

# Contrôle de drones de type VTOL Stratégies de commande linéaires

Pascal Morin ISIR

Cours de Robotique Mobile



#### Drones à décollage vertical (VTOL)







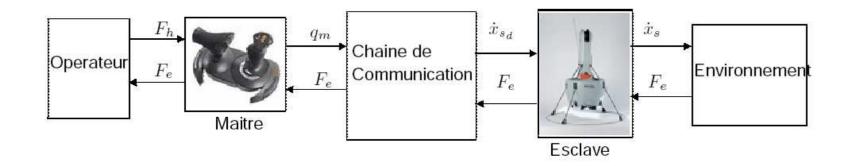
- Objectif: synthétiser des commandes par retour d'état pour stabiliser ces systèmes
- Partie 1: commandes linéaires
- Partie 2: commandes non-linéaires, pour étendre le domaine de vol
- Pourquoi faire de la commande par retour d'état?
  - Systèmes instables en boucle ouverte: ex HoverEye
  - Très difficile à modéliser précisément
  - Soumis à des perturbations inconnues à l'avance (vent)



## Drones à décollage vertical (VTOL)

#### Différents modes de commande:

Mode téléopéré:



#### Exemples d'objectif:

- Consignes de direction de poussée (ex. mesures IMU)
- Consignes de vitesse linéaire (ex. mesures GPS)
- Consignes de vitesse linéaire + altitude
- Mode complètement autonome:

Trajectoire par "points de passage" ("way-points") (ex. mesures GPS)

- Altitude de référence (mesures baromètre)
- Hauteur de référence par rapport au sol (mesures télémètre)
- etc



#### Equations de la dynamique/repère fixe

$$\begin{cases}
\dot{p} = v \\
m\dot{v} = -TRe_3 + F_e \\
\dot{R} = RS(\omega) \\
J\dot{\omega} = -S(\omega)J\omega + \Gamma + \Gamma_e
\end{cases}$$

#### avec

- **p**: coordonnées du CM, G, par rapport à un repère inertiel  $\mathcal{R}_0$
- v: vitesse de G par rapport à  $\mathcal{R}_0$ , exprimée dans  $\mathcal{R}_0$
- lacksquare m: masse
- T: poussée
- $\bullet$   $e_3 = (0,0,1)'$
- $F_e$ : Somme des "forces externes", exprimées dans  $\mathcal{R}_0$
- $\blacksquare$  R: matrice de rotation entre le repère inertiel et le repère corps
- $\omega$ : vitesse angulaire exprimées dans le repère corps
- $\blacksquare$  J: matrice d'inertie exprimée dans le repère corps (diagonale!)
- $ightharpoonup \Gamma$ : couples de commande
- UPMC  $\Gamma_e$ : couples externes associés aux "forces externes"

## Equilibres des Eq. de la dynamique/repère fixe

Stabiliser (asymptotiquement) n'a de sens que pour un équilibre!!!

$$\dot{x} = f(x, u), \qquad (x_0, u_0) : f(x_0, u_0) = 0$$

Pour ces drones:

$$\begin{cases} \dot{p} = v = 0 \\ m\dot{v} = -TRe_3 + F_e = 0 \\ \dot{R} = RS(\omega) = 0 \\ J\dot{\omega} = -S(\omega)J\omega + \Gamma + \Gamma_e = 0 \end{cases}$$

D'où

$$p$$
 arbitraire,  $v = 0$ ,  $\omega = 0$ 

et

$$TRe_3 = F_e$$
,  $\Gamma = -\Gamma_e$ 

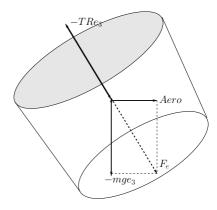


## Equilibres des Eq. de la dynamique/repère fixe

Conséquences importantes des équations d'équilibre:

$$TRe_3 = F_e$$
,  $\Gamma = -\Gamma_e$ 

- ightharpoonup Si  $F_e \neq 0$ ,
  - la poussée T et la direction de poussée  $Re_3$  sont imposées à l'équilibre.
  - Il reste un degré de liberté sur la rotation R



