単一発光体と結合したテーパードファイバーの作製と評価

森永実研究室 大草聖也

令和元年 3月6日

1. 序論

私たちが日常で目にする光には、粒子 としての性質と波としての性質がある。そ のため、光はその波長を固定すると最小の エネルギー単位を持つ光子という粒子とし ての性質を持つ。この光の最小単位である 光子は量子的な特性を持っており、量子エ レクトロニクスの分野で広く研究されてお り、量子コンピューターや量子通信等の量 子を用いた情報処理の基盤となる技術にな っている。

また、この光子を用いた量子フォトニクス 通信という新しい通信技術が提案されてい る。現在の社会で主として使われている光 ファイバーによる通信では、光の強度に情 報を載せて通信を行う公開鍵暗号方式が用 いられている。しかし、この通信方法におい ては第三者からの盗聴が行われていたとし ても気付くことができず、盗聴された状態 のまま通信を行い続けてしまう危険性があ る。この危険性をなくすため量子暗号通信 と呼ばれる新しい通信方式に向けた研究を 行っている。この通信方式では光の最小単 位である単一光子と呼ばれる光子一つが情 報を持ち、その量子状態を保ったまま伝送 される。この単一光子は観測行為により量 子状態が変化するという性質を持っており、 その変化が分かるため、盗聴を防ぐことが できる。本研究はこの単一光子を情報の伝 送路である光ファイバーに伝送することを 目的として行っており、そのための手法と

してテーパードファイバー先端に単一発光 体を結合させたデバイスの作製を行ってい る。

2. 原理

2.1 量子ドット

原子数を限定した直径数nm~10nmの半 導体の結晶を量子ドットと呼び、これは核、 外殻を持つナノスケールの発光体である。 また量子ドットによって蛍光波長の大きさ が異なり、材料として用いられている物質 あるいは量子ドットのサイズにより変化す る。また核、外殻はそれぞれ異なる物質から 成っており、核には CdSe、CdSeTe などの 比較的狭いバンドギャップを持つ半導体、 外殻には ZnS、CdS などの比較的広いバン ドギャップを持つ物質が用いられている。 このような構造を持つことより表面のトラ ップサイトを強固に保護でき、かつ励起子 を効果的にコアに閉じ込めることができる。 また特定の波長の光を放出することや、多 くの場合1サイクルで1つの光子を放出す る等の特徴がある。1つの原子のような働 きをするため、単一光子の検出の他にもレ ーザーなどにも用いられている。

量子ドットは同物質から成るものであっ ても放出する光の周波数を変化させること ができる。これは、量子ドットの粒径の変化 による閉じ込め効果の変化によるものであ る。電子を閉じ込められる範囲を粒径 L と して、井戸型ポテンシャルを V とする。こ の時三次元のシュレディンガー方程式に代

入して解くと

$$V = \begin{bmatrix} 0.0 < x, y, z < L \\ \infty \end{bmatrix}$$
(2.1)

$$-\frac{\hbar^2}{2m^2}\nabla^2\varphi + V\varphi = E\varphi \qquad (2.2)$$

と表すことができそのエネルギー固有値 E $E = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2*L^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) (n_{xyz} = 1,2,3...)(2.3)$ となる。E は粒径の二乗の値に反比例する ため、粒径が大きいほど放出波長も大きく なる。そのため粒径を変化させることによ り、様々な発光波長の量子ドットを得るこ とができる [2]。

2.2 光ファイバー

光ファイバーには大きく分けてシングル モードファイバーとマルチモードファイバ ーの二種類がある。光ファイバー内のコア 部とクラッド部の屈折率をn、n₁とするとコ ア部とクラッド部の相対的な大きさΔは

 $\Delta = (n - n_1/n_1)$ (2.4) で与えられ、以下で規格化された周波数をV とすると

$$\mathbf{V} = \mathbf{a}k_0(n_1^2 - n_2^2)^{\frac{1}{2}} = k_0an_1(\frac{\Delta}{2})^{\frac{1}{2}} \quad (2.5)$$

