量子ドット蛍光発光強度時系列データのための隠れマルコフモデル解析

古田達央^A、濱田啓輔^A、小田勝^A、中村和磨^A 九州工業大学大学院工学研究院^A

Hidden Markov model analysis for fluorescent time series of quantum dots

Tatuhiro Furuta^A, Keisuke Hamada^A, Masaru Oda^A, Kazuma Nakamura^A

Graduate School of Engineering, Kyushu Institute of Technology, Kitakyushu^A

We present a hidden Markov model (HMM) analysis for fluorescent time series of quantum dots. In the HMM, the hidden variable specifying the states behind the real fluorescent intensity is introduced, and the time series of the hidden variable are considered. Light-emission duration of the quantum dots are estimated from the obtained hidden variable time-series, and a duration distribution function for the light-emission state, called a blinking plot, is evaluated to analyze the optical process of the quantum dots. In the present study, we describe how to calculate a reliable blinking plot, and focus on the comparison between the results derived with the HMM and conventional approaches. While the conventional approach suffers from noises in the experimental fluorescent data, the hidden-variable time series obtained from the HMM simulation are noise-suppressed, and thus assignments for the light-emission state become stable. The resulting blinking plots is also reliable. To check the quantitative accuracy, we apply the HMM analysis to theoretical benchmark time series which are generated from input distribution functions for the light-emission duration to be analyzed. We found that the HMM well reproduces the original distribution function and its quantitative accuracy is beyond human cognitive ability.

1. はじめに

近年,機械学習を用いて物質科学研究において得ら れる様々なデータを解析しようという試みが活発化 している [1-4]。これまで機械学習は静的物理量の相 関解析を対象としてきたが,最近では動的データの解 析にも適用が始まっている [5-8]。

本論文では量子ドット蛍光発光強度時系列データ に対する機械学習解析について報告する [9]。量子 ドットの光学特性は blinking plot (BP)を用いて理 解される。量子ドットが光照射に応答して吸収と放 射を繰り返している状態を ON 状態と呼び,一方,吸 収はするが、発光はしない状態を OFF 状態と呼ぶ。 量子ドットの蛍光発光強度時系列データは,この ON 状態と OFF 状態を繰り返しをモニターしたもので あるが,この時系列データから ON あるいは OFF 状態の継続時間を評価し,これらの継続時間に関する 確率分布を求めたものが BP である。BP を解析す ることで,量子ドットの光学特性を定量評価できる。

この時系列データは,量子ドットが ON 状態であ ろうと OFF 状態であろうと,量子ドットを載せた基 板からの発光等のノイズを含んでいる。このノイズ が量子ドット固有のシグナルに比して大きくなると 時系列データの解析自体が人間の認知能力では困難 になる。つまり,ON 状態と OFF 状態の判別が不可 能になり,各状態の継続時間評価の定量性が損なわれ る。結果,得られる BP の信頼性も損なわれる。こ うしたノイズを人為的なやり方で除去するのではな く,機械学習を用いて効果的に実施しようという試み は重要である。

本研究では、代表的な時系列データ解析手法であ る隠れマルコフモデリング (HMM) を用いた時系列 データのノイズ除去と定量精度の高い BP の作成手 法を提案する。従来までの ON/OFF 判定法と提案 手法の比較から提案手法の妥当性の検証を行った。 従来法では、短継続時間イベントの人為的大量発生と 長継続時間イベントの顕著な抑制が起こるが、提案 手法ではこれらのアーティファクトを改善すること ができ、信頼性のある BP が得られることが分かっ た。また提案手法の精度検証のために、答えの分かっ た BP データを提案手法が正しく再現できるか調べ たところ、人間の認知能力では判断不可能なデータで さえ、正確に解析できることが分かった。

2. 手法

HMM は様々な確率変数を用いた確率分布の組み 合わせで表現される。本研究において HMM の確率 分布は,以下のように表される [10]:

$$p(\mathbf{I}, \mathbf{S}, \mathbf{\Theta}, \boldsymbol{\pi}, \mathbf{A})$$

= $p(\mathbf{I}|\mathbf{S}, \mathbf{\Theta})p(\mathbf{S}|\boldsymbol{\pi}, \mathbf{A})p(\mathbf{\Theta})p(\boldsymbol{\pi})p(\mathbf{A}).$ (1)

