# ハイブリッド汎関数を用いた 水の第一原理分子動力学シミュレーション

大戸 達彦 大阪大学 大学院基礎工学研究科 物質創成専攻

## 1. はじめに

水分子は2個の水素原子と1個の酸素原子からな っており、非常に単純な構造を持つ。しかし、水分 子が集まって液体の水になると、固相(氷)よりも 密度が高く、表面張力が大きいなど、特異な性質を 持つようになる。それらの特異な性質は複雑な水素 結合ネットワークに由来する。水分子の局所構造と 水素結合強度の関係を理解することは、水が関わる 物質の性質を明らかにする上で重要である。

水分子の水素結合に関する情報は赤外分光やラマ ン分光といった振動分光スペクトルから得られる。 水の赤外分光スペクトルは OH 伸縮振動、HOH 変角 振動、束縛運動の 3 つの寄与からなる。OH 伸縮振 動と HOH 変角振動は水素結合の強度を示す指標と してよく用いられる[1]。水素結合が強くなると、OH 伸縮振動の振動数は低下し[1]、HOH 変角振動の振 動数は逆に上昇する[2]。つまり、水溶液中の OH 伸 縮振動の振動数変化は溶質と水分子の相互作用がど のように水分子間の水素結合ネットワークに影響す るかを反映する[2]。

しかし、振動分光スペクトルの解釈にはいくつか の問題が存在する。まず、水の振動分光スペクトル のピークは非常に幅が広く特徴に欠け、分子配向の 情報と関係づけることが難しい。次に、水溶液にな るなどして多数のピークが入り組んでくると、どの 相互作用が振動分光スペクトルのどの変化に関係す るのか対応づけるのが困難である。そうした中、全 原子分子動力学(MD)法を用いたシミュレーション は、バルクの水分子と溶質に近い水分子を切り分け ることができるため、直接的に振動分光スペクトル を解釈するために有用なツールである。全原子 MD シミュレーションでは、原子に働く力を何らかのモ デル(力場)により記述した上でニュートン方程式 を解き、時間に対する各原子の位置(トラジェクト リ)を得ることで、種々の物理量を計算することが できる。

溶質と水分子の相互作用が複雑な場合、振動分光 スペクトルを計算するための正確な力場を開発する ことは難しい。それに対して、密度汎関数法(DFT) MD シミュレーションでは原子にはたらく力を DFT によって計算するため、力場を用いずとも溶質と水 の相互作用をシミュレーションすることが可能とな る。ただし、その分計算コストが増え、図1のよう に取り扱う分子の数と時間スケールに制約が生じる ことは知っておく必要がある[3]。例えば力場を用い た MD シミュレーションではナノ〜マイクロ秒のシ ミュレーション時間が標準的だが、DFT-MD では 1 ns 程度が上限となる。



図 1:第一原理 MD(AIMD)、古典 MD(FFMD)、粗視化 MD (CGMD)が取り扱える水分子の数とシミュレーション時 間を、文献を基に色分けしたもの[3]。

密度汎関数法を用いるにあたり、交換相関汎関数 とファンデルワールス力の記述方法を選択する必要 がある。それらの選択によって、振動分光スペクト ルの振動数は大きく影響される。 交換相関汎関数によって振動数が変化することは よく知られており、振動数を補正するためのデータ ベースが存在する[4]。しかし、それらのデータベー ス作成には小分子のセットが用いられ、また気相の 計算/実験結果が採用されているため、液体の水に 適用できるとは限らない。そこで、多様な交換相関 汎関数、ファンデルワールス力の補正方法を用いた DFT-MD シミュレーションから補正係数を決めるこ とは有用であると考えられる。

本研究では、多様の計算手法を用いて重水(D<sub>2</sub>O)の 振動状態密度(VDOS)を計算し、補正係数を算出した [5]。我々は以前、図2のようなスラブモデルを用い て振動和周波発生分光スペクトルを多様な手法で計 算を行い、界面で水素結合する相手がいない OH 結 合(free OH)の性質(free OH をもつ水分子の存在比 率、free OH の角度と寿命)の再現性に基づいて計算 手法の比較を行った[6]。



図 2:水 160 分子からなるスラブモデルの(a)密度と(b)ス ナップショット。系の重心を z=0 としている。スラブモデ ルの中心部分は、用いた計算手法によってバルクの密度 が実現されている。revPBE0-D3(0)のような精度の良い手 法では水の密度はほぼ 1 g/cm3 となるが、計算手法によっ ては過小評価または過大評価する。(a)より、スラブの中心 ほぼ 10Å程度はバルクとみなせることがわかる。今回の 計算でバルクとして採用した部分を水色で塗りつぶして いる。バルクの密度から真空部分に向かって密度が減衰 している領域が界面に相当する[5]。



