# 閉軌道の繰り返しを用いた Control Moment Gyroscopeの姿勢制御

M2014SC019 佐野 椋一 指導教員:大石 泰章

# 1 はじめに

コントロール・モーメント・ジャイロスコープ (Control Moment Gyroscope, CMG)は、回転する円盤 (フライホ イール)の力を利用して、宇宙機の姿勢を制御する制御装 置である. CMG は高速回転させたホイールの軸を傾け ることにより強力なジャイロトルクを発生させ、宇宙機 に対する駆動トルクに変換する.小惑星探査機「はやぶ さ」やX線天文衛星の「すざく」などの衛星に搭載され たリアクションホイール (RW)は人工衛星の姿勢制御系 として一般的であるが、CMG は RW に比べホイールに 蓄えられた角運動量を瞬時に衛星に受け渡すことができ るため、姿勢制御装置として国際ステーション (ISS) や アメリカの「スカイラブ」など特に大型の宇宙機に搭載 されている.

CMG は状態数より入力数が少ない劣駆動系であり,複 雑な非線形性をもつ.特にノンホロノミック拘束の一種 である角運動量保存則が存在することが制御問題を難し くさせている.

本論文では、Educational Control Products 社の CMG (Model 750)の制御を考える.先行研究の多くはジンバル を1つ固定して系を簡略化して制御設計を行うことが多 いが,本研究では全てのジンバルを使用する.制御対象 に対して複雑な入力変換を施さず非線形性をそのまま生 かすことで任意の運動を行わせる [1][7].具体的には,制 御対象が持つノンホロノミック拘束式に着目してサブシ ステムを導き,状態量の一部に対して閉軌道を描くよう な単純な周期入力を与える.描かれる閉軌道の大きさを 変化させることで駆動源のない状態量の制御を行う.こ れは入力ベクトル場の1階 Lie 括弧積が,周期入力によ り発生する状態空間の変位 (ホロノミー) に対応するとい う原理に基づいたものである [2].

## 2 制御対象

# 2.1 CMG の概要

CMGの概略図を図1に示す. CMG は中核で回転する ロータ1,その周りに連結されたジンバル2,3,4の計 4つの剛体から成るシステムである. $q_1$  はジンバル2か ら見たロータ1の相対角度を表し, $\omega_1 = \dot{q}_1$  はロータ1 の角速度を表す. $q_2$  はジンバル3から見たジンバル2の 相対角度を表し, $\omega_2 = \dot{q}_2$  はジンバル2の角速度を表す.  $q_3$  はジンバル4から見たジンバル3の相対角度を表し, $\omega_3 = \dot{q}_3$  はジンバル3の角速度を表す.そして, $q_4$  はジ ンバル4の角度を表し, $\omega_4 = \dot{q}_4$  はジンバル4の角速度を 表す.制御入力はロータ1,ジンバル2の駆動トルク $\tau_1$ ,  $\tau_2$ である.各回転軸には光学式高分解能エンコーダが装 着されており,角度と角速度の測定が可能である.



図1 CMGの概略図

# 2.2 CMG のモデリング

各剛体の運動方程式を導出するためのラグランジアン L は

$$L = \frac{1}{2} (K_A \omega_4^2 + I_B \omega_4^2 \sin q_2 + J_B \omega_3^2 + K_B \omega_4^2 \cos q_3 + (I_C + I_D) (\omega_2 - \omega_4 \sin q_3)^2 + (J_C + J_D) (\omega_3 \cos q_2 + \omega_4 \sin q_2 \cos q_3)^2 + J_D (\omega_1^2 + 2\omega_1 (\omega_3 \cos q_2 + \omega_4 \sin q_2 \cos q_3)) - (K_C + I_D) (\omega_3 \sin q_2 - \omega_4 \cos q_2 \cos q_3)^2)$$
(1)

となる [1]. また,表1にシステム設計で用いるパラメー タを示す. ラグランジュの運動方程式よりロータと各ジ ンバルに対する運動方程式

$$f_1(q_2, q_3, \omega_2, \omega_3, \omega_4, \dot{\omega}_1, \dot{\omega}_3, \dot{\omega}_4) = \tau_1 \qquad (2)$$

$$f_2(q_2, q_3, \omega_1, \omega_3, \omega_4, \dot{\omega}_1, \dot{\omega}_2) = \tau_2 \qquad (3)$$

$$f_3(q_2, q_3, \omega_1, \omega_2, \omega_3, \omega_4, \dot{\omega}_1, \dot{\omega}_3, \dot{\omega}_4) = 0 \qquad (4)$$

 $f_4(q_2, q_3, \omega_1, \omega_2, \omega_3, \omega_4, \dot{\omega}_1, \dot{\omega}_2, \dot{\omega}_3, \dot{\omega}_4) = 0 \qquad (5)$ 

を得る.

