Proceeding Series of the Brazilian Society of Computational and Applied Mathematics

Dinâmica e Controle do Voo de um VANT Quadrirrotor

Leonardo de Avellar Frederico¹ Universidade Federal do ABC – UFABC, Santo André, SP André Luís da Silva² Universidade Federal de Santa Maria – UFSM, Cachoeira do Sul, RS

Luiz de S. Martins-Filho

Universidade Federal do ABC - UFABC, São Bernardo do Campo, SP

Resumo. Esse trabalho trata do problema do controle do voo de um veículo aéreo não tripulado quadrirrotor (VANT). A missão considerada é do tipo busca e vigilância, onde se exige a capacidade de realizar decolagens e pousos verticais, pairagens e mudanças rápidas de trajetórias. As trajetórias dessa missão apresentam características de varredura rápida, e aparente imprevisibilidade para surpreender eventuais intrusos. A modelagem do movimento do veículo baseia-se nas formulações de Newton-Euler e Euler-Lagrange. A técnica de controle não linear adotada é o controle por modos deslizantes. Os testes para análise da modelagem da dinâmica e do controlador proposto são realizados através de simulações numéricas.

Palavras-chave. VANT, Quadrirrotor, Dinâmica de voo, Controle de voo

1 Introdução

Este trabalho trata do estudo da aplicação de um Veículo Aéreo Não Tripulado (VANT) para missões de busca e vigilância. A estratégia de planejamento de trajetórias baseia-se no voo de Lévy, um movimento do tipo *random walk* observado em algumas espécies animais como uma solução ótima para o problema da busca por alimento, ou outro tipo de alvo [2,3]. Em missões de busca e vigilância, a rápida varredura de uma área e a imprevisibilidade da trajetória são características desejáveis. O VANT tem se mostrado eficiente atuando em áreas de difícil acesso, 2 custo relativamente baixo [1,3].

2 Modelagem da Dinâmica de Voo

Na modelagem, as seguintes hipóteses são adotadas: o veículo é rígido e simétrico, o centro de massa coincide com a origem do sistema de coordenadas fixo ao corpo, a distância entre o centro de massa e o plano das hélices é desprezível, motores opostos giram no mesmo sentido (2 no sentido anti-horário, 2 no sentido horário), as hélices provocam forças de tração paralelas e perpendiculares ao plano das hélices, a força de arrasto é desprezível. A

¹ leo_de_avellar@hotmail.com

² andreluis.silva@ufsm.br

³ luiz.martins@ufabc.edu.br

Figura 1 mostra os sistemas de coordenadas adotados neste trabalho.



Figura 1: Sistema de coordenadas inercial e do corpo do VANT.

A posição do quadrirrotor é expressa por $\mathbf{R} = [x_n y_e z_d]^T$. A relação entre a aceleração e as forças atuantes em relação ao sistema inercial é dada por:

$$m\dot{V} = mg\,\boldsymbol{e}_3 + \boldsymbol{C}_0^B \sum \boldsymbol{F}_i \tag{1}$$

em que $e_3 = [0 \ 0 \ 1]^T$, m é a massa do corpo e g é a aceleração da gravidade, e C_0^B a matriz de transformação de coordenadas, que leva do sistema do corpo para o inercial. A partir de $\omega = [p \ q \ r]^T$, a dinâmica de rotação pode ser escrita como:

$$I\dot{\boldsymbol{\omega}} = \boldsymbol{M} - \boldsymbol{\omega}\boldsymbol{X}\boldsymbol{I}\boldsymbol{\omega} \tag{2}$$

onde *I* é a matriz de inércia, e *M* é o vetor dos momentos resultantes. Uma outra abordagem para modelagem utiliza o formalismo de Euler-Lagrange. Para o sistema do quadrirrotor, as coordenadas generalizadas são $q = [x \ y \ z \ \phi \ \theta \ y]^T$. O Lagrangeano é assim definido:

$$L = (1/2) [m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + I_{xx}(\dot{\varphi} - \dot{\psi}s\theta)^2 + I_{yy}(\dot{\theta}c\phi + \dot{\psi}c\theta s\phi)^2 + I_{zz}(\dot{\psi}c\phi c\theta - \dot{\theta}s\phi)^2] + mgz$$
(3)

As forças generalizadas relacionadas a cada coordenada são dadas por:

