# 原子干渉計を用いた重力加速度計の開発 ~誘導ラマン遷移とそのπパルス幅の決定~

先進理工学科 中川研究室 山本真稔

1 研究背景・目的

干渉計は、光の波動性の検証に始まり、物理学に おいて重要な実験手法として大きな業績を残してき た。最初は光が用いられた干渉計だが、物質波の概 念の登場により、電子や中性子を使った干渉計が開 発され、近年では原子波を用いた干渉計の研究が行 われている [1]。

我々の研究室では、原子波の干渉を利用して高感 度・高精度に重力加速度 g を測定することを目指し ている。高感度・高精度な重力加速度測定は、地下 資源の探査や等価原理の検証に応用できる。さらに、 ここで実現した原理は万有引力定数 G の測定や重力 波の検出に利用できる。

今回の研究では、原子干渉計に用いる誘導ラマン 遷移を行い、その π パルス幅を決定した。

# 2 原理

#### 2.1 原子干涉計

原子干渉計では、図1のように π/2-π-π/2 パル スを一定間隔で照射することにより、原子波のマッ ハ・ツェンダー干渉計を構成している。





初期状態を基底状態に揃えると、最初の π/2 パル スで原子は基底状態と励起状態の重ね合わせ状態と なる。次の  $\pi$  パルスで、全ての原子の状態を反転さ せる。そして、最後の  $\pi/2$  パルスで、それぞれの経 路を通った原子波を再び重ね合わせる。その後、プ ローブ光で励起状態の原子の割合を測定し、重力加 速度を算出する。

まず、原子波の最終的な位相差  $\Delta \phi_{tot}$  は、式 (1) のように 3 つの位相シフトで表せる。

$$\Delta\phi_{\rm tot} = \Delta\phi_{\rm path} + \Delta\phi_g - \Delta\phi_{\rm sweep} \qquad (1)$$

ここで、古典的な経路による位相差  $\Delta \phi_{tot} = 0$  で あり、落下している原子と光の相互作用による位相 差  $\Delta \phi_g$  とラマンパルスの周波数掃引によって生じる 位相差  $\Delta \phi_{sweep}$  は、式 (2),(3) のように表せる。

$$\Delta \phi_q = k_{eff} g T^2 \tag{2}$$

$$\Delta \phi_{\rm sweep} = 2\pi\beta T^2 \tag{3}$$

この掃引レート $\beta$ を調整することによって、 $\Delta \phi_{tot}$ が 0 になったときが、 $\Delta \phi_g$  と  $\Delta \phi_{sweep}$  が釣り合って いるときである。このときの $\beta$ の値から重力加速度 g を式 (4) のように決定することができる。

$$g = \frac{2\pi\beta}{k_{eff}} \tag{4}$$

また、全体の位相差  $\Delta \phi_{tot}$  自体は、式 (5) から原 子が励起状態に存在する確率  $P_e$  を観測することで 求まる。

$$P_e = \frac{1}{2} [1 - \cos(\Delta\phi_{\text{tot}})] \tag{5}$$

このように掃引レート  $\beta$  を変調させることで干渉 計全体の位相シフト  $\Delta \phi_{tot}$  を変化させ、 $\beta$  に対する 全原子中の励起状態の割合の変化を干渉フリンジと して観測することができる。これが原子干渉計の原 理である。

### 2.2 誘導ラマン遷移

原子干渉計では、光を当てたときの原子の2準位 間の遷移を利用している。そのため、自然放出によ るデコヒーレンスは避けなければならない。そこで、 寿命の長い基底状態の超微細構造間での誘導ラマン 遷移を用いる (図 2)。



図 2 <sup>87</sup>Rb の超微細構造間での誘導ラマン遷移

これは、2 台のレーザーの差周波数が遷移させる 準位間の共鳴周波数と一致しているときに起きる現 象である。本研究では、<sup>87</sup>Rb 原子の 5S 1/2 の F=1 と F=2 間の超微細構造を用いている。

# **3** 実験装置

# 3.1 磁気光学トラップシステム

原子干渉計では、原子を集めるために磁気光学ト ラップ (MOT) を行っている。これには冷却サイク ルを閉じるために、クーリング光とリパンプ光の 2 種類のレーザーが必要である (図 3, 4)。



