# ESTUDO DE VIABILIDADE DO CONTROLE DE ATITUDE DO SATÉLITE UNIVERSITÁRIO ITASAT EMPREGANDO DUAS RODAS DE REAÇÃO

## Wilder da Vera Cruz Viegas, viegas\_wilder@yahoo.com.br

Jacques Waldmann, Jacques@ita.br

Instituto Tecnológico de Aeronáutica - Department of Systems and Control - 12228-900 São José dos Campos - SP

**Resumo.** A concepção do controle de atitude do satélite universitário ITASAT até recentemente foi baseado em atuação puramente magnética com o objetivo de manter o eixo de rotação spin do satélite apontado numa direção perpendicular ao plano da eclíptica, atenuar o movimento de nutação e manter a velocidade de spin em um valor nominal. Esse requisitos buscam prover insolação adequada aos painéis solares localizados nas laterais externas em torno do satélite, fornecer rigidez giroscópica ao satélite e atender os requisitos de seguranca térmica. Tal lei de controle usou um filtro de Kalman estendido para estimar a velocidade angular e o quaternion de atitude. Os resultados então obtidos indicaram uma demanda de tempo considerável dos magnetotorqueadores para levar o satélite à atitude desejada. Esses resultados motivaram a pesquisa em direção a uma atuação mais enérgica e rápida. Este artigo apresenta uma nova proposta que emprega duas rodas de reação no plano de rotação do satélite para realizar o apontamento do eixo de rotação spin. A lei de controle aqui proposta é baseada em uma abordagem ainda pouco utilizada de parametrização de atitude de um corpo rígido rotacional em que a orientação relativa de dois sistemas de referência é descrita usando duas rotações perpendiculares. A lei de controle aqui avaliada estabiliza global e assintoticamente o satélite, alinhando seu eixo de rotação spin com a direção desejada no espaço inercial. Entretanto, o uso das duas rodas de reação no plano equatorial do satélite não permite o controle do movimento em torno do eixo de rotação spin, que pode inclusive tornar-se nulo dependendo das condições iniciais do satélite. Essa falta de controle sobre o movimento de rotação spin não é compatível com os requisitos da missão do ITASAT. O presente estudo é uma primeira avaliação da viabilidade do uso de dispositivos de troca de momentum angular para o ITASAT. Adicionalmente, se faz necessária, para a implementação real do controle aqui proposto, a estimação de atitude e velocidade angular em 3 eixos para a configuração aqui proposta, a qual é distinta do modelo de corpo rígido que vinha sendo adotado devido ao emprego de dispositivos de troca de momentum angular.

Palavras-chaves: satélite, controle, attitude, estabilidade, roda de reação

## 1. INTRODUÇÃO

O projeto ITASAT, atualmente em andamento, trata do desenvolvimento de um satélite universitário, com o qual se pretende dar continuidade ao Sistema de Coleta de Dados Brasileiro, hoje realizado pelos satélites SCD1 e SCD2 (Carrara e Guedes, 1994; Kuga et al., 1999). A órbita de operação foi estabelecida como circular baixa, de 750 km de altitude e inclinação de 25° em relação ao plano do equador. Uma proposta de estabilização da atitude do satélite por rotação de corpo rígido foi investigada usando apenas três magnetotorqueadores como atuadores (Waschburger, 2009; Waschburger et al., 2009, Waschburger e Waldmann, 2008). Esses atuadores, apesar de possuírem torques com magnitude relativamente baixa, apresentaram bons resultados para o satélite, quando injetado em órbita com atitude próxima da desejada. Devido à incerteza relativa às condições iniciais do lançamento do ITASAT, foram feitas simulações com erros iniciais de apontamento compatíveis tanto com a possibilidade do satélite separar-se do lançador sendo estabilizado por rotação, quanto estabilizado em 3 eixos. Os resultados então obtidos mostraram uma demanda de tempo considerável dos atuadores para levar o satélite à atitude deseiada e assim atender os requisitos de proteção térmica do mesmo. Esses resultados estimularam o estudo de formas de atuação mais eficazes para o ITASAT. O presente trabalho apresenta uma proposta para apontamento do eixo de rotação inicial do satélite usando duas rodas de reação. É usada uma lei de controle que estabiliza assintoticamente o movimento de revolução ao longo do eixo de spin do satélite em uma direção perpendicular ao plano da eclíptica (Kim e Kim, 2001). A seção 2 apresenta a formulação do problema de controle de atitude com uma parametrização de atitude relativamente pouco utilizada (Tsiotras e Longuski, 1995), mas que simplifica as equações de cinemática. Em seguida são apresentados, na seção 3, os resultados das simulações, seguidos de sua análise. Conclusões são finalmente tecidas, indicando a direção dos futuros desenvolvimentos do sistema de controle de atitude do ITASAT.