表1 CMG の物理パラメータ

慣性モーメント $[ \text{ kg} \cdot \text{m}^2 ]$						
Gimbal3			Gimbal2			
$I_B$	$J_B$	$K_B$	$I_C$	$J_C$	$K_C$	
0.012	0.018	0.030	0.0092	0.023	0.022	
Gimbal4	Rotor1					
$K_A$	$I_D$	$J_D$				
0.067	0.015	0.027				

#### 2.3 拘束条件と運動学モデル

本論文ではジンバル4の角運動量拘束式に注目して式 (2)-(5)のサブシステムを導く.ジンバル4の角度 q<sub>4</sub> に 対する共役運動量 p<sub>4</sub> は

$$p_{4} = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_{4}} = \frac{\partial L}{\partial \omega_{4}}$$
  
=  $J_{D}\omega_{1} \sin q_{2} \cos q_{3} - (I_{C} + I_{D})\omega_{2} \sin q_{3}$   
+  $J_{1}\omega_{3} \sin q_{2} \cos q_{2} \cos q_{3}$   
+  $(J_{3} + J_{1} \sin^{2} q_{2} + (J_{4} - J_{1} \sin^{2} q_{2}) \sin^{2} q_{3})\omega_{4}$   
(6)

である.ただし

$$J_1 = J_C + J_D - K_C - I_D, J_2 = J_B + J_C + J_D,$$
  
$$J_3 = I_D + K_A + K_B + K_C, J_4 = I_B + I_C - K_B - K_C.$$

初期状態において各ジンバルが完全に静止していると仮 定すると、このとき角運動量は零であるから、ジンバル 4の角運動量が保存することより

$$h_1(q)\omega_1 + h_2(q)\omega_2 + h_3(q)\omega_3 + h_4(q)\omega_4 = 0 \quad (7)$$

となる.ここで, $h_i$  (i = 1, 2, 3, 4) は式 (7) に対してそ れぞれの角速度  $\omega_i$  にかかる角度  $q_2, q_3$  に依存した非線形 関数である.これより状態を  $q = [q_1 \ q_2 \ q_3 \ q_4]^T$ ,入力を  $u = [\omega_1 \ \omega_2 \ \omega_3]^T$ と見なすことにより疑似的な対称アフィ ンシステム

$$\frac{\mathrm{d}q}{\mathrm{d}t} = \begin{bmatrix} 1\\ 0\\ 0\\ H_1(q) \end{bmatrix} \omega_1 + \begin{bmatrix} 0\\ 1\\ 0\\ H_2(q) \end{bmatrix} \omega_2 + \begin{bmatrix} 0\\ 0\\ 1\\ H_3(q) \end{bmatrix} \omega_3$$
$$= q_1 u_1 + q_2 u_2 + q_3 u_3 \tag{8}$$

を得る.ただし, $H_i(q) = h_i(q)h_4^{-1}(q)$  (i = 1, 2, 3) である.式(8)の可制御性を判別するために,入力ベクト ル場の集合  $G = \{g_1, g_2, g_3\}$  に対して 1 階 Lie 括弧積  $[g_1, g_2], [g_2, g_3], [g_3, g_1]$ を考えると,Gが生成する可制 御接分布が初期状態 q = 0において

$$\bar{G} = \operatorname{span}\{g_1, g_2, g_3, [g_1, g_2], [g_2, g_3], [g_3, g_1]\}$$
$$= \operatorname{Im} \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \frac{J_D}{J_3} & \frac{J_1 + I_C + I_D}{J_3} & 0 \end{bmatrix}$$

と表される. dim $\overline{G}$  = 4 であるので,局所可制御となって いることがわかる.

#### 3 制御目的と戦略

#### 3.1 制御目的

本研究では,前節のシステム (2)–(5) に対して姿勢制御 問題を考える.ここでの姿勢制御とは,3つのジンバルの 状態 q<sub>2</sub>,q<sub>3</sub>,q<sub>4</sub> を零にレギュレーションすることである.こ こで $q_2, q_3$  は自由に駆動できるものと考え,  $q_2, q_3$  が図 2 に示す閉軌道を通るような周期運動を設定する.図 2 は 角度 $q_2, q_3$ の2次元平面で,閉軌道の一辺を2R[rad] と する.この閉軌道に沿って $q_2, q_3$ を変化させたとき Lie 括 弧積 $[g_2, g_3]$ の方向に状態が変化し,ジンバル4の角度 $q_4$ も変化するというホロノミーの原理を利用して $q_2, q_3, q_4$ を零にレギュレーションできる[2][3].