Iは観測データであり、本研究においては量子ドッ ト蛍光発光強度時系列データに相当する。本シミュ レーションにおいて、時系列データの発光強度の値 は標準化された値を用いる。S は潜在変数であり、 各時刻の観測データの状態を表す。本研究において 発光強度の ON、OFF の状態判定を行う変数であり、 時系列データの解析結果に相当する。 Θ は観測デー タIの分布形状パラメータであり、その設定は観測 データに従う分布に依存する。本研究において発光 強度がガウス分布に従うと仮定し、平均 μ 、精度 λ として導入される。 π は初期時刻の潜在変数の確率、 A は潜在変数の状態遷移確率を表す。

シミュレーションにおいて観測データ **I** が得られ た下での条件付き分布

$$p(\mathbf{S}, \boldsymbol{\mu}, \boldsymbol{\lambda}, \boldsymbol{\pi}, \mathbf{A} | \boldsymbol{I}) = \frac{p(\boldsymbol{I}, \mathbf{S}, \boldsymbol{\mu}, \boldsymbol{\lambda}, \boldsymbol{\pi}, \mathbf{A})}{p(\boldsymbol{I})} \quad (2)$$

を計算する必要がある。ここで、p(I)は周辺分布で

ある:

$$p(\mathbf{I}) = \sum_{\mathbf{S}} \iiint p(\mathbf{I}, \mathbf{S}, \boldsymbol{\mu}, \boldsymbol{\lambda}, \boldsymbol{\pi}, \mathbf{A}) d\boldsymbol{\mu} d\boldsymbol{\lambda} d\boldsymbol{\pi} d\mathbf{A}.$$
(3)

本研究において条件付き分布 [式 (2)] を最適化する ために,ベイズ推論に基づくブロッキングギブスサ ンプリング [11] を用いた。

BP の再現性を調査するため,条件付き分布 [式 (2)] を評価することにより得られた潜在変数の時系 列データ S から算出された ON/OFF の継続時間 $\{\tau_{\alpha}^{ON}\}$ 及び $\{\tau_{\alpha}^{OFF}\}$ の各々について確率分布の計算 を行った。 $\{\tau_{\alpha}^{ON}\}$ 及び $\{\tau_{\alpha}^{OFF}\}$ における各々の確率 分布 [12] は

$$P_{\rm ON}(\tau) = \frac{1}{N_{\rm ON}} \sum_{\alpha'=1}^{N'_{\rm ON}} f_{\alpha'}^{\rm ON} w_{\alpha'}^{\rm ON} \delta(\tau - \tau_{\alpha'}^{\rm ON}), \quad (4)$$

$$P_{\rm OFF}(\tau) = \frac{1}{N_{\rm OFF}} \sum_{\alpha'=1}^{N_{\rm OFF}} f_{\alpha'}^{\rm OFF} w_{\alpha'}^{\rm OFF} \delta(\tau - \tau_{\alpha'}^{\rm OFF})$$
(5)

と表される。ただし N'_{ON} と N'_{OFF} は ON 及び OFF の独立した合計イベント数である。また、 $w^{ON}_{\alpha'}$ 及び $w^{OFF}_{\alpha'}$ は重み因子であり、それぞれ

$$w_{\alpha'}^{\rm ON} = \frac{2\Delta\tau}{\tau_{\alpha'+1}^{\rm ON} - \tau_{\alpha'-1}^{\rm ON}},\tag{6}$$

$$w_{\alpha'}^{\text{OFF}} = \frac{2\Delta\tau}{\tau_{\alpha'+1}^{\text{OFF}} - \tau_{\alpha'-1}^{\text{OFF}}}$$
(7)