### 2. FORMULAÇÃO DO PROBLEMA DE CONTROLE DE ATITUDE

É considerada a dinâmica rotacional de um corpo rígido controlado por duas rodas de reação. Assume-se que o sistema de coordenadas fixo no corpo do satélite coincide com os seus eixos principais, e que os eixos de rotação das rodas de reação coincidem com os eixos principais do plano de rotação do satélite, ou seja, os eixos  $\mathbf{i} \in \mathbf{j}$ . O eixo de rotação spin é o eixo  $\mathbf{k}$  do satélite.

O objetivo é manter o apontamento do eixo **k** do satélite numa direção perpendicular à direção do Sol para fins de insolação adequada dos painéis solares localizados nas laterais externas em volta do satélite e proteção térmica dos dispositivos eletrônicos no topo e na base do satélite. Baseando-se na Fig. 1, esse objetivo é alcançado modificando a atitude do satélite de forma que o ângulo  $S_{\phi}$ , que consiste no complemento-90° do ângulo solar (Carrara e Guedes, 1994), isto é, trata-se do ângulo entre o plano de rotação do satélite e a direção do Sol, convirja para zero. A direção do Sol é assumida como sendo medida de forma ideal por sensores solares instalados no corpo do satélite. Nesse trabalho é desconsiderado o emprego de estimador de atitude e velocidade angular nos 3 eixos e o controle é, portanto, determinístico.



Figura 1: Medidas de direção do Sol (Santos, 2008)

As equações de dinâmica são então dadas por (Kim e Kim, 2001):

$$I_{1}\dot{\omega}_{1} = (I_{2} - I_{3})\omega_{2}\omega_{3} + h_{w2}\omega_{3} - u_{1} + \tau_{1}$$
<sup>(1)</sup>

$$I_{2}\dot{\omega}_{2} = (I_{3} - I_{1})\omega_{3}\omega_{1} - h_{w1}\omega_{3} - u_{2} + \tau_{2}$$
<sup>(2)</sup>

$$I_{3}\dot{\omega}_{3} = (I_{1} - I_{2})\omega_{1}\omega_{2} - h_{w2}\omega_{1} + h_{w1}\omega_{2} + \tau_{2}$$
(3)

$$\dot{\mathbf{h}}_{w1} = -\mathbf{J}_{a}\dot{\boldsymbol{\omega}}_{1} + \mathbf{u}_{1} \tag{4}$$

$$\dot{\mathbf{h}}_{w2} = -\mathbf{J}_a \dot{\boldsymbol{\omega}}_2 + \mathbf{u}_2 \tag{5}$$

em que  $I_1$ ,  $I_2$  e  $I_3$  são os momentos de inércia principais do satélite sem incluir a contribuição dos momentos de inércia das rodas de reação,  $J_a$  é o momento de inércia de cada roda de reação sobre o seu eixo de rotação e  $\omega_1$ ,  $\omega_2$  e  $\omega_3$  são os componentes da velocidade angular do corpo ao longo dos eixos principais *i*, *j*, e *k*, respectivamente, e  $\tau$  é torque externo de perturbação.  $h_{w1}$  e  $h_{w2}$  são as parcelas de *momentum* angular das rodas de reação relativas apenas à rotação em relação ao corpo do satélite, e são dadas por