と表すことができる。これを導波路パラメ ータ(規格化周波数 V)という。この式中に おける $k_0 = \frac{2\pi}{\lambda}$ であり、 λ は光の波長、a は 光ファイバーのコアの半径を表す。またシ ングルモードファイバーか、マルチモード ファイバーであるかの判断は上記の式で行 うことができる。光ファイバーの種類によ り式中のコア半径 a の値が変化し、それに 伴い V の値が変化するためコア半径により ファイバーのモードは判別される。V< 2.405 である時の光ファイバーがシングル モードファイバーであり、V≥2.405 の時の ファイバーがマルチモードファイバーであ る。具体的な数値としては、マルチモードフ ァイバーのコア半径はおよそ 25~30 µmであ るのに対して、シングルモードファイバー のコア半径は 2~4 µmである。[1]

また通常使用されているシングルモード ファイバーの導波モードは HE_{11} モードであ るが、互いに直行する二つの直線偏光の HE_{11} モードが伝搬可能である。X 偏光のモ ードを HE_{11}^{x} 、Y 偏光のモードを HE_{11}^{y} と表 す。 HE_{11}^{x} と HE_{11}^{y} の両直線偏光モード間の 結合を減少させるためには二つのモードの 伝搬定数差 $\Delta\beta = |\beta^{x} - \beta^{y}|$ が大きくなる必 要がある。応力等の力が加わった光ファイ バーでは異なる偏光モードに対して伝搬定 数が異なり、複屈折と似たような性質を示 す。複屈折とは境界面において屈折する光 が一つでなく二つになる現象のことであり、 光が物質中を通過するときに振動面の向き によってその進む振動が異なることを指す。

伝搬定数差Δβの大きさを表すパラメータ ーとして、モード複屈折率 B は次のように 与えられる。

$$\mathbf{B} = \frac{\Delta \beta}{k_0} \tag{2.6}$$

 $\Delta\beta$ が0でない場合、電力が同じモードの伝 送を行うと、図 2.6 のように直線偏光と円 偏光を交互に繰り返すこととなる。これに より光ファイバーを観察すると光の強弱が 観測され、この強弱の周期をビート長と呼 ぶ。ビート長 L と $\Delta\beta$ は以下のような関係式 で表すことができる。[1]

$$\mathbf{L} = \frac{2\pi}{\Delta\beta} = \frac{\lambda}{B} \tag{2.7}$$

ーを加工することにより先端を先細りさせ た形状のものである。先細りさせた形状で あることにより先端付近ではコアが極細化 し、クラッド部に吸収される形になり、クラ ッド部がコア部、空気または真空がクラッ ド部の働きをする。

ファイバーに入射する光が可視光範囲で あるとすると、直径がそのサブ波長程度の ファイバーであれば、ファイバー内を伝搬 する光はその直径の領域に集中することに なり、先端付近で染み出す微小部分も含め て、テーパードファイバー先端付近は光の 場のモード密度は伝搬モードの領域に局所 的に集中することになる。これにより、単一 光体をテーパードファイバー先端に配置す ると、発光体は自由空間と異なるモードの 密度分布の光の場と相互作用することにな る。先端に結合させる原子の準位 i、j間の 遷移周波数を v_{ij} 、遷移双極子モーメントを μ_{ij} とすると、準位間の自然放出レート γ_{ij} は 光の場のモード密度 $\rho(v_{ij})$ に比例して

$$\gamma_{ij} = (2\pi) |\mu_{ij}|^2 \rho(v_{ij})$$
 (2.8)

と表すことができる。この式(2.5)はフェル ミの黄金律と呼ばれ、モード密度が増加す るほど自然放出レートも増加することがわ かる。

このようなことから単に先端を切り落と した形状の光ファイバーよりも光子を導く 効率が上がる。しかし形状の変化による光 の染み出しにより、通常の光ファイバーに 比べ光の伝搬効率は減少する。このロスは 光軸に対する先細り角度 Ω が増加するほど 大きくなり、 Ω を用いてテーパー部の長さ Z_t を