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\boldsymbol{q}}_{k}}\right) - \frac{\partial L}{\partial \boldsymbol{q}_{k}} = Q_{k}$$
(4)

Para a modelagem da rotação, tomando q_i como ϕ , $\theta \in \psi$, os torques são:

$$\begin{aligned} \mathbf{\tau}_{\phi} &= I_{xx}(\ddot{\varphi} - \dot{\psi}\dot{\theta}c\,\theta - \ddot{\psi}s\,\theta) + (I_{zz} - I_{yy})(\dot{\theta}c\,\varphi + \dot{\psi}c\,\theta s\,\varphi)(-\dot{\theta}s\,\varphi + \dot{\psi}c\,\theta c\,\varphi) \\ &\quad \mathbf{\tau}_{\theta} &= I_{yy}[(\ddot{\theta}c\,\varphi - \dot{\theta}\dot{\varphi}s\,\varphi + \ddot{\psi}c\,\theta s\,\varphi)c\,\varphi] \\ &\quad + I_{yy}[(-\dot{\psi}\dot{\theta}s\theta s\,\varphi + \psi'\dot{\varphi}c\,\theta c\,\varphi)c\,\varphi - \dot{\phi}(\dot{\theta}c\,\varphi + \dot{\psi}c\,\theta s\,\varphi)s\,\varphi] \\ &\quad + I_{zz}[-\ddot{\psi}c\theta c\,\varphi + \dot{\psi}(\dot{\theta}s\theta c\,\varphi + \dot{\varphi}c\,\theta s\,\varphi) + \ddot{\theta}s\,\varphi + \dot{\theta}\dot{\varphi}c\,\varphi](s\,\varphi) \\ &\quad + I_{zz}[\dot{\phi}(\dot{\theta}s\phi - \dot{\psi}c\,\theta c\,\varphi)(c\,\varphi)] - I_{xx}(\dot{\psi}s\theta - \dot{\phi})\dot{\psi}c\,\theta \\ &\quad + I_{yy}(\dot{\theta}c\,\varphi + \dot{\psi}c\,\theta s\,\varphi)\dot{\psi}s\theta s\,\varphi - I_{zz}(\dot{\theta}s\,\varphi - \dot{\psi}c\,\theta c\,\varphi)\dot{\psi}s\theta c\,\varphi \\ &\quad + I_{yy}[(\dot{\theta}c\,\varphi + \dot{\psi}c\,\theta s\,\varphi)\dot{\psi}s\theta s\,\varphi - I_{zz}(\dot{\theta}s\,\varphi - \dot{\psi}c\,\theta c\,\varphi)s\,\varphi c\,\theta] \\ &\quad + I_{yy}[(\dot{\theta}c\,\varphi - \dot{\theta}\dot{\phi}s\,\varphi + \ddot{\psi}c\,\theta s\,\varphi - \dot{\psi}\dot{\theta}s\,\theta s\,\varphi + \dot{\psi}\dot{\phi}c\,\theta c\,\varphi)s\,\varphi c\,\theta] \\ &\quad + I_{yy}[(\dot{\theta}c\,\varphi - \dot{\theta}\dot{\phi}s\,\varphi + \ddot{\psi}c\,\theta s\,\varphi)(-\dot{\theta}s\,\varphi s\,\theta + \dot{\phi}c\,\theta c\,\varphi)] \\ &\quad + I_{zz}[\ddot{\psi}c\theta c\,\varphi - \dot{\psi}(\dot{\theta}s\,\theta c\,\varphi + \dot{\phi}s\,\varphi c\,\theta) - \ddot{\theta}s\,\varphi - \dot{\theta}\dot{\phi}c\,\varphi (c\,\varphi c\,\theta)] \\ &\quad + I_{zz}[(\dot{\theta}s\,\varphi - \dot{\psi}c\,\theta c\,\varphi)(\theta's\,\theta c\,\varphi + \dot{\phi}c\,\theta s\,\varphi)] \end{aligned}$$

A descrição do problema se torna completa quando as forças e torques aplicados ao sistema do quadrirrotor são definidos [3]. Em voo pairado, a força de tração produzida por

cada um dos motores do quadrirrotor é proporcional à velocidade angular de rotação desses:

$$F_i = k_f \Omega_i^2 \tag{6}$$

O torque é de dois tipos: os momentos gerados pelos empuxos perpendiculares ao braço do quadrirrotor (L, M), e pelos momentos aerodinâmicos de reação em cada hélice (N).