と表される。ここで $\Delta \tau$ はグリッドの一間隔である。 最後に式 (4), (5) 内の N_{ON} 及び N_{OFF} は ON 及 び OFF の合計イベント数で以下のような和則を満 たす:

$$N_{\rm ON} = \sum_{\alpha'=1}^{N'_{\rm ON}} f_{\alpha'}^{\rm ON} \frac{w_{\alpha'}^{\rm ON}}{S^{\rm ON}},\tag{8}$$

$$N_{\rm OFF} = \sum_{\alpha'=1}^{N'_{\rm OFF}} f_{\alpha'}^{\rm OFF} \frac{w_{\alpha'}^{\rm OFF}}{S^{\rm OFF}}.$$
 (9)

ここで S^{ON} 及び S^{OFF} は確率分布 $P_{ON}(\tau)$ 及び $P_{OFF}(\tau)$ を規格化するための補正因子である。

3. 結果

対物レンズ (100×; 0.9 NA) 及び avalanche photodetector を備えた走査型レーザー顕微鏡 [13] を用 いて単一量子ドットの蛍光発光強度時系列データを 測定した。量子ドットを励起するレーザー光 (連続 光)の波長及び励起強度はそれぞれ 488 nm, 133 W/cm² とした。実験では,有機金属化合物の熱分 解反応を利用して合成した,有機分子 trioctylphosphine oxide と hexadecyl amine により結晶表面を 覆った CdSe/ZnS コアシェル量子ドット [14] を使 用した。時系列データは,各ステップでの測定時間 (単位時間)を 0.1s として 1200s の長さで測定した。 また,この時系列データは真空及び湿潤窒素環境の 2 つの異なる環境下で各々 12 サンプルで測定した。湿 潤窒素環境は蒸留水を通して窒素ガスをバブリング することで用意した。

図1及び図2にそれぞれ真空及び湿潤窒素環境下 における蛍光発光強度(赤実線)及びHMMシミュ レーションにより得られた潜在変数Sの時系列デー タ(緑破線)を示す。時系列データIに I_{th} (青点 線)を設けてON状態(もしくはOFF状態)の継 続時間を推定する既存の方法を用いるとノイズに起 因して短い継続時間が多く算出されてしまう。一方 で潜在変数の時系列データにおいてノイズが抑えら れているため,閾値 s_{th} (黒実線)を引いて長い継 続時間を算出できることが分かる。



図 1 真空環境下での蛍光発光強度時系列データ (赤実線)及び HMM シミュレーションで得られ た潜在変数 S の時系列データ (緑破線)。左縦軸が 発光強度,右縦軸が潜在変数であり,潜在変数にお いて取り扱いの詳細については [9] に譲るが,1 が ON 状態,0 が OFF 状態を表す。 I_{th} (青点線) は慣習法において時系列データ I における ON 状 態と OFF 状態を区別するための目視で設定された 閾値である。 s_{th} (黒実線)は潜在変数時系列デー タの閾値であり,数値を 0.5 としている。





12 サンプルの時系列データの統計平均により, BP を取った結果が図 3 である。各々のデータの傾向を 分析するため、以下の関数に従ってフィッティング を行った [15]:

$$f(\tau) = A\tau^{-m}.$$
 (10)

A は係数, m は逆指数を表す。各々のプロットの m の値を比較することで, 確率分布は 慣習法に基づく と τ^{-2} に近似され, HMM において τ^{-1} に減衰する ことが分かった。これは, 慣習法ではノイズに起因 する短寿命の ON 状態や OFF 状態が多数生成され てしまうためである。このような短継続時間のイベ ントは HMM では効果的に排除できるので,結果, 正しいべき乗則が得られる。また, HMM に基づい た結果において湿潤窒素環境下における m 値は真空 環境下と比較して基本的に小さい値をとることから, 単一量子ドットは湿潤窒素環境下において長時間放 射と長時間消光をとる傾向があること,一方で,真空 環境下では短時間の明滅を繰り返す傾向があること が分かった。



図 3 実験蛍光発光強度時系列データにおける ON/OFF 継続時間の確率分布 $P_{ON}(\tau)$ [式 (4)] 及び $P_{OFF}(\tau)$ [式 (5)] (赤点)。黒実線は $f(\tau)$ [式 (10)] であり,逆指数 m は直線の傾きを表す。直 線の傾きが小さいほど長継続時間に出現の頻度が 高いことを表す。図の左側 [(a), (c), (e), (g)] が ON 継続時間,図の右側 [(b), (d), (f), (h)] が OFF 継続時間の結果である。また,図の上側 4 つ [(a), (b), (c), (d)] は真空環境下,図の下側 4 つ [(e), (f), (g), (h)] は湿潤窒素環境下の結果であ る。 (a), (b), (e), (f) は慣習法, (c), (d), (g), (h) は HMM に基づいた結果を表す。