- Si  $F_e = 0$ ,
  - T = 0 mais R quelconque
  - Ce cas n'arrive presque jamais. Pourquoi?
  - Heureusement, car le linéarisé n'est pas commandable dans ce cas



## Equilibres des Eq. de la dynamique/repère fixe

Conséquences importantes des équations d'équilibre:

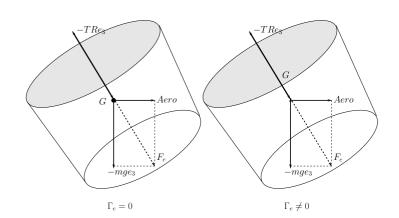
$$TRe_3 = F_e$$
,  $\Gamma = -\Gamma_e$ 

- **Dans tous les cas,**  $\Gamma = -\Gamma_e$
- En pratique, les forces et couples de commande sont bornés:

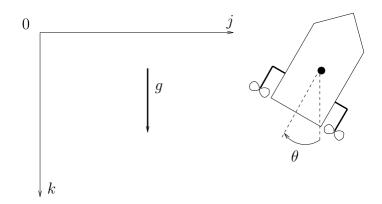
$$0 \le T \le T_{\text{max}}, \quad \|\Gamma\| \le \Gamma_{\text{max}}$$

Donc,

- On ne peut contrer une force  $F_e$  dont l'intensité est  $\geq T_{\text{max}}$
- On ne peut pas contrer un couple dont l'intensité est  $\geq \Gamma_{\max} \Longrightarrow$  importance de la position du CM/position du centre aéro!!!







$$\begin{cases} \dot{p} = v \\ m\dot{v} = -TRe_3 + F_e \\ \dot{R} = RS(\omega) \\ J\dot{\omega} = -S(\omega)J\omega + \Gamma + \Gamma_e \end{cases} \implies \begin{cases} \dot{p} = v \\ m\dot{v} = -T(-\sin\theta,\cos\theta)' + F_e \\ \dot{\theta} = \omega \\ J\dot{\omega} = \Gamma + \Gamma_e \end{cases}$$



$$\begin{cases}
\dot{p} = v \\
m\dot{v} = -T(-\sin\theta, \cos\theta)' + F_e \\
\dot{\theta} = \omega \\
J\dot{\omega} = \Gamma + \Gamma_e
\end{cases}$$

#### Stabilisation de la direction de poussée:

- ullet Objectif: stabiliser heta à une valeur de référence  $heta_r$
- **Proof** Equations d'erreur, avec  $\tilde{\theta} = \theta \theta_r, \tilde{\omega} = \omega \dot{\theta}_r$

$$\begin{cases} \dot{\tilde{\theta}} = \tilde{\omega} \\ J\dot{\tilde{\omega}} = \Gamma + \Gamma_e - J\ddot{\theta}_r \end{cases}$$

Contrôleurs Proportionnel/Dérivé:

$$\Gamma = J(-k_1\tilde{\theta} - k_2\tilde{\omega}) - \Gamma_e + J\ddot{\theta}_r, \qquad k_1, k_2 > 0$$

$$\Longrightarrow \begin{cases} \dot{\tilde{\theta}} = \tilde{\omega} \\ \dot{\tilde{\omega}} = -k_1 \tilde{\theta} - k_2 \tilde{\omega} \end{cases}$$



- Contrôleurs Proportionnel/Dérivé: (suite)
  - Stabilité asymptotique de  $(\tilde{\theta}, \tilde{\omega}) = (0, 0)$ .
  - En pratique on ne connait pas nécessairement  $\Gamma_e$ , d'où ...
- Contrôleur Proportionnel/Integral/Dérivé (PID): avec  $\Gamma_e$  inconnu

$$\Gamma = J\left(-k_0 \int \tilde{\theta} - k_1 \tilde{\theta} - k_2 \tilde{\omega}\right) + J\ddot{\theta}_r, \qquad k_0, k_1, k_2 > 0, k_0 < k_1 k_2$$

$$\Longrightarrow \begin{cases} \dot{\tilde{\theta}} = \tilde{\omega} \\ \dot{\tilde{\omega}} = -k_0 \int \tilde{\theta} - k_1 \tilde{\theta} - k_2 \tilde{\omega} + \Gamma_e \end{cases}$$