図3 クーリング光光学系

クーリング光は、偏光勾配冷却 (PGC) 時には変調 をかけて利用され、終状態の観測時にも利用される。



図4 リパンプ光光学系

これらのクーリング光とリパンプ光の周波数は、 飽和吸収分光によって得られた吸収線にサーボ回路 を介してロックしており、図5のようにチャンバー に入射し、MOT を行っている。x, y 方向はミラー で折り返し、z 方向は BS で分けた光を対向させて いる。



図 5 MOT 用光学系

#### 3.2 誘導ラマンパルスレーザーシステム

ラマンパルスを生成するための光学系の概略 図が図 6 である。2 台のレーザーの差周波数を <sup>87</sup>Rb の基底状態の超微細構造間の共鳴周波数 (6.834682610...GHz) にロックして位相も一致させ ている。これを AOM に通し、0 次光はアイリスで 遮り、1 次光のみがチャンバーに入射するようにし た。この AOM を ON/OFF することで、ラマンパ ルスを生成している。



図6 誘導ラマンパルス光学系

また、高速で AOM を ON/OFF するためのドラ イバーが図 7 である。



図7 誘導ラマンパルス用 AOM ドライバー

高速応答が可能なハイ・アイソレーション・スイッ チ ZFSWHA-1-20+ を用いた。まず、PC から信号 が送られるとパルスジェネレータが設定した幅のパ ルスを出す。このパルス間だけスイッチが ON に なることで、ファンクションジェネレータから常に 出力している信号をパルス幅の時間だけ切り出して AOM へ送る仕組みである。

#### 4 実験結果

# 4.1 ラマンパルスの生成

図 8~10 は、ラマンパルスの生成結果である。図 6 のアイリス後にフォトディテクターを入れて、測 定している。



図8では市販の AOM ドライバーを用いており、 図9は AOM ドライバーを図7のものに置き換えた 後の測定結果である。AOM ドライバーの改良によ り、立ち上がり時間・立ち下がり時間を大幅に短縮 できた。



図 10 誘導ラマンパルスの観測

図 10 は、本研究で用いる予定の最短のパルス幅 1µs を出力したときの結果である。短いパルスでも しっかり出力できたことが分かる。



図 11 実験の流れ

図 11 は、チャンバー内の実験の流れを模式図で表 したものである。まず、MOT により原子を冷却し つつ、チャンバー上部に集めた (10<sup>8</sup> 個)。次に PGC を行い、原子を  $6\mu$ K まで冷却して、自由落下させた。 落下中の原子にラマンパルスを照射し、原子の状態 を変化させた。最後に、チャンバー下部でプローブ 光を当てて、Time Of Flight 法 (TOF 法) により F=2 の原子の量を測定した。このとき、当てるラマ ンパルスのパルス幅を変化させることで、図 12 のよ うな TOF 信号の変化が見られた。



図 12 ラマンパルス幅による TOF 信号の変化

図 12 の TOF 信号を個数に変換し、パルス幅の変 化による F=2 の原子の量の変化をグラフ化したもの が図 13 である。



これより、誘導ラマン遷移のラビ振動が観測でき た。このときのラビ振動の  $\pi$  パルス幅の見積もりは 2.7 $\mu$ s であったが [2]、実験から分かる  $\pi$  パルス幅は 3.7 $\mu$ s であった。この差はビーム強度等の測定の誤 差からきたものだと考えられる。

# 5 まとめと今後の予定

我々は、本研究で 1μs 刻みの誘導ラマンパルスの 生成を行った。これを用いて超微細構造間でのラビ 振動を観測し、その π パルス幅を決定した。

今後は、求められたラマン π パルスを用いて速 度・状態選択を行う。さらに対向させてのラマン遷 移を行い、最終的に重力加速度の測定を目指す予定 である。

# 参考文献

- M.Kasevich and S.Chu *et al.*, Appl. *Phys.* B54, 321 (1992)
- M.Schmibt, Humbolbt-University. July. Gyroscopy and Navigation. 2, No.3. (2011): 170 ~177