$$L = k_{f} l_{c} (\Omega_{4}^{2} - \Omega_{2}^{2})$$

$$M = k_{f} l_{c} (\Omega_{1}^{2} - \Omega_{3}^{2})$$
(7)

As velocidades angulares das hélices, Ω_1 , Ω_2 , Ω_3 e Ω_4 , são as variáveis de controle dos movimentos. Essas velocidades podem ser definidas em termos de u (torques):

$$\Omega_{1} = \sqrt{u_{T} + u_{\theta} + u_{\psi}}$$

$$\Omega_{2} = \sqrt{u_{T} - u_{\varphi} - u_{\psi}}$$

$$\Omega_{3} = \sqrt{u_{T} - u_{\theta} + u_{\psi}}$$

$$\Omega_{4} = \sqrt{u_{T} + u_{\varphi} - u_{\psi}}$$
(8)

Mais detalhes dessa modelagem e dos parâmetros específicos do modelo de VANT estudado, utilizados nas simulações numéricas, podem ser encontrados em [1]. O VANT considerado (Gyrofly 200 ED) dispõe de GPS, magnetômetros, giroscópios e acelerômetros.

3 Controle de Movimento do VANT

Esta seção apresenta uma síntese do equacionamento do projeto do controlador. Primeiramente, define-se o vetor de estado do quadrirrotor por

A técnica de controle adotada neste trabalho é o controle não-linear por modos deslizantes (*sliding mode control*) [7,8,9]. A aplicação de outra técnica, *backstepping control*, e comparações de resultados podem ser encontradas em [1]. Para os modos deslizantes, pode-se definir as superfícies de chaveamento:

$$s_k = -\dot{z}_{2k-1} - \alpha_{2k-1} z_{2k-1} \tag{10}$$

em que k = 1,2,3,4,5,6 e $\alpha_{2k-1} > 0$, de modo que a superfície de chaveamento representa uma trajetória estável, e variável z representa o erro de rastreio $z_{2k-1} = x_{2k-1}^{ref} - x_{2k-1}$.

Esse controlador define uma resposta de primeira ordem para o erro de rastreio, que converge para zero em regime permanente. Assim, para cada valor de k, a função de Lyapunov e sua derivada temporal são dadas por

$$V_k = (s_k^2 + z_{2k-1}^2)/2 \tag{12}$$

$$V_k = s_k \dot{s}_k + z_{2k-1} \dot{z}_{2k-1} \tag{13}$$

A estabilidade é atingida quando a Eq. (12) é definida positiva e a Eq. (13) é semidefinida negativa. A aplicação do formalismo do método de Lyapunov impõe que o produto entre s_k e sua derivada seja negativa. A inserção do termo referente à função sinal da superfície de chaveamento é o centro dessa técnica. Assim, todas as trajetórias que iniciam a partir de um ponto não pertencente à superfície de chaveamento são direcionadas a ela:

$$\ddot{x}_{2k-1} + (\alpha_{2k-1} + k_1) \dot{x}_{2k-1} + (1 + k_1 \alpha_{2k-1}) x_{2k-1} = (1 + k_1 \alpha_{2k-1}) x_{2k-1}^{ref} - k_2 sign(s_k)$$
(14)

Esta equação deve ser obtida para a dinâmica da variável x_{2k-1} a partir de um controle adequado. A partir daqui pode-se adotar que:

$$k_{2k-1} = \alpha_{2k} = \alpha_{2k-1} - 2 k_{2k} = \beta_k$$
 (15)

O ganho β_k determina a amplitude do controle chaveado. Assim:

$$\ddot{x}_{2k-1} + (\alpha_{2k-1} + \alpha_{2k})\dot{x}_{2k-1} + (1 + \alpha_{2k-1}\alpha_{2k})x_{2k-1} = (1 + \alpha_{2k-1}\alpha_{2k})x_{2k-1}^{ref} - \beta_k sign(s_k)$$
(16)