図3:水の界面物性の記述力を表示したパイチャート。パイが大きいほど参照データとの誤差が小さいことを示している[6]。

図3に示したように、界面の水の記述については revPBE0-D3(0)の性能がよく、ハイブリッドにせず revPBE-D3(0)でもかなり記述がよいことがわかって いる。revPBE0-D3(0)の次には、SCAN、B97M-rV と いったメタ GGA 汎関数の性能がよい。これらの計 算を行ったトラジェクトリのバルク部分を用いるこ とで、VDOS を計算することにした。スラブモデル のバルク部分は、用いた計算手法にとって安定なバ ルクの密度が実現されている。

スラブモデルを用いてバルクの性質を計算する利 点はもう一つあり、それは計算コストの問題である。 通常、バルクの水の密度を古典分子動力学法によっ て最適化する場合は、圧力を一定に保つ NPT アンサ ンブルを採用することが多い。しかし DFT-MD の場 合は、ユニットセルをグリッドに区切って電荷密度 を計算するため、ユニットセルの大きさが毎ステッ プ変わる NPT アンサンブルではユニットセルに対 するグリッド点の相対位置が毎ステップ変わること になる。この誤差の影響を小さくするためには、体 積一定の NVT アンサンブルの場合に比べて非常に 密なグリッドを採用する必要が生じ、計算コストの 面で不利となる。

### 2. 計算方法

密度汎関数に基づく CP2K プログラム[7]を用いて 第一原理 MD を行った。BLYP, PBE, revPBE 一般化 勾配近似(GGA)汎関数、M06-L, B97M-rV メタ GGA 汎関数、B3LYP, revPBE0, HSE06 ハイブリッド GGA 汎関数に、vdW 相互作用を組み合わせた計算手法の 比較を行った。Grimmeの vdW 補正のほか、非局所 的な vdW 補正も採用した。新しいメタ GGA 汎関数 の一つである SCAN については、Quantum Espresso という平面波を用いた第一原理計算プログラムで Car-Parrinello MD シミュレーションを行った。MD の トラジェクトリの長さは、通常の GGA で 500 ps 以 上、ハイブリッド汎関数についても 160 ps 以上にな る。ハイブリッド汎関数については、計算時間の短 縮のため、Auxiliary Density Matrix Method (ADMM) を用いた。ADMM による影響を調べるため、 revPBE0-D3(0)については ADMM の有無それぞれで MD 計算を行った。

### 3. 結果

ピーク位置を補正するため、次のような式を用い た。

 $\omega_{\rm str,ref} = a\omega_{\rm str,DFT-MD} + b \tag{1}$ 

$$\omega_{\text{str,DFT-MD}} = \frac{\int_{\omega_1}^{\omega_1} \omega \text{VDOS}_{\text{DFT-MD}}(\omega) d\omega}{\int_{\omega_1}^{\omega_1} \text{VDOS}_{\text{DFT-MD}}(\omega) d\omega} \qquad (2)$$

$$\omega_{\text{bend,ref}} = c\omega_{\text{bend,DFT-MD}} \tag{3}$$

 $\omega_{str,ref}$ は POLI2VS という古典力場から得られた VDOS スペクトルの OH 伸縮振動数、 $\omega_{str,DFT-MD}$ は DFT-MD から得られた VDOS の OH 伸縮振動数であ る。振動数は式(2)に従って 1 次のモーメントを計算 し、 $\omega_1 \ge \omega_2$ は VDOS の強度がピーク値の 10%とな る振動数である。二つのパラメータ *a,b* を得るため には、VDOS だけでなくもう一つのデータセットが 必要となるが、それは過去に計算した和周波発生分 光スペクトルを採用した。変角振動についても同様 に、 $\omega_{bend,ref}$ は POLI2VS というから得られた VDOS スペクトルの振動数、 $\omega_{bend,DFT-MD}$ は DFT-MD から 得られた VDOS の振動数である。DFT-MD と参照デ ータが一致するようにパラメータ *a,b,c* を決定した。