図 2 q<sub>2</sub>, q<sub>3</sub>の周期運動

## 3.2 制御戦略

制御目的を達成するために,式(8)の角速度  $\omega_2, \omega_3$ に 対して平均 0,周期 T の周期入力を加える必要がある.  $q_2, q_3$ に図 2 のような閉軌道を描かせるために  $\omega_2, \omega_3$  を 周波数  $\pi$ ,振幅が  $\pi R$  または  $\pi R/2$  の正弦波を組み合わ せた図 3 のような波形で変化させる.このときのジンバ ル 4 の角度  $q_4$  の 1 周期後の変化量は  $q \approx 0$  のとき

$$q_4(T) = q_4(0) + \pi R^2 g_{23} + O(R^3)$$
(9)

となることが、平均化理論と Stokes の定理から言える [4]. ただし、Lie 括弧積 [ $g_2, g_3$ ] の第 4 成分を  $g_{23} = (J_1 + I_C + I_D)/J_3$  と置くこととする.



図3角速度の周期入力

実際の CMG のシステムにおいて, ジンバル 2 の角速 度  $\omega_2$  は直接駆動トルク  $\tau_2$  で制御が可能である.一方, ジ ンバル 3 の角速度  $\omega_3$  は直接制御できる駆動源が存在しな い.そこでジンバル 3 の角速度  $\omega_3$  の制御は,ロータ 1 に 角速度  $\omega_1$  を持たせ,駆動トルク  $\tau_1$  により間接的に制御 する.

#### 3.3 ジンバル 4 の回転量推定

式 (9) では  $\omega_1 = 0$  と考えていたが、実際にジンバル 3、 ジンバル 4 を制御するためには  $\omega_1$  を非零にしなくては ならない.ゆえに式 (8) の運動学モデルに対して、 $\omega_1$  を  $\omega_{1,0}$  に固定としたときの一周期入力後の変化量  $q_4(T)$  は

$$\Delta q_4 = q_4(0) + \bar{g}_1(T) + \pi R^2 g_{23} + O(R^3), \qquad (10)$$

$$\bar{g}_1(T) = \int_0^T H_1(q)\omega_{1,0} \mathrm{d}t, \qquad (11)$$

$$H_1(q) = \frac{-J_D \sin q_2 \cos q_3}{J_3 + J_1 \sin^2 q_2 + (J_4 - J_1 \sin^2 q_2) \sin^2 q_3} \quad (12)$$

となる.式(10)はロータ1が一定の角速度を持つとき の $q_4$ の変化量を表す.式(12)より, $\bar{g}_1(T)$ は $q_2,q_3$ の値 によって変動するため閉軌道の長さRに依存することが わかる.特に式(9)より, $\bar{g}_1 \simeq \pi \kappa R^2$ となるように定数  $\kappa > 0$ を実験的に定めれば, $q_4$ の変化量 $\Delta q_4$ はRが十分 小さいとき

$$\Delta q_4 \approx \alpha = \pi (g_{23} + \kappa) R^2 \tag{13}$$

となり  $R^2$  に比例するとみなせる.  $\omega_{1,0} = 15$ [rad/s],  $\kappa = 2.76$  とし,閉軌道の一辺の長さ  $R^2$  を変化させたとき一 周期入力後の実際の変化量  $\Delta q_4$  とその近似  $\alpha$  を比較する と図 4 のようになる.



図 4 変化量  $\Delta q_4$  とその近似  $\alpha$ 

## 4 制御系設計

## 4.1 制御手法

目標状態への姿勢制御を行う方法として文献 [5] の手 法を用いる.初めに、ジンバル4の目標値を  $q_{4d}$  とする. 決定した周期運動を繰り返し行い,目標値近傍まで収束 させる.近傍とは,目標状態との誤差  $e = q_4 - q_{4d}$  が,  $e < \alpha$  となる領域である.目標値近傍からは微調整を行 うよう指令を与え,許容誤差  $\epsilon$  以下になるまで周期入力 を与え続ける.微調整では角度  $q_2, q_3$ の周期運動の長さ Rを変化させる. Rの値を定めるために周期運動におけ る  $q_4$  の変化量  $\Delta q_4$  を用いる.微調整時の閉軌道の長さ  $\tilde{R}$  は,  $\tilde{R} = R\sqrt{\pi e/(g_{23} + \kappa)}$  とすることで求まる.