$$\mathbf{h}_{\mathrm{wl}} = \mathbf{J}_{\mathrm{a}} \boldsymbol{\Omega}_{\mathrm{l}} \tag{6}$$

$$\mathbf{h}_{w2} = \mathbf{J}_{a} \mathbf{\Omega}_{2} \tag{7}$$

onde  $\Omega_1$  e  $\Omega_2$  são, respectivamente, as velocidades de rotação de cada roda nos eixos *i* e *j* em relação ao corpo do satélite.  $u_1$  e  $u_2$  são os torques de controle das rodas de reação, de forma que

$$\mathbf{u}_{1} = \dot{\mathbf{h}}_{1} = \mathbf{J}_{a}(\dot{\boldsymbol{\omega}}_{1} + \boldsymbol{\Omega}_{1}) \tag{8}$$

$$\mathbf{u}_2 = \mathbf{\hat{h}}_2 = \mathbf{J}_a(\dot{\omega}_2 + \Omega_2) \tag{9}$$

em que  $h_1$  e  $h_2$  são as magnitudes dos respectivos vetores de *momentum* angular das rodas com relação ao sistema inercial. O sistema inercial considerado nesse projeto é o sistema centrado na Terra, não girante, com o eixo *i*' apontando para o equinócio vernal, o eixo *k*' perpendicular ao plano do equador e o eixo *j*' completando o sistema dextrógiro. A notação (*a*) representa a derivada temporal de uma grandeza *a* segundo um observador fixo ao corpo.

O projeto ITASAT adotou o quaternion como parâmetro para descrever as equações de cinemática que são dadas por

$\left[\dot{q}_{0}\right]$		0	$\omega_3$	$-\omega_2$	$\omega_1$	$\left[ q_{0} \right]$	
ġ' <sub>1</sub>	$\begin{vmatrix} \dot{q}_1 \\ \dot{q}_2 \\ \dot{q}_3 \end{vmatrix} = \frac{1}{2}$	$\frac{1}{2} \begin{vmatrix} -\omega_3 \\ \omega_2 \end{vmatrix} - \frac{1}{2} = \frac{1}{2} \begin{vmatrix} -\omega_3 \\ \omega_2 \end{vmatrix} - \frac{1}{2} \begin{vmatrix}$	0	$\omega_1$	$\omega_2   q_1'$	$ \mathbf{q}_1 $	(1
$\dot{q}_2$			$-\omega_1$	$\omega_1 = 0$	ω3	q <sub>2</sub>	Ň
ģ'3_		$\left\lfloor -\omega_{1}\right\rfloor$	$-\omega_2$	$-\omega_3$	0	q' <sub>3</sub>	

onde  $[q'_0 q'_1 q'_2 q'_3]^T$  é o quaternion que representa a orientação do corpo em relação ao sistema inercial centrado na Terra.

Tsiotras e Longuski (1995) apresentaram um abordagem distinta para descrever a cinemática de corpos rígidos rotacionais. Essa nova formulação descreve a orientação relativa de dois sistemas de referência usando duas rotações perpendiculares. São usados três parâmetros para descrever o movimento, sendo que dois desses parâmetros podem ser combinados em uma única variável complexa. A variável complexa é usada para designar uma das duas rotações e é derivada usando uma projeção estereográfica; ela descreve a direção do eixo de spin do satélite num sistema de referência inercial especificado. A primeira coordenada, real, descreve a rotação inicial em torno do eixo inercial sobre o qual se deseja alinhar o eixo de spin do satélite. O uso desta rotação inicial tem a vantagem de torná-la uma coordenada desprezível nas equações diferenciais que descrevem a cinemática, o que torna a derivação de uma lei de controle para corpos rígidos rotacionais mais simples. Em termos da dinâmica de corpos rígidos rotacionais, uma vez que o torque de controle da direção do eixo de spin não depende do ângulo da coordenada que descreve a rotação inicial, podemos seguramente desacoplar essa coordenada das equações cinemáticas, reduzindo assim o número de equações diferenciais tornando mais simples a descrição da cinemática. Portanto, em problemas que não envolvem restrição sobre o movimento de revolução em torno do eixo de rotação spin, é possível trabalhar com um número reduzido de equações diferenciais. A idéia por trás dessa abordagem é emprestada do campo da análise complexa. É usado o fato de que um vetor unitário (um ponto em uma esfera unitária) pode ser completamente caracterizado por um número escalar (embora complexo), via o uso da projeção estereográfica (Conway, 1978). A introdução da coordenada estereográfica simplifica as equações e efetivamente reduz o número de equações diferenciais, escalares, necessárias à representação das relações cinemáticas.