- Stabilité asymptotique si  $\Gamma_e$  est constant.
- Attention: il ne faut jamais implémenter un intégrateur tel quel!!!
- Meilleure solution en pratique: intégrateur borné!

$$\Gamma = J\left(-k_0 I_{\tilde{\theta}} - k_1 \tilde{\theta} - k_2 \tilde{\omega}\right), \quad k_0, k_1, k_2 > 0, k_0 < k_1 k_2$$
$$\dot{I}_{\tilde{\theta}} = -k(I_{\tilde{\theta}} - \operatorname{sat}_c(I_{\tilde{\theta}})) + \operatorname{sat}_d(\tilde{\theta}), \quad c, d > 0$$



$$\begin{cases}
\dot{p} = v \\
m\dot{v} = -T(-\sin\theta, \cos\theta)' + F_e \\
\dot{\theta} = \omega \\
J\dot{\omega} = \Gamma + \Gamma_e
\end{cases}$$

Stabilisation de la vitesse: avec  $F_e = cste \neq 0$ .

- Objectif: stabiliser v à une valeur de référence  $v_r$ . On suppose  $v_r$  constante.
- $\blacksquare$  Valeur de T et  $\theta$  à l'équilibre

$$T_r = ||F_e||, \quad \theta_r = \arctan(-F_{e,1}, F_{e,2})$$

- Solution lorsque  $F_e = (0, mg)'$  (i.e. champ de gravité)  $\Longrightarrow T_r = mg, \ \theta_r = 0$
- **L**inéarisé au point d'équilibre  $(v, \theta, \omega) = (v_r, \theta_r, 0)$ ,  $(T, \Gamma) = (T_r, -\Gamma_e)$

$$\begin{cases} m\dot{\tilde{v}} &= (mg\tilde{\theta}, -\tilde{T})' \\ \dot{\tilde{\theta}} &= \omega \\ J\dot{\omega} &= \Gamma + \Gamma_e \end{cases}$$



Stabilisation de la vitesse: (suite)

$$\begin{cases} m\dot{\tilde{v}} &= (mg\tilde{\theta}, -\tilde{T})' \\ \dot{\tilde{\theta}} &= \omega \\ J\dot{\omega} &= \Gamma + \Gamma_e \end{cases} \implies \begin{cases} m\dot{\tilde{v}}_3 = -\tilde{T} \\ \dot{\tilde{v}}_2 &= g\tilde{\theta} \\ \dot{\tilde{\theta}} &= \omega \\ J\dot{\omega} &= \Gamma + \Gamma_e \end{cases}$$

Contrôle de type Proportionnel/Dérivé

$$\tilde{T} = mk_1'\tilde{v}_3$$
,  $\Gamma = -\Gamma_e + J(-k_1\tilde{v}_2 - k_2\tilde{\theta} - k_3\tilde{\omega})$ 

• Contrôle de type Proportionnel/Intégral/Dérivé avec  $\Gamma_e$  inconnu

$$\tilde{T} = -mk_0' \int \tilde{v}_3 - mk_1'\tilde{v}_3, \quad \Gamma = J\left(-k_0' \int \tilde{v}_2 - k_1\tilde{v}_2 - k_2\tilde{\theta} - k_3\tilde{\omega}\right)$$

- Exercises:
  - Déterminer les conditions sur les gains pour assurer la stabilité asymptotique.
  - Etendre la solution au cas  $F_e \neq 0$  constant mais différent de mg.



$$\begin{cases}
\dot{p} = v \\
m\dot{v} = -T(-\sin\theta, \cos\theta)' + F_e \\
\dot{\theta} = \omega \\
J\dot{\omega} = \Gamma + \Gamma_e
\end{cases}$$

#### Stabilisation de la position:

- Objectif: stabiliser p à une valeur de référence  $p_r$ . On suppose  $v_r = \dot{p}_r$  constant. Pour simplifier, on va aussi supposer que  $F_e = (0, mg)'$ .
- Valeur de T et  $\theta$  à l'équilibre

$$T_r = ||F_e||, \quad \theta_r = \arctan(-F_{e,1}, F_{e,2})$$

ullet Et oui, ce sont les mêmes que précédemment puisque par hypothèse  $v_r$  est constant!!!



