⁸⁷Rb原子の 5S-6P 遷移を用いた CPT 共鳴に関する研究

岸本研究室 1513146 西山 透

1. 研究背景・目的

本研究室では、ボース・アインシュタイン 凝縮体(BEC)の連続的生成を目標としてお り、これを達成する技術要素の1つとして、 Gray-Molasses 冷却という冷却手法を取り 入れることが検討されている。

一般的な BEC の生成手順では、磁気光学ト ラップ(MOT)の後に圧縮 MOT を行う。し かしこれだと磁場勾配を変化させるため、 連続性が失われてしまう。一方 Gray-Molasses 冷却を併用する場合は、MOT 磁 場印加時でもその四重極磁場の中心近傍で は磁場が十分小さいことを利用して冷却す るため、連続性を失うことなく冷却を行う ことが出来る可能性がある。この冷却法の 特徴は冷却された原子を暗状態に落とすこ とで再加熱を防ぐため、位相空間密度の向 上が期待できることにある。

本研究室では既に、⁸⁷Rb原子の5 $S_{1/2} - 5P_{3/2}$ 遷移を用いた Gray-Molasses 冷却に成功し ている[1]。しかし、主量子数の異なる nS-(n+1)P 遷移を用いた例はまだ報告されて おらず、現在5 $S_{1/2} - 6P_{1/2}$ 遷移を用いた Gray-Molasses 冷却が研究されているが、成 功に至っていない。5S-5P より波長の短い 5S-6P 遷移を用いることが出来れば、吸収 断面積は波長の二乗とブランチングレート に比例するためこれを抑えることができ、 原子数密度の向上が期待できる。

本研究では 5S-6P 遷移を用いた Gray-Molasses 冷却の実現に向け、この遷移で暗 状態を作ることが出来るのか検討を行った。

2. 原理

本研究では、コヒーレントポピュレーシ ョントラッピング(CPT)という現象によっ て暗状態の観測を行う。

CPTとは、図 2.1 のような共通する励起 準位を持つ A型の 2 つの吸収スペクトルを 持つ原子に生じる現象であり、対応する 2 つのレーザー光(プローブ光とカップリン グ光)を照射するとき、これらの周波数差 が 2 つの下準位間と非共鳴な条件下ではプ ローブ光は吸収されるのに対し、共鳴な条 件下では図 2.2 のようにプローブ光は吸収 されず、透過するという現象である。この 原子と光が相互作用しなくなる状態は暗状 態と呼ばれる。







3. 計算による予測

5S-6P 遷移における CPT では、5S-5P と異なり中間に複数の準位が存在し、緩和 過程に影響してくる。これら中間準位がど のように CPT に影響するか、計算を行っ た。なお、計算は図 3.1 のように緩和に影 響する複数の準位を中間準位として1つに 簡略化してまとめ、行った。

計算は光学ブロッホ方程式を立て、プロ ーブ光の吸収に比例する準位|1> – |3>間の 密度行列を解いた。計算結果は図 3.2 のよ うになり、この結果から中間準位を考慮し たほうが暗状態に落ちやすいことが分かっ た。



図 3.1 計算で用いたモデル



図 3.2 計算結果

4. 実験

実験は図 4.1 のような配置で行った。使 用した準位を図 4.2 に示した。まず 5S-5P 遷移で CPT 信号を確認、実験系に問題が ないことを確認した後、5S-6P 遷移にて CPT の観測を試みた。用いる光源はそれ

ぞれの遷移において1つで、どちらも F=1-F'=1 にロックされた光を EOM (6.8GHz)に入射してサイドバンドを立 て、キャリアをカップリング光として、片 方のサイドバンドをプローブ光として用い た。また、サイドバンドの周波数掃引を行 うため、EOM は外部クロックとしてファ ンクションジェネレータ(FG)を参照して いる。FG の発振周波数を掃引すること で、サイドバンドを掃引する。EOM から 出てきた光はウィンドウを介してファブリ ー・ペロー共振器にて観測し、キャリアと サイドバンドのパワー比の測定や FG の掃 引によるサイドバンドの周波数変化の測定 に使用した。Rb セルを通過した光は光検 出器(PD)によって検出し、CPT 信号を得 た。