Em resumo, a orientação de um corpo em relação à um sistema inercial pode ser descrita por uma rotação inicial, sobre o um eixo inercial especificado, de magnitude z e então uma segunda rotação perpendicular a esse eixo, cuja magnitude é caracterizada por v. A variável complexa  $v = v_1 + iv_2$ , a qual caracteriza a segunda rotação, possui a informação necessária sobre a direção do eixo de spin do satélite em relação à direção desejada no sistema inercial especificado. O eixo inercial especificado aponta para a direção desejada do eixo de spin do satélite.

Na aplicação em tela, há a rotação inicial de magnitude z em torno do eixo inercial com o qual se deseja que o eixo de rotação esteja alinhado, nesse caso o eixo k' do sistema heliocêntrico-eclíptico. A segunda rotação, caracterizada por  $v_1 e v_2$ , ocorre em torno de eixo perpendicular intermediário resultante da primeira rotação, de forma a coincidir o eixo k' com o eixo de rotação do satélite. A primeira rotação, z, é dispensável porque se dá em torno do eixo com o qual se deseja alinhar o eixo de rotação do satélite. Usando essa parametrização, as equações de cinemática da atitude são (omitindo a rotação de z) (Tsiotras e Longuski, 1995):

$$\dot{\upsilon}_{1} = \upsilon_{2}(\omega_{2}\upsilon_{1} + \omega_{3}) + \frac{1}{2}\omega_{1}(1 + \upsilon_{1}^{2} - \upsilon_{2}^{2})$$
(11)

$$\dot{\upsilon}_{2} = \upsilon_{1}(\omega_{1}\upsilon_{2} - \omega_{3}) + \frac{1}{2}\omega_{2}(1 - \upsilon_{1}^{2} + \upsilon_{2}^{2})$$
(12)

A relação entre essa parametrização e a parametrização por quaternion é (Tsiotras e Longuski, 1995):

onde  $[q_0 q_1 q_2 q_3]^T$  é o quaternion que representa a orientação do sistema do corpo com relação ao heliocêntricoeclíptico. Esse quaternion é obtido a partir do produto de quaternions, entre o quaternion que leva do sistema heliocêntrico-eclíptico para o sistema inercial centrado na Terra, dado pela inclinação do plano da eclíptica, e o quaternion que leva do sistema inercial centrado na Terra para o do corpo, dado pela solução da equação (10).

Kim e Kim (2001) derivaram uma lei de controle que estabiliza os componentes do vetor de estado  $\omega_1$ ,  $\omega_2$ ,  $v_1$  e  $v_2$ . Tal lei de controle é usada para apontar o eixo de rotação do satélite, alinhando-o com um eixo inercial especificado. Essa lei de controle é dada pelas equações a seguir:

$$\mathbf{u}_{1} = \mathbf{I}_{2}\boldsymbol{\omega}_{2}\boldsymbol{\omega}_{3} + \mathbf{h}_{2}\boldsymbol{\omega}_{3} + \mathbf{k}_{1}\boldsymbol{\upsilon}_{1} + \mathbf{k}_{2}\boldsymbol{\omega}_{1} \tag{14}$$

