ファンデルワールス3量体 Ar₂/NH₃の構造に関する量子化学的研究

Quantum Chemical Study on the Structure of Ar₂/NH₃ Van der Waals Trimer

関山 秀雄 * Hideo SEKIYAMA*

Abstract: The study of intermolecular interactions is a useful step toward gaining a basic understanding of the dynamic behaviour of molecules in various environments. Especially, interactions of the ammonia (NH₃) molecule with other molecules provide valuable information on protein-protein interactions or protein-solvent interactions in biological systems. From this point of view, high-level ab initio calculations [MP2] using correlation consistent basis sets of Dunning [aug-cc-pVTZ] were carried out to study the structure and stability of Ar₂/NH₃ Van der Waals trimer and to clarify the nature of three-body interactions. The details of the potential energy surface and the effect of the basis set superposition error (BSSE) are discussed.

1 はじめに

分子がファンデルワールス力で結合したいわゆる分子クラス ターは、分子間相互作用、化学反応機構、反応動力学の基礎的 研究の観点から極めて重要で興味深い. 現在では、超音速ジェッ ト法による極低温(1~10K)の分子ビームにより、3分子以上の クラスターを容易に得ることができ,赤外吸収分光法,分子線 電場共鳴法、マイクロ波分光法、分子線レーザー誘起蛍光法等 の種々の分光学的手段により、クラスターの平衡構造や分子間 ポテンシャルに関する研究 ¹⁾が急速に進んだ. しかし, 分子ク ラスターは一般に分子間力が弱く、分子間ポテンシャルの異方 性もさまざまであり、しばしば実験的方法による構造決定が困 難であることが多い. そこで, 理論計算, とりわけ非経験的量 子化学計算230が、これらの実験的手法に加えて不可欠な手段と なっている。2003年の本紀要第11巻では、分子クラスターの ような弱い結合をもつ系を対象とした量子化学計算の抱える問 題点、特に計算のレベル、基底関数系の問題、基底関数重ね合 わせ誤差について、いくつかの2量体(Ar2, Ar/CO, Ar/NH2)を例 に詳細に報告した 4. 本研究では、それに引き続き更に希ガス とアンモニアの3量体 Ar,/NH, について、分子間ポテンシャル や最安定構造の探索を行った. ファンデルワールス3量体に関 する量子化学計算は、2量体に比べるとまだ極めて数が少ない ため、問題点等の実態が必ずしも定かではない。また、アンモ ニア分子のつくるクラスターについては、生体内のタンパク質 のアミノ基と周囲の溶媒分子との相互作用の観点からも極めて 興味深い系といえる。

2 計算方法

非経験的分子軌道法(ab-initio MO 法)を用いて、分子間ポテンシャルエネルギー曲面の計算を行った. 非経験的分子軌道法²⁴⁾は、量子力学の Schrödinger 方程式をある近似のもとで解き、分子の波動関数を求めるが、分子クラスターの場合、主として次

の3つが計算の信頼性を決めていることを以前、報告した.

- ① 計算方法
- ② 基底関数系の選択
- ③ 基底関数重ね合わせ誤差(Basis Set Superposition Error: BSSE)の程度

①は Hartree-Fock 法で十分であるのか, あるいは電子相関を どれだけ取り込む必要があるかということであるが, Hartree-Fock 近似では分子間相互作用で重要な分散力があらわ せないため、分子クラスターの計算にはPost Hartree-Fock 法に よる電子相関の取り込みは必須である. ②は分子軌道を表す原 子軌道関数に用いる基底関数の問題である. これについては, 以前の研究で Triple-ζ type のもので高次の分極関数や diffuse 関 数が必須であることを報告した、また、③は分子クラスターの 計算について、常につきまとう問題である。今、3個の分子、 分子A, 分子B, 分子Cが相互作用して3量体を作っているも のとする. この3量体の全エネルギーを計算するとき、実際の 分子計算では"完全な"基底関数を使うことができないため、 分子A、分子Bおよび分子Cはそれぞれ、自分自身の基底関数 だけでなく自分以外の2つの分子に属する基底関数がまざるこ とによって安定化する. このため、クラスターの全エネルギー は必要以上に低く計算されてしまう. そこでこの BSSE に対す る補正が必要となる. この補正方法として一般的によく用いら れている方法としてBoys とBernardi らのcounterpoise 法 50があ る. 今, 分子 A, 分子 B, 分子 C が相互作用して3量体を作る とき、その相互作用エネルギー(ΔE)は通常、以下のように計算 される.

