金属ポルフィリン励起状態の DV-Xa 分子軌道計算

(北里大院・理) 〇美尾 篤, 松沢英世, 岩橋槇夫

【序論】ポルフィリン分子に代表される、大きなπ共役系分子の励起電子構造の解 明には、π電子の大きな分極性(電子相関)を取り入れられる理論が不可欠である。 DV-Xα(Discrete-Variational Hartree-Fock-Slater)分子軌道法は、電子のαスピン とβスピンの違いから生じる交換ポテンシャル項を、統計平均的に係数αをパラ メータとして近似した局所密度汎関数法である。この計算法には、数値波動関数を 用いるという特徴があり、GTOやSTO基底などの解析型波動関数と比べ、フレキ シブルな関数を用いることで、励起に伴う電子相関の効果を取り入れることが可能 である。しかし、より詳細な議論の目的には「遷移状態法による励起状態計算法の 確立」と「球対称ポテンシャルの改良」といったアルゴリズムの改良が必要である。 本研究ではポルフィリン分子を対象として、Slaterの遷移状態法による励起状態計

【実験・計算】ポルフィリンは P (porphine), TPP (5,10,15,20-tetraphenylporphyrin), OEP (2,3,7,8,12,13,17,18-octaethylporphyrin), 金属イオンとして 3d¹⁰ 電子配置の

Zn(II), Ga(III)を中心にもつ化合物を合成し、紫外・ 可視吸収、磁気円二色性 (MCD)、発光スペクトルの 測定を行った。DV-Xa 分子軌道計算は、遷移モーメ ントと交換積分を数値積分できるように改良したプ ログラムを用いて、一電子励起エネルギーと遷移モー メント、二電子積分を求めた。基底状態における Fock の operator を \hat{f}_0 とすると、遷移¹($j \leftarrow a$) に対して軌道 a と軌道 $j \ge 1/2$ の電子占有数で計算される遷移状態 の固有値は $\langle j | (\hat{f}_0 + \hat{f} [^1(j \leftarrow a)])/2 | a \rangle$ に相当し、



図1 ポルフィリン (D_{2h})

¹(j←a)の励起エネルギーは、軌道 a と軌道 j のエネルギー差 $[W_j - W_a]$ に対して $E[^1(j \leftarrow a)] = [W_j - W_a] + (aj|ja)$ として、交換積分による補正を行った。また、遷移 ¹(j←a)と¹(k←b)との間の交換積分 (aj|bk) も考慮した。二電子積分 (aj|ja), (aj|bk), (ab|jk) には、数値積分値に対して $\alpha^2 \approx 1/2$ の factor を乗じた。分子積分について 考察する目的で、原子価状態のエネルギーと電子相関の効果を半経験的に考慮した SCMO-CI 分子軌道計算、Gaussian 03 プログラムによる非経験的分子軌道計算 (TDDFT 法: B3LYP / 6-31+G(*d*,*p*), TD Hartree-Fock 法: RHF / 6-31+G(*d*,*p*)) を行い、 計算結果を比較した。

【結果と考察】いずれの計算方法においても、励起状態の波動関数の性質は類似した結果が得られた。遷移状態法によって得られた一電子励起エネルギー、交換積分の補正値は、半経験的な SCMO-CI 分子軌道計算から求められた一電子励起エネル

ギー、交換積分値とほぼ等しい値をとった。ナフタレンをはじめとする多環芳香族 分子についての DV-Xa 計算は、非経験的 Hartree-Fock 法や TDDFT 法と比べ、励起 エネルギーや遷移強度を非常に良く再現した。他の理論による計算結果を評価する と、Hartree-Fock 法では電子相関がうまく取り入れられていないことは明らかで、 励起状態間で大きく相互作用してしまい、励起エネルギーが大きく分裂し、実測を 再現できていない。同様に B3LYP 密度汎関数を用いても、電子相関はまだ十分に 取り入れられていないと考えられる。ポルフィリン xy 平面の x 軸方向の窒素にプ ロトンが結合したメタルフリー・ポルフィン $H_2P(\mbox{20}1)$ の計算結果を表1に示す。 H_2P の DV-Xa 計算から、実測のスペクトルを再現する結果が得られた。

表1 H₂P (D_{2h}) の分子軌道計算による励起エネルギー (10³ cm⁻¹) と振動子強度 f

State	Obsd.	DV-Xα	SCMO-CI	ZINDO	TDDFT	TDHF
$1^{3}B_{2u}(T)$		7.334	4.790	4.936	11.853	
$1^1B_{3u}(Q_x)$	16.207 (0.0010)	14.443 (0.0116)	15.364 (0.0056)	13.409 (0.0345)	18.213 (10-6)	13.699 (0.0227)
$1^{1}B_{2u}(Q_{y})$	19.238 (0.0036)	16.821 (0.0074)	17.417 (0.0003)	15.207 (0.0403)	19.503 (10-6)	15.043 (0.0175)
$1^{1}B_{3u}(B_{x})$	25.265 (1.048)	22.611 (0.297)	22.706 (0.529)	26.011 (1.693)	26.459 (0.454)	31.471 (1.260)
$1^{1}B_{1g}$		21.708 (0.0)	24.610 (0.0)	28.830 (0.0)	27.082 (0.0)	37.531 (0.0)
$1^1B_{2u}(B_y)$	25.265 (1.048)	25.678 (0.432)	23.687 (0.640)	27.031 (2.287)	27.740 (0.688)	31.928 (1.488)

亜鉛ポルフィン (ZnP: D_{4h}) のベン ゼン溶液中における紫外・可視吸収、 MCD スペクトルの測定結果と計算結 果を **図2** に示す。Q 帯に相当する 1¹E_n 状態は、HOMO-LUMO 間の ¹(e_g←a_{1u}) と⁻¹(e_g←a_{2u}) という 4 軌道 間の遷移の 50%-50%の混ざり合いで 書き表され、B帯に相当する 2¹E₁状態 は、これら4軌道間の遷移と¹(e_g←b_{2u}) の遷移が main configuration として書 き表された。励起三重項状態のエネル ギーも実測のスペクトルを再現し、励 起状態の性質をよく表していると考 えられる。しかし、遷移状態法による ポルフィリン分子の計算では、N帯に 相当する 3¹B_{3u}, 3¹B_{2u} 状態 (H₂P)、3¹E_u 状態 (ZnP) が、一番大きな遷移強度 をもつという結果となった。遷移強度 に関する詳細な理論的考察について は、現在検討中である。



図2 ZnPの電子スペクトルと計算結果