HMM による時系列データ解析の定量精度を評価 するため,量子ドットのブリンキング現象として提 案されている以下のモデル関数について考える [16]:

$$p_{\rm ON}(\tau) = A^{\rm ON} \tau^{-q} e^{-\tau/\xi} \theta(\tau - \tau_{min}) \theta(\tau_{max} - \tau),$$
(11)

$$p_{\rm OFF}(\tau) = A^{\rm OFF} \tau^{-l} \theta(\tau - \tau_{min}) \theta(\tau_{max} - \tau).$$
(12)

ここで
$$A^{\mathrm{ON}}$$
 及び A^{OFF} は規格化定数, $heta(x)$ はス

テップ関数, q, ξ, l はモデル関数のパラメータを表 す。 τ_{min} 及び τ_{max} は継続時間の下限及び上限カッ トオフを表す。モデル関数からベンチマーク時系列 データの生成を行い,その時系列データを HMM で 解析を行い,その解析で得られる時系列データの統 計平均がモデル関数を再現できているのかを調べる ことにより HMM の定量精度の評価を行う。

図 4 がモデル関数 [式 (11), (12)] により生成され た時系列データである。ON 及び OFF 継続時間を 各々 20 イベント抽出し,それに基づいて白破線の ような蛍光発光強度時系列データを生成する。次に, 平均 0,標準偏差 0.5 に従うガウシアンノイズを白破 線の時系列データに付与したものが赤実線の時系列 データであり、この赤実線の時系列データが HMM シミュレーションの解析対象となる。 Δ は ON と OFF のベースラインの差を表し、このパラメータ を 0.7 (TS-I), 0.5 (TS-II), 0.3 (TS-III) と変えた時 系列データを用意した。赤実線の時系列データから Δ を小さくする ($\Delta = 0.7 \rightarrow 0.5 \rightarrow 0.3$) につれて ON/OFF 状態を区別するのは困難であることが分 かる。 $\Delta = 0.3$ (TS-III) において ON/OFF 状態を 目視で区別するのは不可能である。統計平均のため、 時系列データは各々 1000 サンプルずつとっている。



図4 モデル関数 [式 (11), (12)] により生成された ノイズあり(赤実線)及びノイズなし(白破線)時 系列データ。 Δ はノイズなし時系列データの ON 状態 と OFF 状態 の発光強度のレベル差であり, (a) Δ = 0.7 (TS-I), (b) Δ = 0.5 (TS-II), (c) Δ = 0.3 (TS-III) のケースに相当する。



図 5 HMM シミュレーションによって得られた 潜在変数の時系列データ(緑実線)。(a) が TS-I ($\Delta = 0.7$)[図 4(a)] に対して得られた潜在変数 の時系列データを表す。(b), (c) においても同様 に各々の TS-II ($\Delta = 0.5$)[図 4(b)] 及び TS-III ($\Delta = 0.3$)[図 4(c)] である。赤点線は図 4 の白破線 を表す。HMM シミュレーションが成功していれ ば、緑実線は赤点線と一致する。

図 4 の時系列データに対して HMM シミュレーションを行うことで得られた潜在変数の結果を図 5 に示す。潜在変数の時系列(緑実線)は赤点線(図 4 の白破線)をほぼ再現できていることが分かる。 $\Delta = 0.3$ (TS-III)の時系列データにおいてもほぼミスがないことから、HMM の判定正確性が高いことが分かる。

潜在変数の時系列データ 1000 サンプルの統計平 均をとることにより得られた BP の結果を図 6 に示 す。計算により得られた BP はオリジナルの分布関 数(黒実線)をよく再現できていることが分かる。図 4(c)の時系列データ TS-III ($\Delta = 0.3$, ノイズ 0.5) は 人間には ON/OFF 状態の識別不可能な時系列デー タであるが, HMM シミュレーションは正しく状態 判定を実施できることが分かる。