$$\Delta E = E_{ABC}(ABC) - E_A(A) - E_B(B) - E_C(C) \tag{1}$$

ここで、 E_{ABC} は3量体 ABC の全エネルギー、 E_A 、 E_B 、 E_C はそれぞれ単量体である分子 A、分子 B、分子 C の全エネル

²⁰⁰⁷年2月27日受理

^{*} 理工学部 物質生命科学科

98 Vol.15, 2 0 0 7

ギーである. なお、 $E_{ABC}(ABC)$ の括弧内の記号は計算に用いた 基底関数を示している。たとえば、 $E_A(A)$ は分子Aの基底関数 を用いて計算した分子Aの全エネルギー、Earc(ABC)は分子A、 分子 B. 分子 C すべての基底関数を用いて計算したクラスター ABC の全エネルギーを表す. 前述したように, (1)式のΔE は BSSE を含んでいる. Counterpoise 法による補正 (CP 補正)を 行った相互作用エネルギー(ΔE^{CP})は、次式であらわされる. ΔE^{CP}

$$=E_{ABC}(ABC) - E_A(ABC) - E_B(ABC) - E_C(ABC)$$
 (2)

すなわち、分子A、B、C、および3量体のすべてを同じ基底 関数で計算することによって、BSSE を補正するものである. たとえば、(2)式の E_4 (ABC)は 分子Aのエネルギーを、A分子 の位置においた基底関数、B分子の位置に置いた基底関数、さ らにC分子の位置においた基底関数これらすべてを使って計算 することを意味している。分子クラスターの計算にあたっては、 この BSSE ができるだけ最小限に抑えられる計算方法や基底関 数を選択することが望ましい.

以上、上述の①、②、③を考慮し、計算にあたっては、以前 行った二量体 Ar₂, Ar/NH₃ の平衡構造を比較的よく再現する方 法を選んだ. 計算方法としては、電子相関を摂動として取り込 む Møller-Plleset 法 ^{7,8)}のうち 2次の MP2 法, 基底関数としては Dunning らの Triple- ζ type の aug-cc-pVTZ $^{9,10,11)}$ を用いた. この MP2/aug-cc-pVTZ での計算方法では、ファンデルワールス錯体 の代表例である Ar, について、計算値として平衡原子間距離は 3.8 Å (実測値 3.8 Å) 12), 相互作用エネルギーは-3.8×10⁴au (実 測値-4.4×10⁴au) 12) の値が得られており、実測値を比較的よく 再現する。

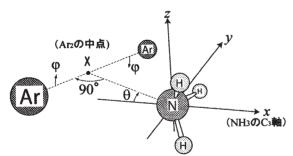


図1. 3量体Ar₂/NH₃の座標系. (モデル1、モデル2の場合)

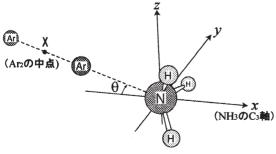


図2. 3量体 Ar/NH3の座標系. (モデル3の場合)

3量体 AryNH。の計算にあたっては、後述する3種類のモデ ル (モデル1、モデル2、モデル3) に応じて、図1と図2の 座標系を用いた。

図 1 では、 NH_x の N 原子を原点、 C_x 軸を x 軸に一致させ、 水素原子の1つをxy平面上(第1象限)に置いた。ここでAr2の 中点 X は常に xy 平面上にあるものとし、N-X と Ar-Ar 軸は常 に直交しているものとする。また、N-Xをx軸の負の方向から 測った角度を θ 、N-X軸のまわりの Ar-Ar 軸の回転角を ϕ で表し た. φ=0°では、2つのAr原子はともにxy平面上にあり、. φ=90° では、Ar-Ar軸はxy平面に垂直となる.