Stabilisation de la position: (suite)

Linéarisé au point d'équilibre  $(p,v,\theta,\omega)=(p_r,v_r,\theta_r,0)$ ,  $(T,\Gamma)=(T_r,-\Gamma_e)$ 

$$\begin{cases} \dot{\tilde{p}} &= \tilde{v} \\ m\dot{\tilde{v}} &= (mg\tilde{\theta}, -\tilde{T})' \\ \dot{\tilde{\theta}} &= \omega \\ J\dot{\omega} &= \Gamma + \Gamma_e \end{cases}$$

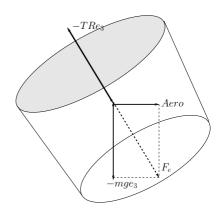
- Ce sont les mêmes que pour la stabilisation de la vitesse avec en plus l'équation  $\dot{\tilde{p}}=\tilde{v}.$
- D'où une décomposition similaire en deux sous-systèmes:

$$\begin{cases}
\dot{\tilde{p}}_3 = \tilde{v}_3 \\
m\dot{\tilde{v}}_3 = -\tilde{T}
\end{cases}
\begin{cases}
\dot{\tilde{p}}_2 = \tilde{v}_2 \\
\dot{\tilde{v}}_2 = g\tilde{\theta} \\
\dot{\tilde{\theta}} = \omega \\
J\dot{\omega} = \Gamma + \Gamma_e
\end{cases}$$

La suite, vous la connnaissez maintenant...



On s'intéresse maintenant au cas général 3D



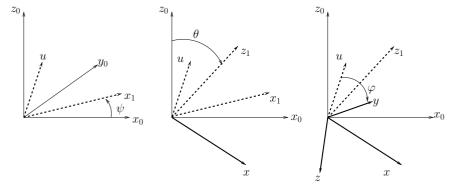
- La bonne nouvelle du jour!
  - Tout marche pareil,
  - Avec juste des dimensions plus élevées,
  - Donc si vous avez bien compris le cas 2D, vous saurez faire le cas 3D
- Avant cela, on va faire un rappel sur les paramétrisations des matrices de rotation.



Groupe SO(3) des rotations:

$$R \in \mathbb{R}^{3 \times 3} : RR^T = I_3 \text{ et } \det(R) = 1$$

Paramétrisation par Angles d'Euler:  $\Theta = (\varphi, \theta, \psi)$ 



$$R = \begin{pmatrix} \cos \psi & -\sin \psi & 0 \\ \sin \psi & \cos \psi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & \sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \varphi & -\sin \varphi \\ 0 & \sin \varphi & \cos \varphi \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} \cos \psi \cos \theta & \cos \psi \sin \theta \sin \varphi - \sin \psi \cos \varphi & \cos \psi \sin \theta \cos \varphi + \sin \psi \sin \varphi \\ \sin \psi \cos \theta & \sin \psi \sin \theta \sin \varphi + \cos \psi \cos \varphi & \sin \psi \sin \theta \cos \varphi - \cos \psi \sin \varphi \\ -\sin \theta & \cos \theta \sin \varphi & \cos \theta \cos \varphi \end{pmatrix}$$



Paramétrisation par Angles d'Euler:  $\Theta = (\varphi, \theta, \psi)$ 

$$\omega = \begin{pmatrix} 1 & 0 & -\sin\theta \\ 0 & \cos\varphi & \cos\theta\sin\varphi \\ 0 & -\sin\varphi & \cos\theta\cos\varphi \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{\varphi} \\ \dot{\theta} \\ \dot{\psi} \end{pmatrix}$$

Donc, localement autour de  $\Theta = 0$ ,

$$R \approx I_3 + S(\Theta)$$
  
 $\dot{\Theta} \approx \omega$ 



Paramétrisation par Quaternions unitaires: Formule de Rodrigues:

$$R = I + \sin \theta S(u) + 2\sin^2(\theta/2)S(u)^2$$

avec u unitaire tel que Ru=u,  $\theta$  angle de la rotation. On peut associer à R deux quaternions unitaires:

$$q = (q_s, q_v) = (\cos \frac{\theta}{2}, \sin \frac{\theta}{2}u), \quad q' = -q$$