$$u_{2} = -I_{1}\omega_{1}\omega_{3} - h_{1}\omega_{3} + k_{1}\upsilon_{2} + k_{2}\omega_{2}$$
(15)

em que  $k_1$  e  $k_2$  são ganhos de controle constantes que satisfazem  $k_1 > 0$  e  $k_2 > 0$ . Essa lei de controle assegura que a trajetória do sistema em malha fechada converge global e assintoticamente para o ponto de equilíbrio dado por (Kim e Kim, 2001):

$$\omega_1 = \omega_2 = \upsilon_1 = \upsilon_2 = 0 \tag{16}$$

#### **3. RESULTADOS DAS SIMULAÇÕES**

Imediatamente após o lançamento, o satélite deve ser manobrado até alcançar a atitude nominal e se manter nessa atitude. Para a realização dessa manobra, deve-se eliminar as velocidades angulares indesejáveis ( $\omega_1 = \omega_2 = 0$ ) e apontar o eixo de spin na direção desejada ( $\upsilon_1 = \upsilon_2 = 0$ ), perpendicular ao plano da eclíptica ( $S_{\varphi} = 0$ ), conforme visto na Fig. 1. O satélite simulado tem as seguintes características: ( $I_1 I_2 I_3$ ) = (6,5 6,5 7,9)kg.m<sup>2</sup>, coeficiente de perturbação gravitacional  $J_2 = 0,00108263$  e coeficiente de decaimento de torque de frenagem eletromagnética  $k_e$ =500 Ohm/m<sup>4</sup>.

As condições iniciais do satélite assumidas foram as seguintes:  $\omega_1 = 1,5 \text{ °/s}, \omega_2 = 1,5 \text{ °/s}, \omega_3 = 1,5 \text{ rpm},$  $\begin{bmatrix} q'_0 & q'_1 & q'_2 & q'_3 \end{bmatrix}^T = \begin{bmatrix} 0,5200 & 0,1645 & 0,1305 & 0,0337 \end{bmatrix}^T$ , o qual é equivalente a um desvio de aproximadamente 15° do eixo de spin com relação à atitude desejada. Assumiu-se que as duas rodas de reação tinham o mesmo momento de inércia,  $J_a = 0,0077 \text{ kg.m}^2$ , e que o *momentum* angular inicial das rodas era zero. Os ganhos de controle escolhidos foram  $k_1 = 3$  e  $k_2 = 3$ .

Os resultados de simulação estão mostrados nas Fig.2 a Fig.5. A Fig. 2 mostra que  $S_{\omega}$  converge para zero e se mantém nessa atitude dentro do cone aceitável de até 10° especificado para o projeto ITASAT. Isso significa que a direção do Sol se torna paralela ao plano de rotação do satélite e, consequentemente, a direção do eixo de rotação do satélite se torna perpendicular à direção do Sol, conforme desejado. A evolução do alinhamento do eixo de rotação com a direção desejada, segundo a parametrização empregada, é mostrada na Fig. 3. O eixo de rotação do satélite foi apontado com sucesso para a direção perpendicular ao plano da eclíptica. A Fig. 4 mostra que  $\omega_1$  e  $\omega_2$  também convergem para zero e  $\omega_3$  converge para um valor constante. Entretanto, um corpo rígido não pode ser estabilizado em um ponto de equilíbrio qualquer usando duas rodas de reação; a lei de controle proposta estabiliza assintoticamente o satélite em um movimento de rotação ao longo do eixo inercial especificado. Verificou-se que existe acoplamento da atuação das rodas de reação com o componente de velocidade angular  $\omega_3$ , mas sobre o qual não se pode exercer controle. Ou seja, observou-se, durante os testes, que para diferentes condições iniciais,  $\omega_3$  convergia para um valor constante diferente sobre o qual não se tinha controle. Para as condições iniciais assumidas para apresentação desse trabalho,  $\omega_3$  convergiu para um valor muito próximo de zero. Isso representa um problema para o ITASAT, que requer rotação spin para insolação adequada dos painéis solares localizados nas laterais externas à volta do corpo do satélite e segurança térmica de seus subsistemas embarcados. Portanto, a lei de controle proposta não atende totalmente aos requisitos do projeto ITASAT. Mas, para o caso em que a velocidade de rotação spin do satélite não está sujeita a restrição nenhuma, essa lei de controle se mostra bastante eficaz no apontamento e sua manutenção. A partir do conteúdo visto da Fig. 1 a Fig. 4, pode-se concluir que o satélite teve seu eixo de rotação alinhado com a perpendicular ao plano da eclíptica e lá estabilizou-se. Os históricos dos sinais de controle são mostrados na Fig. 5. Verifica-se que uma vez que o satélite é estabilizado na direção desejada, os torques de controle  $u_1$  e  $u_2$  oscilam periodicamente para conservar o momento angular total inicial existente no satélite. Devido ao momentum angular das rodas ao final da manobra, o modelo de corpo rígido não mais é válido e o emprego da lei de controle com estimador de atitude em 3 eixos e atuação puramente magnética desenvolvido por Waschburger e Waldmann (2008), Waschburger (2009) e dos Santos e Waldmann (2009) não mais pode ser empregado na busca por prover componente de momentum angular em torno do eixo de rotação spin que foi recém-apontado sem incorrer novamente desvio seu da direção desejada.