図2では、NH3分子は図1と全く同じ様に置かれているが、 2つの Ar 原子は常にxy 平面上にあり、なおかつ N-Ar-Ar は常 に直線になっているものとする. 角度0でAro分子の向きを表す. 計算に当たっては、3種類のモデル (モデル1、モデル2、モ デル3) を考えた. モデル1, モデル2, モデル3の構造をそ れぞれ、図3、図4、図5に示す。モデル1、モデル2はどち らも図1の座標系で考えたものである。モデル1とモデル2は 図1でそれぞれ、v=90°とv=0°の場合である。モデル3は図2 のものに対応する. 3つのモデルで角度 θが変化したとき, Ar2 がNH。に対してどのように移動するか、図3~図5から把握で きる.

それぞれのモデルに対して、まず、第一段階として、角度 θ を変化させてクラスターの全エネルギーおよび相互作用エネル ギーを計算した。このとき、NH、分子とAr、分子との距離R(N-X) および Ar₂分子の原子間距離 R(Ar-Ar)はクラスターの全エネル ギーが最も小さくなるようにその都度最適化した. 相互作用エ ネルギー ΔE は、下記により算出した。

$$\Delta E = E(Ar_2/NH_3) - E(Ar) - E(Ar) - E(NH_3)$$
 (3)

(3)式で、E(Ar₂/NH₃)のクラスターの全エネルギー、E(Ar)、

E(NH₂) はそれぞれ Ar, NH₃の全エネルギーである。求めた ΔE に対して、前述の CP 補正を行った。

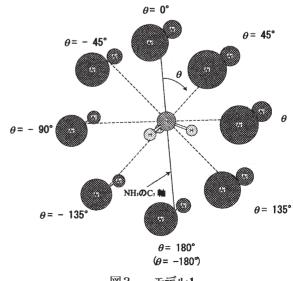
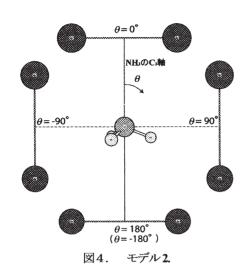
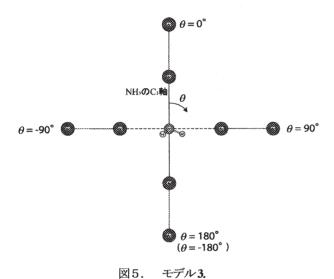


図3. モデル1.





計算の第2段階として、求めた相互作用エネルギーの結果から、最も安定である構造を取り出し、それをもとにさらに精密な構造最適化を行った。その結果得られた構造が、このクラスターの分子間ポテンシャル曲面の minimum の位置にあることを確認するために、非経験的計算により分子振動の解析を行い、振動数成分を調べた。

3 結果および考察

図 6~図 8 にそれぞれ、モデル1~モデル3の相互作用エネルギーを示す。それぞれのグラフには CP 補正がある場合とない場合をのせてある。CP 補正を施すと一般に相互作用エネルギーは、大きくなる (絶対値は小さくなる)。モデル1~モデル3の相互作用エネルギーの計算値に含まれている BSSE の値は、どのモデルの場合でも最大で約30%程度である、以前、報告した例で、同じ計算方法(MP2/aug-cc-pVTZ)で行った二量体Ar/NH3の場合 4つでは、BSSE の値は最大で約50%程度であり、それにくらべると3量体の方が少なくなっている。また、補正前の曲線の形状は補正後とあまり変わってはおらず、このこと

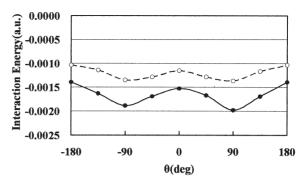


図6. モデル1の相互作用エネルギー. (黒丸: CP 補正なし, 白丸: CP 補正あり).