しかし,パラメータ誤差が存在する場合や実際は一定 の角速度を持たないロータ1の角速度ω<sub>1</sub>などにより,常 に  $g_{23}$ 、 $\bar{g}_1$  は正しい値であるとは限らない. ゆえに微調節 を行う際の  $\hat{R}$ を求めることも困難である. そこで, Lie 括 弧積の  $q_4$  方向の値を変化量  $\Delta q_4$  から推定することで  $q_4$ に対してロバストな制御系設計を考える. 図 4 より, Rが微小のときは Lie 括弧積の  $q_4$  成分を  $\hat{q}_4 = \Delta q_4/\pi R^2$  と 推定できるはずである. 以上より,文献 [5] のモデル化誤 差を考慮した以下の手法を用いた姿勢制御が有効である.

╭ [閉軌道の繰り返しによる q₄ の目標値追従制御] –

<b>Step1</b> <u>周期運動の決定</u>
閉軌道 図 2 の一辺の長さ 2 <i>R</i> [rad] を決定する.
<b>Step2</b> Lie 括弧積による推定
Lie 括弧積 $q_4$ 成分の推定を行う. $(\hat{q}_4 = \Delta q_4 / \pi R^2)$
Step3 <u>周期運動の繰り返し</u>
目標との誤差 e < α を目指し運動継続.
条件を満たすまで Step3 を繰り返す.
<b>Step4</b> 微調整
$e > \epsilon$ (許容誤差) ならば $\hat{R} = \sqrt{e/\hat{q}_4}$ とする.
条件を満たすまで Step4 を繰り返す.

### 4.2 入力トルク設計法

ここでは、入力トルク $\tau_1, \tau_2$ の導出を行う.前節までに 述べた運動学モデルに基づく方法によって決定されるの は角速度入力 $u = [\omega_2, \omega_3]$ であるがこの角速度入力は仮 想的な入力であり、実際にはこの仮想入力を実現する入 力トルクを求めなければならない.そこで、理想的な角 速度入力追従制御系を設計する.理想の角速度を $\omega_{2r}, \omega_{3r}$ とし、その微分を $\dot{\omega}_{2r}, \dot{\omega}_{3r}$ ,その積分を $q_{2r}, q_{3r}$ とする.こ れらに状態変数を追従させるため、次のモデルを考える:

$$\dot{\omega}_2 = \dot{\omega}_{2r} - D_2(\omega_2 - \omega_{2r}) - K_2(q_2 - q_{2r}), \qquad (14)$$

$$\dot{\omega}_3 = \dot{\omega}_{3r} - D_3(\omega_3 - \omega_{3r}) - K_3(q_3 - q_{3r}), \qquad (15)$$

$$\dot{\omega}_1 = -D_1(\omega_3 - \omega_{3r}) - K_1(q_3 - q_{3r}), \tag{16}$$

$$\dot{\omega}_4 = \sum_{i=1}^{3} (\dot{H}_i(q)\omega_i + H_i(q)\dot{\omega}_i).$$
(17)

 $D_1, D_2, D_3, K_1, K_2, K_3$  は設計パラメータである.式 (14)–(17) が成り立つならば角速度  $\omega_2, \omega_3$  はその理想の 値  $\omega_{2r}, \omega_{3r}$  に収束する.そこで式 (14)–(17) に従い角加速 度  $\dot{\omega}_1, \dot{\omega}_2, \dot{\omega}_3, \dot{\omega}_4$  を定め,これを式 (2),(3) に代入して実 際の入力トルク  $\tau_1, \tau_2$  を求める.

ここで、ジンバル2は直接入力トルク $\tau_2$ で制御するこ とができるため、 $D_2, K_2$ に関しては PD 制御系で実装す ることができたが、ジンバル3はジンバル2の角度 $q_2$ の 変化が微小であっても所望の応答が得られなかったため ジンバル2の角度 $q_2$ の影響を考慮するようなコントロー ラ $D_3, D_1, K_3, K_1$ をLMI(線形行列不等式)を用いて設計 した [6].

#### **4.3** 粘性摩擦の導入

図 5 は実機実験において  $q_2, q_3$ の閉軌道を R = 0.5で繰 り返したときの  $q_4$ の変化と摩擦モデルを加えないシミュ レーションにおける  $q_4$ の変化を示す.両者の間には無視 できない差がある.特にジンバル4が回転する際に,ジンバル4と接続される台座との摩擦が無視できない.よって以降のシミュレーションではこの振る舞いを再現するように粘性摩擦力 *f*<sub>v</sub>を

$$f_v = -\frac{\mu\omega_4}{h_4(q)}$$

としてモデル (17) に加える. ここで粘性摩擦係数  $\mu = 0.083$ [N・m・s] としたとき,シミュレーションと実験値 がほぼ一致したためこの値を採用する.