Lorsque  $\operatorname{Trace}(R) \neq -1$ , q peut être défini directement à partir des éléments de R:

$$q_s = \frac{1}{2}\sqrt{1 + \operatorname{Trace}(R)}, \quad S(q_v) = \frac{R - R^T}{4q_s}$$

La formule de Rodrigues donne

$$R(q) = I + 2q_s S(q_v) + 2S(q_v)^2$$



Paramétrisation par Quaternions unitaires:

$$\dot{q} = L(q)\omega, \qquad L(q) = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} -q_v^T \\ q_s I + S(q_v) \end{pmatrix}$$

Donc, localement autour de  $\Theta = 0$ ,

$$\dot{q}_v = \omega/2$$

En posant  $\Theta = 2q_v$ , on a aussi, localement

$$R \approx I_3 + S(\Theta)$$
  
 $\dot{\Theta} \approx \omega$ 

En résumé, localement, toutes les paramétrisations sont équivalentes!



#### Linéarisé par rapport à une trajectoire $p_r$

Rappel de la dynamique

$$\begin{cases}
\dot{p} = v \\
m\dot{v} = -TRe_3 + F_e \\
\dot{R} = RS(\omega) \\
J\dot{\omega} = -S(\omega)J\omega + \Gamma + \Gamma_e
\end{cases}$$

- On se donne une trajectoire en position  $p_r$  telle que  $\dot{p}_r = v_r$  = constante.
- On suppose pour simplifier que  $F_e = mge_3$ .
- Valeurs d'équilibre  $(p, v, R, \omega) = (p_r, v_r, R^*, \omega^*)$  avec  $R^*$  toute matrice telle que  $R^*e_3 = e_3$ , et  $\dot{R}^* = R^*S(\omega^*)$ .  $T_r = mg$ ,  $\Gamma = -\Gamma_e + S(\omega^*)J\omega^*$ .
- On choisit  $R^* = I$  (et donc  $\omega^* = 0$ ).
- Equations linéarisées:

$$\begin{cases}
\dot{\tilde{p}} = \tilde{v} \\
m\dot{\tilde{v}} = -\tilde{T}e_3 + T_r S(e_3)\tilde{\Theta} \\
\dot{\tilde{\Theta}} = \omega \\
\dot{\omega} = \bar{\Gamma} + \bar{\Gamma}_e := J^{-1}\Gamma + J^{-1}\Gamma_e
\end{cases}$$



#### Linéarisé par rapport à une trajectoire $p_r$

$$\begin{cases}
\dot{\tilde{p}} &= \tilde{v} \\
m\dot{\tilde{v}} &= -\tilde{T}e_3 + T_r S(e_3)\tilde{\Theta} \\
\dot{\tilde{\Theta}} &= \omega \\
\dot{\omega} &= \bar{\Gamma} + \Gamma_e := J^{-1}\Gamma + J^{-1}\Gamma_e
\end{cases}$$

D'où

$$\begin{cases} \dot{\tilde{p}}_3 &= \tilde{v}_3 \\ m\dot{\tilde{v}}_3 &= -\tilde{T} \end{cases} \begin{cases} \dot{\tilde{\Theta}}_3 &= \omega_3 \\ \dot{\omega}_3 &= \bar{\Gamma}_3 + \bar{\Gamma}_{e,3} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{\tilde{p}}_1 &= \tilde{v}_1 \\ \dot{\tilde{v}}_1 &= -g\tilde{\Theta}_2 \\ \dot{\tilde{\Theta}}_2 &= \omega_2 \\ \dot{\omega}_2 &= \bar{\Gamma}_2 + \bar{\Gamma}_{e,2} \end{cases} \begin{cases} \dot{\tilde{p}}_2 &= \tilde{v}_2 \\ \dot{\tilde{v}}_2 &= g\tilde{\Theta}_1 \\ \dot{\tilde{\Theta}}_1 &= \omega_1 \\ \dot{\omega}_1 &= \bar{\Gamma}_1 + \bar{\Gamma}_{e,1} \end{cases}$$