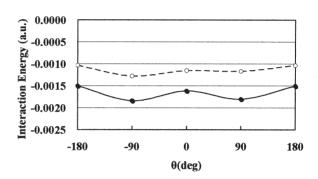


図7. モデル2の相互作用エネルギー. (黒丸: CP 補正なし, 白丸: CP 補正あり).

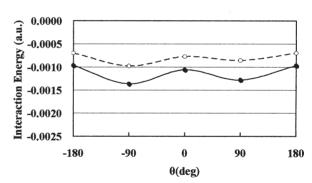


図8. モデル3の相互作用エネルギー. (黒丸: CP 補正なし, 白丸: CP 補正あり).

は、二量体 Ar/NH₃の場合と同様である。

図 6~図 8 のモデル1~モデル3の相互作用エネルギーのグラフでは、どの場合も0=90°と-90°のところで極小値をとり0=180°(-180°と同じ)のところで極大値をとっている。すなわち、2つの Ar 原子がともに NH3分子の C3軸付近、すなわち NH3分子に対してNの非共有電子対が伸びている方向やまた、それと逆方向にあるときは不安定になる傾向にあることがわかる。このことは、実験的に最安定構造が明らかになっている2量体Ar/NH3の場合も同じ傾向になっている4。

モデル1~モデル3の CP 補正した相互作用エネルギーの 曲線から、もっとも最安定と考えられるところとして、モデル 100 = 90° (相互作用エネルギーは-0.001367 a.u.) と -90° (相 互作用エネルギーは-0.001350 a.u.) のところを取り出すことに する. θ =90°の構造 (以後モデルA とする) を図9と図10に, θ =-90°の構造 (以後モデルB とする) を図11と図12に示す.

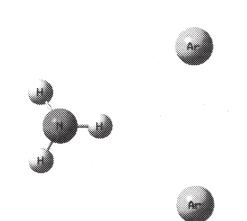


図9. モデルAの構造(1).





図10. モデルAの構造(2).

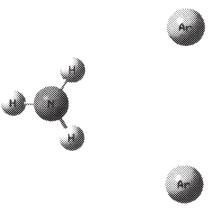


図11. モデルBの構造(1).





図12. モデルBの構造(2).

ここで、図9と図11は NH_3 分子の C_3 軸方向から見たもの、図10と図12は NH_3 のN原子をとおり NH_3 分子の C_3 軸に直交する方向から見たものである。 どちらのモデルの構造も2つのAr原子が NH_3 分子の C_3 軸からは離れ、 NH_3 分子の3つのH原子が作る平面上付近に位置していることがわかる。また、モデルA、モデルB、どちらのもモデルでも原子間距離はR(Ar-Ar)=

3.8Å, 2つある R(N-Ar)は全く同じ 6.7Å である.

これらのモデル A およびモデル B の構造が分子間ポテンシャル曲面の minimum の位置にあるかどうか判定するために、全エネルギーの核座標に対する 2 次微分を計算し、基準振動の振動数を求める計算を行った。その結果、モデルAについては、全部で 12 個の振動モードのうち 2 個が虚数の振動数(52.624 i cm $^{-1}$ 、21.5637 i cm $^{-1}$)(ここで、i は虚数単位)、モデルB については、1 個が虚数の振動数(56.0326i cm $^{-1}$)であった。これらに対応する基準振動の振動キードを図 13~図 15 に示す。