$$Z_t = \frac{R}{\tan(\Omega)} \tag{2.9}$$

と表すことができる。テーパードファイ バーはバーナーやレーザーにより光ファイ バーを過熱延伸して作製することができる。 光ファイバーの過熱延伸時の模式図が図 2.7 である。図 2.7 における Z_0 は加工時の変 化部分の長さ、 I_w は均一なテーパー部分の 長さ、 r_0 は加工前のファイバー半径であり r_w はテーパー部分の半径である。両端を延 伸する速度が同じ場合には、先細り部分が 左右対称な構造をとる。延伸した分の正味 の距離 x は延伸後のファイバーの位置 PQ 間の長さから、延伸前の PQ 間の長さを引 いたものと等しくなる。また過熱部分の長 さ L が時間 t で変化する関数であるとする と

$$U_w(t) = L(t)$$
 (2.10)

となり、テーパー部の長さと P が等しくな る。さらに過熱による光ファイバーの延伸 前と延伸後の質量は保存されている。これ により図 3.1 における時間 t+ δt における 延伸ガラスファイバーの PQ 間の体積は、 時間 t における過熱されたガラスファイバ ーPQ 間の体積に等しくならなければなら ない。これにより

 $\pi(r_w + \delta r_w)^2(L + \delta x) = \pi r_w^2 L$ (2.11) が成り立つ。 δr_w は円柱部分の半径の変化で あり、延伸過程であれば負の値をとる。極限 $\delta t \rightarrow 0$ において、拡張式 x とともに、ウエス ト半径 r_w の変化を微分方程式で考えると以 下の式で表すことができる。

$$\frac{dr_w}{dx} = -\frac{r_w}{2L} \tag{2.12}$$

また時間変化するウエスト径 r_w の初期状態 を r_0 とする。式(2.8)の両辺を積分すると

$$\int_{r_0}^{r_w} dr'_w = -\int_0^x \frac{r'_w}{2L} dx' \qquad (2.13)$$

$$\int_{r_0}^{r_w} \frac{dr'_w}{r'_w} = -\frac{1}{2} \int_0^x \frac{dx'}{L(x')}$$
(2.14)

$$r_w(x) = r_0 exp \left[-\frac{1}{2} \int_0^x \frac{dx'}{L(x')} \right]$$
 (2.15)

と表せる。

次に延伸前後における距離の関係性を 考える。延伸前と延伸後の距離の関係性を 式で用いて表すと以下のようになる。

$$L_0 + x = L(x) + 2z_0 \qquad (2.16)$$

$$z_0 = \frac{L_0 + x - L(x)}{2} \tag{2.17}$$

過熱部分が一定であると考えると、 $L(x') = L_0$ となるため式(2.12)に代入して考えると

$$r_w(\mathbf{x}) = r_0 e^{-\frac{z}{L_0}} \tag{2.18}$$

となる。式(2.15)の変化するテーパー部の 長さ z_0 は z_0 = 2x であるため式(2.15)は

$$\mathbf{r}(z_0) = r_0 e^{-\frac{z_0}{L_0}} \tag{2.19}$$

となる。この式よりテーパー半径は伸ばす 延伸距離と過熱部の長さにより変化するこ とがわかる。[2]

3 実験方法

3.1 テーパードファイバーの作製



図1 自作したファイバー加工機

自動直動 X 軸ステージ二つを左右に平行 に配置し、CO2 レーザーと小型酸素バーナ ーをセッティングした。左右のステージ上 部に光ファイバー用の溝と固定するための マグネットを配置して左右のステージ上部 に光ファイバーを固定している。またこの 自動直動 X 軸ステージはステッピングモー ターで稼働しており、モーターの最小稼働 角は 0.73 度となっている。これにより、一 回転するために 500 ステップが必要となり、 実際の移動距離から1ステップで2µm移動 することが分かった。この値が通常状態で のステージの最小移動距離となる。このス テージを動作させるためドライバとして CRD 5 1 0 7 P、SD5107P3-A22(オリエン タルモーター社)を用いた。これを Arduino に書き込んだプログラムで操作しファイバ ー加熱時の延伸方法を制御した。また図 3.1 上部に配置してある酸素バーナーも左右の ステージと同様のモーターどドライバによ り動作を制御できるように作成した。また 作製したテーパードファイバーの透過率の 変化を測定するため、加熱延伸する光ファ イバーにフェルールを用いてレーザーを入 射させ、ファイバー先端から出射する光量 の変化を電圧として測定するための装置を 作成し取り付けた。透過率は毎秒4回カウ ントが行われるように設定した。ステージ 動作としては三種類を使用し、その内の一 つが以下の図2である。