図 4: 様々な計算手法を用いて計算した水の VDOS。実線 が無補正のデータ、破線が式(1),(3)に従って補正された VDOS である。

図4に、補正前後のVDOSスペクトルを示す。計 算手法によらず、補正によってスペクトルの形が参 照データと近くなっていることがわかる。これらの 補正係数は、1/0.735[8]を乗じることによって、H<sub>2</sub>O の振動スペクトルを予測するのに用いることができ る。また、この補正係数は原子核の量子効果による 赤方偏移を含んでいる。DFT-MD としてリングポリ マーMD、セントロイド MD など、原子核の量子効 果を取り込んだ結果を用いる場合は、パラメータ *a*,*c* に 0.96 を乗じる必要がある。

#### 4. 水の変換振動の緩和経路

振動数のスケーリングファクターの計算から一歩 進めて、revPBE0-D3(0)汎関数のトラジェクトリを用 い、水分子の振動モード間のカップリングを考察し た。revPBE0-D3(0)を採用した理由は、界面の free OH の性質の再現性に最も優れていただけでなく[6]、水 の密度や OH 結合の回転速度といったバルクの性質 のほか、OH 伸縮・HOH 変角振動の振動数について も再現性がよかったためである[5]。水分子に光が当 たると分子振動が励起され、そのエネルギーが次第 に熱に変換されることで水は温まる。これまで水の OH 伸縮振動のエネルギー移動については多くの研 究がなされていたが、変角振動についての理解が欠 けていた。そこで、変角振動のエネルギーがどのモ ードに移動するかを考察するため、VDOS の分解を 試みた。水分子の基準振動の方向に速度を分割し、 伸縮振動の成分、変角振動の成分、残り(束縛回転・ 並進とみなす)の3つに分けた。図5に示すように、 高周波数にみられる伸縮振動のピークは伸縮振動の 成分でほぼ説明できるものの、変角振動のピークは 変角振動の成分と束縛回転の成分、そしてその相関 が混ざっていることが明らかになった。さらに分子 間の相関を取り入れても変角振動のピークにあまり 影響がなかったことから、変角振動のエネルギーは 隣の分子の変角振動に移動するよりも、同じ分子の 束縛回転に移動しやすいことが示唆された[9]。

上記の結果は、水・重水の比率を変えて変角振動 のポンプ・プローブ分光を行った実験結果からもサ ポートされた[9]。2 つの H<sub>2</sub>O 分子が隣接している場 合、変角振動の振動数はほぼ同一なので、エネルギ ーが移動する確率が高いが、H<sub>2</sub>O 分子と D<sub>2</sub>O 分子が 隣接している場合は振動数が異なるため、エネルギ ー移動が起こりにくくなる。水と重水の比率を変え たときに振動の緩和時間が影響されれば分子間エネ ルギー移動の寄与が大きいということになる。測定 の結果、変角振動の緩和時間は水と重水の比率にほ とんど影響されなかったため、分子間のエネルギー 移動は無視できるくらい小さいことが明らかになっ た[9]。



図 5: 木の変角振動のカップリングの様子と、分割された VDOS。古典 MD は POLI2VS、第一原理 MD は revPBE0-D3(0)で行った。

#### 5. おわりに

本稿では、DFT-MD法によるバルク水の振動状態 密度(VDOS)計算とその活用について議論した。この 手法を用いて、様々な密度汎関数とvdW相互作用の 組み合わせについて比較を行い、液体水の振動数を 算出するための補正係数を提案した。さらにVDOS の計算を活用し、水分子内部あるいは水分子間での 振動エネルギー移動のメカニズムに対する考察を行 った。今後も、これまで主に古典力場ベースで行わ れてきた水のシミュレーションについて、DFT-MD の観点から電子状態も絡めた予測・解釈が進展して いくと考えられる。

### 参考文献

- (1) R. Rey et al., J. Phys. Chem. A 106, 11993 (2002).
- (2) L. Piatkowski et al., J. Chem. Phys. 135, 014502 (2015).
- (3) Y. Nagata et al., J. Phys. Chem. B, **120**, 3758 (2016).
- (4) J. P. Merrick, et al., J. Phys. Chem. A 111, 11683 (2007), D. O. Kashinski, et al., J. Phys. Chem. A 121, 2265 (2017), I. M. Alecu et al., J. Chem. Theory Comput. 6, 2872 (2010).
- (5) K. Zhong et al., Phys. Chem. Chem. Phys. 22, 12785 (2020).
- (6) T. Ohto et al., J. Phys. Chem. Lett. 10, 4914 (2019).
- (7) CP2K, <u>http://www.cp2k.org</u>
- (8) X. Xu et al., J. Chem. Phys. **150**, 144701 (2019).
- (9) C.-C. Yu et al., Nat. Commun. 11, 5977 (2020).