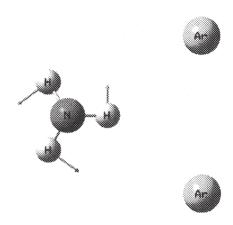


図13. モデルAの52.624icm⁻¹の振動モード

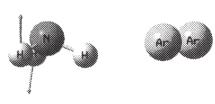


図14. モデルAの21.5637icm⁻¹の振動モード

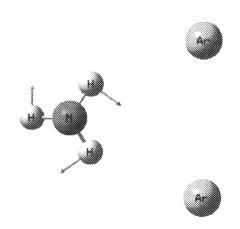


図15. モデルBの56.0326icm⁻¹の振動モード

モデルA,モデルBともに分子間振動の振動モードに虚数の振動数が出現することから、分子間ポテンシャルのminimumの位置にないことが判明した。そこで、モデルA、モデルBの構造をそれぞれ出発点とし、基準振動数計算を併用しながら、

静岡理工科大学紀要 101

エネルギー勾配法による構造最適化計算を行った. 最適化の結 果得られた構造は、モデルAとモデルBのどちらからも全く同 じものが得られた. 相互作用エネルギーは、-0.001484a.u.(CP補 正済み)まで低下した、また、最適化された構造では、基準振動 の振動数には、虚数のものは存在せず、ポテンシャル曲面の minimumu の位置に到達したことが確かめられた. 最適化され た構造を図 16 と図 17 に示す. 図 16 は、NH3分子の C3軸方向 から見たもの、図 17 は、NH₃の N 原子をとおり NH₃分子の C₃ 軸に直交する方向から見たものである. また, 各原子の座標を 表1に示した. 2つのAr原子はともにNH、分子の3つのH原 子が作る平面上付近にほぼ位置しており、1つのAr原子はNH、 分子の N-H 結合軸の方向にあるが、もう一つの Ar 原子は、NH、 分子の2つのN-H 結合軸の方向に対して、中間の方向に存在す る。また、Ar-Ar 軸は NH、分子の C、軸に対して約75°傾いてい る。原子間距離で R(Ar-Ar)= 3.8Å, R(N-Ar)はそれぞれ 3.5Å お よび3.8Åであり、R(Ar-Ar)については、同じ計算方法での2量 体の Ar₂の原子間距離 R(Ar-Ar)=3.8 Å (実験値: 3.8Å) 12)と比べ るとまったく等しくなっている。 このことは、3量体でも Ar 原子間の相互作用が2量体の Ar₂のときと変わらないことを示 している. また, R(N-Ar)=3.5 Å の距離にある Ar 原子の NH3 に 対する位置 (図 16 で 2 つの Ar 原子の うち左側のもの、図 17 で は、2つのAr原子のうち右側のもの)は、二量体Ar/NHaの場 合の Ar 原子の位置とほとんど同じである 4. 現在、Ara/NH。 については、実験結果が存在しないため、実験との直接の比較 ができないが、関連する3量体であるNe/NH。については、マ イクロ波分光による実験結果が存在する13). そこで、比較のた めに今回得られた Ar2/NH3 の構造で Ar 原子をそれぞれ He, Ne に置き換えた He/NH3, Ne/NH3 で全く同じ計算方法 (MP2/aug-cc-pVTZ) でエネルギー勾配法による構造最適化を 試みた. その結果の構造を図 18~図 21 に示す. また, 各原子 の座標を表2、表3に示した、Ne/NH。の最安定構造は、Ar/NH。 のものとよく類似している。 Ne-Ne 軸は NH3分子の C3軸に対 して約70°傾いている。 構造パラメータでは R(Ne-Ne)= 3.2Å, R(N-Ne)はそれぞれ 3.3Å, 3.6Å となっており、このうち Ne-Ne 間距離については、同じ計算方法での2量体 Ne2の原子間距離 3.2 Å (実験値: 3.3 Å) 14)とほぼ同じになっており、Ar₂/NH₃の 時と同様、Ne-Ne 間の相互作用がかなり大きいことを示してい る。また、Ne,NH,についてのマイクロ波分光の実験 13)では、 最安定構造については、Ne-Ne 軸は NH、分子の C、軸に対して 直角またはそれに近い構造としており、R(Ne-Ne)=3.3 Å また N原子から Ne-Ne の中点までの距離を 3.6 Å程度と見積もって おり、本計算結果と大方の点で一致している。 一方、He/NH、 の計算結果では、R(He-He)=5.8Å、R(N-He)=3.3Å であり、同じ 計算方法での2量体He2の原子間距離R(He-He)=3.3 Å比べると He-He 間はかなり長くなっており、He-He 間の相互作用はあま りないことがわかる。また、2つの He はともに NH₃分子の2 つの N-H 結合軸の中間の方向に存在し、He-He 軸は NH3分子の C3軸と完全に直交している.