Figura 2a: Direção do Sol em relação ao plano equatorial do satélite.



Figura 2b: Direção do Sol em relação ao plano equatorial do satélite em intervalo de tempo maior.



Figura 3b: Parametrização de atitude em intervalo de tempo maior.

## 4. CONCLUSÕES

Foi avaliada uma lei de controle de atitude para o ITASAT empregando dispositivos de troca de *momentum* angular, especificamente duas rodas de reação ortogonalmente instaladas no plano de rotação *spin*. Obtiveram-se resultados bastante eficazes em termos de tempo para apontamento do eixo de rotação do satélite na direção desejada, bem como de capacidade de manutenção desse apontamento. Por outro lado, sabe-se que um corpo rígido não pode ser estabilizado em um ponto de equilíbrio qualquer usando duas rodas de reação. Nesse trabalho, a lei de controle estabiliza global e assintoticamente o eixo de rotação *spin* do satélite, apontando-o ao longo de um eixo inercial especificado. Não é possível ter controle sobre o movimento de rotação em torno desse eixo, podendo inclusive vir a ser nulo dependendo das condições iniciais do satélite. Essa característica representa uma séria dificuldade, pois os requisitos do projeto demandam uma velocidade de rotação *spin* específica em torno do eixo de maior inércia para manter a distribuição de temperatura adequada à operação dos subsistemas embarcados. Depois que o satélite é estabilizado, os torques comandados para as rodas pela lei de controle oscilam periodicamente para conservar o momento angular do sistema. Dado que as rodas apresentam *momentum* angular em regime, não é possível o emprego da lei de controle com atuação puramente magnética, baseada no modelo de corpo rígido, desenvolvida anteriormente

(Waschburger e Waldmann, 2008; Waschburger, 2009; Waschburger *et al.*, 2009) para prover o corpo do satélite de movimento angular em torno do eixo de rotação de *spin*.



Figura 4a: Componentes da velocidade angular no sistema do corpo.



Figura 4b: Componentes da velocidade angular no sistema do corpo em intervalo de tempo maior.