図 4.2 使用した ⁸⁷Rb 原子のエネルギー準位

5. 実験結果

5.1 CPT 信号の観測

5S-5P 遷移にて測定した CPT 信号を 図 5.1 に、5S-6P 遷移にて測定した CPT 信号を図 5.1, 5.2 に示す。どちら も図 4.2 で示すようにキャリアを F=1-F'=1、サイドバンドを F=2-F'=1 に合 わせ、セルの温度は約 47℃にて行っ た。図 5.3, 5.4 より、5S-6P 遷移におい ても CPT 信号が確認できた。





図 5.2 5S-5P での CPT 信号(磁場印加時)



図 5.3 5S-6P での CPT 信号



図 5.4 5S-6P での CPT 信号(磁場印加時)

5.2 CPT 信号強度の比較

5S-6P 遷移における CPT 信号がどれ だけ立ちにくいのかを測定するため に、キャリアとサイドバンドのパワー 比・キャリア光強度・温度(原子数密度) を 5S-5P と 5S-6P で揃え、測定を行っ た。結果を表 5.1 に示す。このときのパ ワー比は 14.9%、キャリア光強度は 41.4mW/cm²、温度は 47℃である。

表 5.1 信号強度の比較

遷移	信号高さ/mV
5S-6P	0.68
5S-5P	9.92

この結果より、同条件下では約7%の 信号強度しか得られないことが分かっ た。この原因として吸収断面積の違い が考えられる。1節で述べたように吸収 断面積は波長の二乗とブランチングレ ートに比例するため、5S-5Pと5S-6P の差は次のように見積もることができ る。

$$\frac{\sigma_{5S-6P}}{\sigma_{5S-5P}} = \left(\frac{421 \text{nm}}{795 \text{nm}}\right)^2 \times \left(\frac{0.39 \text{MHz}}{1.41 \text{MHz}}\right) \approx 8\%$$

5.3 CPT 信号強度のガス圧依存性

5S-6P 遷移を用いた CPT 信号でも任 意の大きさを得ることができるか確認 するため、温度を変えることによって ガス圧を変化させ、測定を行った。 47℃と 90℃のときの CPT 信号をそれ ぞれ観測し、信号強度を比較した。結 果を表 5.2 に示す。なお、温度と蒸気圧 の関係は文献[2]を参照した。

表 5.2 CPT 信号のガス圧依存性[2]

温度/℃	蒸気圧/Torr	信号高さ/mV
47	4.0×10^{-6}	0.68
90	0.9×10^{-4}	1.58

結果より、ガス圧を 22.5 倍にすると 2.3 倍の信号強度が得られることが分か る。これも 5.2 節同様、吸収断面積が違 うことによる結果だと考えられる。吸 収断面積と原子数密度、蒸気圧は以下 のような関係であるから、

 $\sigma(\omega) \propto 原子数密度^{2/3} \propto 蒸気圧^{2/3}$

22.5^{2/3} \approx 8倍となり、これ以外にも 信号強度が変化する要因がある可能性 があるが、ガス圧の変化によって 5S-6P でも大きい CPT 信号強度が得られ ることがわかる。また、これらの原子 数密度の条件では、線幅の大きな変化 は見られていない。

6. まとめと今後の展望

本研究では、5S-6P 遷移を用いた CPT 信号の観測に初めて成功した。また、5S-6P 遷移では波長が短くなる分、CPT 信号 強度が小さくなるが、ガス圧を上げること で 5S-6P でも大きい CPT 信号の強度を得 られることが分かった。

これらの結果は 5S-6P 遷移でも暗状態の 形成が可能であることを示しており、この 遷移を用いた Gray-Molasses 冷却が可能で あることを示唆している。

今回観測した CPT 現象は、周波数基準 として用いられる原子時計への応用として 非常に精力的に研究がなされている。その ため、nS-nP 系と比較した nS-(n+1)P 系 における線幅の評価も重要と考えており、 今後は CPT 信号の線幅の各パラメータ依 存性の評価を行っていきたい。

7. 参考文献

- [1] 中村貴紀(2015)平成 27 年度卒業論文
- [2] Steck(2003)Rubidium 87 D Line Data
- [3] Michael Fleischhauer, Rev. Mod. Phys. 77, 633 (2005)