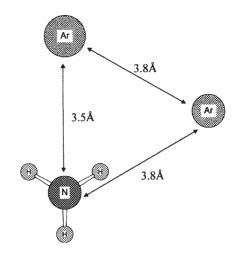


図16. 構造最適化計算によって得られた **Ar**₂/N**H**₃の構造(1).

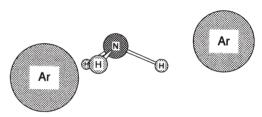


図17. 構造最適化計算によって得られた Ar₂/NH₃の構造(2).

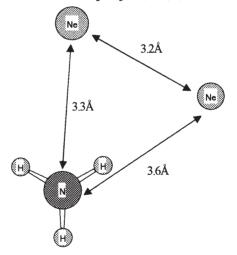


図18. 構造最適化計算によって得られた Ne₂/NH₃の構造 (1).

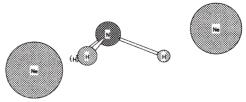


図19. 構造最適化計算によって得られた Ne₂/NH₃の構造(2).

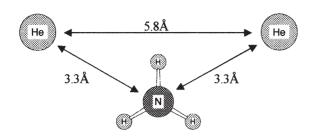


図20. 構造最適化計算によって得られた He/NH₃の構造(1).

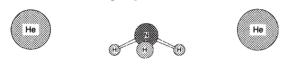


図21. 構造最適化計算によって得られた He/NH₃の構造(2).

表1. Ar₂/NH₃の原子座標 (座標の単位: Å)

	2 3		
原子	x座標	y座標	z座標
N	-0.5283	2.4234	-0.1123
Н	-0.1310	3.3028	0.1936
Н	0.1390	1.7010	0.1273
Н	-1.3503	2.2604	0.4556
Ar	-1.7294	-0.9048	-0.0028
Ar	2.0095	-0.4411	0.0033

表2. Ne₂/NH₃の原子座標 (座標の単位は: Å)

原子	x座標	y座標	z座標
N	1.9598	-0.5461	-0.1134
Н	2.5340	-1.3097	0.2207
Н	1.0015	-0.7795	0.1123
Н	2.2009	0.2655	0.4412
Ne	-0.4149	1.7612	-0.0051
Ne	-1.5306	-1.1965	0.0071

表3. He₂/NH₃の原子座標 (座標の単位は: Å)

			·
原子	x座標	y座標	z座標
N	0.0000	-0.4600	-0.1026
Н	0.8132	-0.9740	0.2048
Н	0.0001	0.4222	0.3890
Н	-0.8133	-0.9739	0.2048
Не	2.8544	1.1864	-0.0201
He	-2.8544	1.1864	-0.0201

4 まとめ ファンデルワールス3量体Ar₂/NH₃の最安定構造を求め

るため、分子間ポテンシャルの量子化学計算を行った. 2量体Ar/NH₃で有効であったMP2/aug-cc-pVTZの計算方法では、 3量体 Ar₂/NH₃の相互作用エネルギーは、BSSE が最大でも約 30%程度であり、2量体Ar/NH₃の計算に比べて特に増加する傾向等はなくむしろ小さかった。また、CP 補正によって相互作用エネルギーのプロファイルが全く変わる等の問題も起きず、CP 補正における問題は特に見出せなかった.