3.2 量子ドットからの光子検出

テーパードファイバー先端に量子ドット を付着させ、量子ドットからの光子検出を 行うに当たり、フォトンカウンティモジュ ールを光子検出モジュールとつなぎ、そこ からの信号を PC で受け取り記録した。 PC は光子検出モジュールの作動中信号を 受け取り記録し続けるため量子ドットのブ リンキングがあるかどうかを確認するのに 適している。

以下図3は量子ドットからの光子検出のた めの装置である。



図3光子検出記録のための装置概要

4 実験結果

4.1 作製したテーパードファイバーの形状 と評価

以下に作製したテーパードファイバー③ と④の形状と断熱条件との比較と③作製時 の透過率の変化を示す。



図4 テーパードファイバー③と断熱条件との比較



図5 テーパードファイバー③作製時の透過率変化



図6 テーパードファイバー④と断熱条件との比較

テーパードファイバー③は酸素バーナー による加熱により延伸を行った。またステ ージ動作は図 3.8 のステージ動作③を使用 した。バーナーによる加熱は加熱部が振動 なしでも 5mm 程度あり、そのため結果と してテーパー部は約3000 µmあり、かなり 緩やかなテーパーの形状のファイバーとな った。これにより断熱条件との比較ではか なり損失の少ない形状に作製できた。しか し反面テーパー部が長すぎることから機械 的強度はかなり小さく取り扱いの難しい形 状となった。テーパードファイバー④の作 製においては CO2 レーザ-による加熱を 行い過熱部は91.2µm、ステージ動作は図 3.7 のステージ動作②を用いた。形状は同 様の加熱方法とステージ動作を用いたテー

パードファイバー②と似通ったものとなっ た。しかし、1000 µmかけて延伸されてい ることから断熱条件との比較においてはテ ーパードファイバー②よりも比較的損失の 少ない形状となった。これは CO 2 レーザ ーの集光を調整し、加熱部分を若干広くと ったことが大きな要因であると考えてい る。

4.2 量子ドットからの光子検出、光子相関の結果

100 倍希釈の量子ドット溶液を用いて、 テーパードファイバー先端に量子ドットを 結合させたものからの光子検出と光子相関 の実験における結果のグラフを作成した。











図9 確認した光子相関の観測結果

5 結論、考察

作成した光ファイバー加工機を用いたテ ーパードファイバーの作製において、過熱 部分の長さが明確にテーパー部の大きさに 影響しており、それを過熱方法とステージ 動作によって調整し実際にテーパー部の長 い断熱条件と比較して損失の少ない形状の テーパードファイバーを作製することがで きた。また光子検出の結果については準備 した光子検出の装置で光子の観測は問題な く行うことができた。しかし量子ドットー つのみが発光していることを示すブリンキ ングの確認を行うことができず量子ドット 一つのみを励起し、それによる光子検出は 行うことはできなかったと考えている。こ れは準備した溶液における量子ドットの濃 度が適切でなかったためであると考えてお りより適切な濃度の量子ドットの溶液を作 る必要があると考えられる。また光子相関 の観測結果についても単一光子状態の確認 はできなかったため用いる溶液の濃度調整 を再度行い、光子検出の実験においてブリ ンキングを確認した後光子相関をとること で単一光子状態の観測を行いたいと考えて いる。

参考文献

[1]「非線形ファイバー光学」 G.P. アグラワー ル著 (吉岡書店 2004 年)

[2]A.Timothy, W.Birks and Youwei Li "The Shape of Fiber Tapers" Journal of lightwave technology Vol.10 No4. April 1992

[3] Ramachandrarao Yalla "Single PhotonGeneration and Spectroscopy Using QuantumDots on Optical Nanofibers" December 2012