図 6 ベンチマーク時系列データにおける ON/OFF 継続時間の確率分布 $P_{ON}(\tau)$ [式 (4)] 及び $P_{OFF}(\tau)$ [式 (5)] (赤点)。黒実線がモデル関 数の $p_{ON}(\tau)$ [式 (11)] 及び $p_{OFF}(\tau)$ [式 (12)] を表 す。図の上部 [(a), (b)],中部 [(c), (d)],下部 [(e), (f)] は各々 $\Delta = 0.7, 0.5, 0.3$ の結果に対応する。 各々の結果は 1000 サンプルの統計平均に基づく。 また,左側 [(a), (c), (e)] は ON,右側 [(b), (d), (f)] は OFF 継続時間の結果である。

4. まとめ

量子ドットの蛍光発光強度時系列データに対して HMM シミュレーションを行った。量子ドットでは, 蛍光発光強度時系列データから ON/OFF 継続時間 を算出し,その統計平均から得られる BP が光学特 性の指標となる。慣習法では,蛍光発光強度時系列 データに目視で基準値を決めることにより ON/OFF 継続時間の算出を行っていた。しかしながら,この 手法ではノイズに起因して短い継続時間が不当に多 く算出される。本研究ではこのようなアーティファ クトを取り除くために時系列データ解析に用いられ る機械学習の手法である HMM を導入した。 HMM では潜在変数と呼ばれる各時刻における観測データ の状態を記述する変数が定義され、蛍光発光強度時 系列データではなく、潜在変数の時系列データに対 して解析を行う。真空・湿潤窒素環境下の実験にお ける単一量子ドットの蛍光発光強度時系列データの 解析に適用したところ、潜在変数の時系列データでは 慣習法よりもノイズを抑えて ON/OFF 継続時間を 算出できることが分かった。また、定量的理解のた めに、 ON/OFF 継続時間のモデル関数に基づいて 生成したベンチマーク時系列データに対して HMM シミュレーションを行い、その統計平均により得ら れた BP がモデル関数を再現できるか検証した。検 証により HMM シミュレーションでは、人間が識別 不可能な時系列データに対しても高い解析性能を示 すことが分かった。

参考文献

- A. Seko, T. Maekawa, K. Tsuda, and I. Tanaka, Phys. Rev. B 89, 054303 (2014).
- [2] A. Seko, et al., Phys. Rev. Lett. 115, 205901 (2015).
- [3] J. Lee, et al., Phys. Rev. B 93, 115104 (2016).
- [4] Q. Tao, P. Xu, M. Li, and W. Lu, npj Comput. Mater. 7, 23 (2021).
- [5] F. M. Puglisi, P. Pavan, A. Padovani, and L. Larcher, Solid-State Electron. 102, 69 (2014).
- [6] T. Murai, et al., Appl. Phys. Lett. 112, 111903 (2018).
- [7] M. Pirchi, et al., J. Phys. Chem. B 120, 13065 (2016).
- [8] D. H. Nguyen-Le, et al., Eng. Fract. Mech. 235, 107085 (2020).
- [9] T. Furuta, K. Hamada, M. Oda, and K. Nakamura, Phys. Rev. B 106, 104305 (2022).
- [10] L. Rabiner, Proc. IEEE 77, 257 (1989).
- [11] C. S. Jensen, U. Kjærulff, and A. Kong, Int. J. Hum. Comput. Stud. 42, 647 (1995).
- [12] M. Kuno, et al., J. Chem. Phys. 115, 1028 (2001).
- [13] M. Oda, et al., J. Lumin. 127, 198 (2007).
- [14] K. Hashizume, M. Matsubayashi, M. Vacha, and T. Tani, J. Lumin. 98, 49 (2002).
- [15] K. T. Shimizu, et al., Phys. Rev. B 63, 205316 (2001).
- [16] B. Bruhn, F. Qejvanaj, I. Sychugov, and J. Linnros, J. Phys. Chem. C 118, 2202 (2014).