STO-3G)、全エネルギーは-1494.9987Hartree であり、通常の FMO の -1494.9978Hartree と比べると 0.5kcal/mol のずれであり、フラグメントに切断する場合にも有 用であることがわかる。この近似を用いた微分も同様に書き下すことができるが、これに関 する報告は当日行う。また、これ以外の考察、近似の導入等の議論に関しても当日行う。

	全エネルギー(Hartree)	誤差(kcal/mol)
通常の FMO	-229.0523	-
S 近似	-229.0513	0.6
0 近似	-229.0517	0.4

# 【参考文献】

[1] R. S. Dembo, T. Scteihaug, Math. Prog. 26 (1983) 190-212.

[2] K. Kitaura , S. Sugiki , T. Nakano , Y . Komeji , M . Uebayashi , *Chem. Phys. Lett.* ,336 (2001) 163.

# 【謝辞】

本研究は科学技術振興機構の計算科学技術活用型特定研究開発推進事業(ACT-JST)(研究 課題「DNAのナノ領域ダイナミクスの第一原理的解析」)の援助を受けて行われた。