Apesar do emprego de dispositivos para troca de *momentum* angular ter produzido atuação mais eficaz e rápida que a puramente magnética, a configuração aqui proposta precisará ser revista pela equipe de análise da missão ITASAT. Modificações nos parâmetros da missão deverão incluir mudança na órbita de operação – a polar heliossíncrona do satélite sino-brasileiro para observação de recursos terrestres (CBERS-3) –, o tipo de lançamento – estabilizado em 3 eixos –, e o uso de uma roda de *momentum* angular de forma a levar a bom termo a missão prevista para o ITASAT. Consequentemente, o estimador de atitude em 3 eixos requerido para a implementação da lei de controle precisará considerar o efeito da roda de *momentum*, cujo eixo de rotação deverá se alinhar com a direção do

Sol, na dinâmica de atitude estabilizada em 3 eixos do ITASAT. Portanto, o estimador de atitude não poderá assumir – como feito em trabalhos anteriores de estimação de atitude (Santos, 2008; Santos e Waldmann, 2009) – que um modelo de corpo rígido é válido. A nova configuração sendo prevista para o ITASAT, empregando a roda de *momentum* para prover inércia giroscópica a uma plataforma estabilizada, é também conhecida como estabilização por rotação dual.



Figura 5b: Torques de controle em intervalo de tempo maior.

#### **3. AGRADECIMENTOS**

Os autores agradecem as valiosas discussões e comunicações pessoais realizadas com os pesquisadores M.C. Davi Antonio dos Santos e Eng. Ronaldo Waschburger, do Depto. de Sistemas e Controle do ITA, Dr. Hélio Koiti Kuga, Dr. Ijar Milagre da Fonseca, Dr. Roberto Vieira da Fonseca Lopes, Dr. Wilson Yamaguti, Dr. Sebastião Varotto, e Dr. Valcir Orlando, do INPE.

## 4. REFERÊNCIAS

- Carrara, V. e Guedes, U. T. V., 1994, "Attitude Control Aspects for SCD1 and SCD2", RBCM- J. of the Brazilian Soc. Mechanical Sciences, vol. 16, pp. 83-87.
- Conway, J. B., 1978, "Functions of One Complex Variable", Springer Verlag, New York.
- Kim, S. and Kim, Y., 2001, "Spin-Axis Stabilization of a Rigid Spacecraft Using Two Reaction Wheels", Journal of Guidance, Vol. 24, No. 5, 2001, pp. 1046-1049.
- Kuga, H. K., Orlando, V.e R. V. F. Lopes, 1999, "Flight Dynamics Operations During LEOP for INPE's Second Environmental Data Collecting Satellite SCD2", RBCM- J. of the Brazilian Soc. Mechanical Sciences, vol. 21, Special Issue, pp.339-344.
- Santos, D. A., 2008, "Estimação de Atitude e Velocidade Angular de Satélites Utilizando Medidas de Campo Geomagnético e Direção do Sol", tese de mestrado, Instituto Tecnológico de Aeronáutica, São José dos Campos, SP.
- Santos, D. A. e Waldmann, J., 2009, "Attitude and Angular Rate Estimation from Vector Measurements from Magnetometer and Sun Sensor for a Low-Cost Satellite", aceito para publicação no Anais do XXth International Congress of Mechanical Engineering COBEM 2009.

- Tsiotras, P. e Longuski, J. M., 1995, "A New Parametrization of Attitude Kinematics", Journal of Astronautical Science, Vol. 18, No. 3, pp. 243-262.
- Waschburger, R. e Waldmann, J., 2008, "Critérios para Ativação dos Magnetotorqueadores em Sistema de Controle de Atitude com Atuação Puramente Magnética do Satélite Universitário ITASAT", Anais do Congresso Brasileiro de Automática, Juiz de Fora, MG.
- Waschburger, R., 2009, "Sistema de Controle de Atitude para Satélites Estabilizados por Rotação Utilizando Atuadores Magnéticos", tese de mestrado, Instituto Tecnológico de Aeronáutica, São José dos Campos, SP.
- Waschburger, R., Santos, D. A. e Waldmann, J., 2009, "Magnetotorquer-Only Attitude Control System Robust to Wide Range of Initial Conditions for Low-Cost Spin-Stabilized ITASAT Satellite", aceito para publicação nos Anais do XXth International Congress of Mechanical Engineering COBEM 2009.

## 5. TERMO DE RESPONSABILIDADE

Os autores são os únicos responsáveis pelo conteúdo incluído neste artigo.