また、分子振動の計算と併用することにより、安定構造を詳細に見出すことができたが、実験との比較のため関連する 3 量体 $(Ne_2/NH_3, He_2/NH_3)$ の安定構造を求めた。その結果、3 量体の構造は希ガス原子同士の相互作用によって依存することが判明した。 Ar_2/NH_3 , Ne_2/NH_3 では、希ガス原子同志の相互作用は、2 量体 Ar_2 , Ne_2 の場合と全く同様であったのに対し、 He_2/NH_3 では、He 原子間同志の相互作用は、 He_2 に比べるとかなり小さいことが判明した。また、 Ne_2/NH_3 に関しては、マイクロ波分光法から示唆されている安定構造を大方、再現していた。したがって、これらの3 量体に関しては、MP2/aug-cc-pVTZの計算がほぼ有効に働いているものと考えられる。

今後の課題としては、4量体、5量体のような多量体においてBSSEの効果がどのようになるか、系統的な研究が必要である。また、このBSSEをできるだけ少なくする方法の一つとして、分子間の中間に基底関数をおく、いわゆる midbond function の使用があげられる。しかし究極には、BSSE free となる基底関数の開発が必要である。また、MP 法は電子相関を取り込む方法として、一般によく使われているが、摂動の次数が上がると計算の規模が桁はずれに増大し、大きい系によってはあまり実用的でなくなる。これに対して、密度汎関数法(DFT法)は現在、非経験的計算においては、電子相関を取り込む簡便な方法として化学反応機構や吸着の問題等比較的大きい系にもに適用されているが、分子間相互作用の中の分散力が現在、まだ必ずしも正確に記述できない欠点がある。使われる汎関数の改良が望まれ、この点がクリヤーできれば、かなり大きい系についての分子間ポテンシャルの計算が可能となる。

5 参考文献

- 1) 梶本興亜 編, "クラスターの化学", 培風館.
- A. Szabo and N. S. Ostlund, Modern Quantum Chemistry: Introduction to Advanced Electronic Structure Theory (Macmillan Publishing Co., Inc. 1982).
- W. J. Hehre, Leo Radom, P. v. R. Schleyer and J. A. Pople, Ab Initio Molecular Orbital Theory (John Wiley & Sons, NewYork, 1994).
- 4) 関山秀雄,平山弘和,原川勇,松本奈穂, "分子間ポテンシャル曲面に及ぼす基底関数重ね合わせ誤差の影響について",静岡理工科大学紀要,第11巻 (2003) pp.243-255.
- 5) H. B. Jansen and P. Ross, Chem. Phys. Lett., 3 (1969) 140.
- 6) S. B. Boys and F. Bernardi, Mol. Phys., 19 (1970) 553.
- 7) C. Møller and M. S. Plesset, Phys. Rev., 46 (1932) 618.

静岡理工科大学紀要 103

- 8) J. S. Brinkley, J. A. Pople, Int. J. Quant. Chem., 9 (1975) 229.
- 9) T. H. Dunning, Jr., J. Chem. Phys., 90 (1989) 1007.
- R. A. Kendall, T. H. Dunning, Jr. and R. J. Harisson, J. Chem. Phys., 96 (1992) 6796.
- D. E. Woon and T. H. Dunning, Jr., J. Chem. Phys., 98 (1993) 1358.
- P. R. Herman, P. E. Larocque, B. P. Stoicheff, J. Chem. Phys., 79 (1983) 2559.
- 13) J. van Wijngaarden, Wolfgang Jäger, Chem. Phys., **283** (2002) 29.
- 14) R. A. Aziz, J. Chem. Phys., 99 (1993) 4518.