Deseja-se agora escrever a lei de controle relacionada ao controle de altitude. Assim, considerando k = 4, tem-se a dinâmica para x_7 e a tração *T*:

$$\ddot{x}_7 = (\alpha_7 + \alpha_8)\dot{z}_7 + (1 + \alpha_7 \alpha_8)z_7 - \beta_4 sign(s_4)$$
(17)

$$T = (ml(c_{x1}c_{x3}))[g - (\alpha_7 + \alpha_8)\dot{z}_7 - (1 + \alpha_7 \alpha_8)z_7 + \beta_4 sign(s_4)]$$
(18)

Não é possível escrever uma equação para o deslocamento, velocidade e para a tração *T* para todo instante de tempo *t* devido ao termo referente à função sinal da superfície de chaveamento. A mesma só vale para um instante de tempo t tal que $t_i \le t < t_{tr}$, onde t_i é o instante inicial do movimento e t_{tr} o instante da primeira transição pela superfície de chaveamento. Assim, para um instante de tempo t que esteja em tal intervalo:

$$x_{7} = [x_{7}^{ref} - x_{7}(0) - \frac{\beta_{4} sign(s_{4})}{\omega_{n}^{2}}] (1 - e^{-\omega_{n}t} [1 + \omega_{n}t]) + x_{7}(0)$$
(19)

$$x_8 = [x_7^{ref} - x_7(0) - \frac{\beta_4 sign(s_4)}{\omega_n^2}] \omega_n^2 t \, e^{-\omega_n t}$$
(20)

$$T = m\{ g + [x_7^{ref} - x_7(0) - \frac{\beta_4 sign(s_4)}{\omega_n^2}] \omega_n^2 e^{-\omega_n t} (\omega_n t - 1) \}$$
(21)

Pretende-se determinar um conjunto de valores que torne o movimento em questão possível, sem ultrapassar os limites dos atuadores. Os possíveis valores do ganho β são determinados para atender esse quesito (detalhes dessas análises não serão mostrados aqui). De forma a impor valores positivos para β_4 , os limites de valores são determinados, maior será o valor máximo de β_4 . Para o controle de guinada, considerando k = 3:

$$\ddot{x}_5 = (\alpha_5 + \alpha_6)\dot{z}_5 + (1 + \alpha_5\alpha_6)z_5 - \beta_3 sign(s_3)$$
(22)

Inserindo o termo referente a β_3 , tomandos-e as hipóteses a respeito do movimento (antes do alcance da superfície de chaveamento):

$$N = I_{zz} \{ [x_5^{ref} - x_5(0) - \frac{\beta_3 sign(s_3)}{\omega_n^2}] \omega_n^2 e^{-\omega_n t} (1 - \omega_n t) \}$$
(23)

No instante inicial, uma vez que a diferença entre o valor de referência e o valor inicial do estado é positiva e que não há movimento de guinada, $sign(s_3) = -1$. Para o caso do movimento de guinada, tem-se que $0 < \omega_n \le 1,382$.

Uma vez que a única restrição imposta para a escolha dos ganhos neste caso provém dos valores limites das rotações das hélices, o valor máximo de β_3 poderá assumir um valor nulo (caso onde não há um termo referente à superfície de chaveamento), até o valor máximo oriundo da condição do valor de rotação das hélices do quadrirrotor nunca ser menor que zero. Para o controle de arfagem e rolamento, considerando k = 2:

$$\ddot{x}_{3} = (\alpha_{3} + \alpha_{4})\dot{z}_{3} + (1 + \alpha_{3}\alpha_{4})z_{3} - \beta_{2}sign(s_{2})$$
(24)

Do mesmo modo que no controle de guinada, estabelece-se os valores possíveis para β_2 :

$$I_{yy} \{ [x_3^{ref} - x_3(0) - \frac{\beta_2 sign(s_2)}{\omega_n^2}] \omega_n^2 e^{-\omega_n t} (1 - \omega_n t) \} \le 2k_f l_c \Omega_0^2$$
(25)

Os controles fictícios u_x e u_y , para k = 5 e k = 6, são obtidos através de:

$$\ddot{x}_{9} = (\alpha_{9} + \alpha_{10})\dot{z}_{9} + (1 + \alpha_{9}\alpha_{10})z_{9} - \beta_{5}sign(s_{5})$$

$$\ddot{x}_{11} = (\alpha_{11} + \alpha_{12})\dot{z}_{11} + (1 + \alpha_{11}\alpha_{12})z_{11} - \beta_{6}sign(s_{6})$$
(26)