図 5 ジンバル 4 の摩擦検証-q<sub>4</sub> の時間応答の比較

# 5 シミュレーションと実機実験の結果

設計した制御系を用いたときのシミュレーションと実 機実験の結果を示す.実験内容は CMG が初期状態とし て、ロータ1 に初期角速度  $\omega_{1,0} = 15 [rad/s]$ を持たせて 回転している状況を考え、ジンバル 2、ジンバル 3 に周 期入力を与える.初期状態を  $q = [0 \ 0 \ 0 \ 2\pi]^T$ とし、 $q_4$  に 対して目標値  $q_{4d} = 0$ を与える.標値近傍までは、 $q_2, q_3$ の閉軌道の初期値を R = 0.5 [rad]と設定し、 $q_4$  に対して 変化量  $\alpha = 2.38 [rad]$ の大きな回転を誘う.目標値近傍 に到達したら閉軌道を小さくすることで  $q_4$ の微調整を行 い、最終的に全ジンバルを零に収束させるという問題を 考察する.図 6 に  $q_4$ の応答をシミュレーション (摩擦な し・摩擦あり)、実験値で示す.横軸に時間 [s]、縦軸は角 度  $q_4 [rad]$ をとる.



図 6 制御を行ったときの角度 q<sub>4</sub> の変化

摩擦力を考えないシミュレーションの場合,4回の周期 入力により $q_4$ は設定した許容誤差 $\epsilon = 5.0 \times 10^{-3}$ 内に 入り制御が終了する.一方,実機実験では周期入力後に  $q_2$ を完全に零に収束させられなかったために, $\omega_4$ に予期 せぬ残留運動が起きてしまい $q_4$ の値が零近傍から離れる という問題が生じた.そこで $q_4$ に対して,十分小さな周 期運動を続けることで零近傍での動的な安定化を計った. ロータ1の角速度誤差やモデル誤差が存在しているが,こ れらの誤差に対してロバストな $q_4$ の制御手法により,摩 擦ありのシミュレーションと実験結果はほぼ一致してい ることがわかる.また, $\omega_2,\omega_3$ の応答に関しては適切な 理想入力を加えられているが残留運動を抑えるためのよ り安定した周期入力制御が必要である.

## 6 おわりに

本論文では、Control Moment Gyroscope のノンホロ ノミック拘束に着目して運動学システムを導出した.この 運動学モデルに先行研究で用いていた入力変換を必要と しない形で可制御性解析を行い、単純な定数入力と周期 入力を組み合わせることで駆動源のないジンバルの回転 制御を実現した.さらにこの制御手法を用いて周期フィー ドバック制御を提案し、q2,q3の閉軌道の長さを変化させ ることにより q4 は大きな移動と小さな移動が可能である ことがわかった.また、シミュレーションと実機実験の 結果より先行研究でなされなかった全ジンバルのレギュ レーション問題についての有効性を確認した.

# 参考文献

- J. van de Loo: Control of nonholonomic control moment gyroscope. Internal Report DCT 2006. 053, Department of Mechanical Engineering Technische Universiteit Eindhoven, The Netherlands, 2006.
- [2] 石川 将人:「三叉ヘビ型ロボットの推進原理と 周期入力による制御」.計測自動制御学会論文集, vol. 42, No. 5 (2006), pp. 520–528
- [3] 石川,藤野:「周期ダイナミクスの解析に基づく 2リンク三叉ヘビロボットの制御」.計測制御学会 論文集, vol. 46, No. 5 (2010), pp. 266-273
- [4] 美多 勉:「非線形制御入門―劣駆動ロボットの技 能制御論」. 昭晃堂 (2000)
- [5] 芦田,石川,杉江:「入力特性に制約を持つ非ホロノミックシステムの周期入力制御」. 自動制御連合 講演会講演論文集, vol. 48(0), (2005), pp. 385–388
- [6] 川田 昌克:「ディスクリプタシステムの多目的制御
   系設計- 冗長な座標空間を利用した LMI の解の非
   共通化」.第2回 SICE 制御部門大会, pp.187–192
   (2002)
- [7] 佐野 椋一:「時間軸状態制御形に基づく Control Moment Gyroscope の制御」. 第 58 回システム制 御情報学会研究発表会予稿集, pp. 342–346 (2014)