Assim, para os controle u_x e u_y :

$$u_{x} = \frac{c_{x3}}{g} \{ \omega_{n}^{2} [x_{9}^{ref} - x_{9}(0) - \frac{\beta_{5} sign(s_{5})}{\omega_{n}^{2}}] e^{-\omega_{n}t} (\omega_{n}t-1) \}$$

$$u_{y} = \frac{c_{x3}}{g} \{ \omega_{n}^{2} [x_{11}^{ref} - x_{11}(0) - \frac{\beta_{6} sign(s_{6})}{\omega_{n}^{2}}] e^{-\omega_{n}t} (\omega_{n}t-1) \}$$
(27)

Tomando-se que $\beta_5 = \beta_6 = \beta$, obtém-se:

$$u_{x} = \frac{c_{x3}}{g} [\omega_{n}^{2} l c_{x5} e^{-\omega_{n} t} (\omega_{n} t - 1)] - \frac{c_{x3}}{g} [\beta_{5} sign(s_{5}) e^{-\omega_{n} t} (\omega_{n} t - 1)]$$

$$u_{y} = \frac{c_{x3}}{g} [\omega_{n}^{2} l s_{x5} e^{-\omega_{n} t} (\omega_{n} t - 1)] - \frac{c_{x3}}{g} [\beta_{6} sign(s_{6}) e^{-\omega_{n} t} (\omega_{n} t - 1)]$$
(28)

A partir da síntese das leis de controle por modos deslizantes, e das equações da dinâmica de voo do VANT, é possível verificar o desempenho das propostas.

4 Simulações Numéricas

Para testar a modelagem da dinâmica de voo e o controle de voo proposto, foram realizadas simulações numéricas considerando os parâmetros do VANT adotado. O desempenho do controlador pode ser visto na realização de uma missão simplificada que compreende as seguintes etapas: decolagem para uma altura de 60m, deslocamentos no plano, e pouso. A trajetória planejada (pontos de passagem) e a realizada são mostradas na Figura 2. As Figuras 3 e 4 mostram os deslocamentos e a atitude, e a Figura 5 mostra os erros entre trajetórias realizadas e planejadas.



Figura 2: Deslocamento no plano horizontal e no espaço tridimensional.



Figura 3: Deslocamentos Horizontais e Altitude.



Figura 4: Ângulos de Euler.



Figura 5: Erros de Rastreio (Altitude e Deslocamentos Horizontais).

5 Conclusão

Esse artigo apresentou parte dos estudos e resultados de um projeto de pesquisa envolvendo a modelagem e o controle de voo de um VANT. Os aspectos mostrados destacam a aplicação de um controlador por modos deslizantes. Essa estratégia obteve resultados com desempenho satisfatório para as perspectivas de continuidade do projeto.

Agradecimentos

Os autores agradecem o apoio da UFABC através de uma bolsa de pós-graduação.

Referências

- [1] L.A. Frederico, Planejamento de trajetórias e controle de voo em missões de busca e vigilância de um veículo aéreo não tripulado. Dissertação de Mestrado, UFABC, (2015).
- [2] L.A. Frederico e L.S. Martins-Filho, Navegação de robôs móveis para missões de busca e vigilância baseada em voos de Lévy. Proc. Series of Braz. Soc. of Applied and Computational Mathematics, vol. 1, no. 1, 1-5, (2013). DOI: 10.5540/03.2031.001.01.0081.
- [3] G.M. Hoffmann, H. Huang, S.L. Waslander and C.L. Tomlin, Quadrotor helicopter flight dynamics and control: Theory and experiment. In: Proc. of AIAA Guidance, Navigation and Control Conference and Exhibit. Hilton Head, EUA, (2007).
- [4] P.H.R.Q.A. Santana e G.A. Borges, Modelagem e controle de quadrirrotores. Anais do IX Simpósio Brasileiro de Automação Inteligente SBAI 2009. Brasília/DF, (2009).
- [5] G.M. Viswanathan, F. Bartumeus, S.V. Buldyrev, J. Catalan, U.L. Fulco, S. Havlin, M.G.E. Da Luz, M.L. Lyra, E.P. Raposo and H.E. Stanley, Lévy flight random searches in biological phenomena. Physica A, vol. 314, 208-213, (2002).