

A LEGIJÁRMŰVEK NEMLINEÁRIS MOZGÁSEGYENLETEINEK
LINEARIZÁLÁSA

A repülőszerkezetek térbeli mozgásai pontosan, nemlineáris, inhomogén differenciálegyenlet rendszerrel írhatók le. A gyakorlatban sokszor kell meghatározni egy légi jármű viselkedését repülés közben külső zavaró hatások esetén (stabilitás-vizsgálat), vagy a légi jármű automatikus vezérlő rendszerének minőségi jellemzőit. Mindezt a repülőszerkezet nemlineáris mozgásegyenleteivel meglehetősen nehézkes elvégezni, ezért a mérnöki gyakorlatban az inhomogén differenciálegyenlet rendszert egyszerűsítik oly módon, hogy a légi jármű térbeli mozgását felbontják hosszirányú és oldalirányú mozgásokra. Ezzel egyszerűsödik a mozgásfajták differenciálegyenlet rendszere, de az egyes egyenletek még mindig nemlineárisak. A nemlineáris differenciálegyenleteket leggyakrabban a kis zavarások módszerével linearizálhatók, a változók kis növekményeire.

Válasszuk ki a légi jármű hosszirányú, nemlineáris differenciálegyenlet rendszeréből a következőt:

$$m \cdot v \cdot \theta = P \sin \alpha + Y - G \cos \theta \quad (1)$$

Az (1) egyenlet linearizálásakor figyelembe vesszük, hogy

$$\begin{aligned} P &= f_1(v; H; \delta_{HVK}) \approx f_1(v; \delta_{HVK}) \\ Y &= f_2(v; H; \alpha; \delta_{VV}) \approx f_2(v; \alpha) \end{aligned} \quad (2)$$

Az (1) és (2) egyenletekben:

- m - a légi jármű tömege;
 v - a repülés sebessége;
 θ - pályaszög;
 P - a hajtómű tolóereje;
 α - állásszög;
 Y - felhajtóerő;
 $G=m \cdot g$ - súlyerő;
 δ_{HVK} - a hajtómű vezérlőkar állása;
 δ_{VV} - a vízszintes vezérsík kitérése.

Az (1) egyenlet linearizálása a következő lépésekben történik:

1. Legyen a kiindulási stacionárius állapot állandó magasságon végrehajtott, egyenes vonalú, egyenletes repülés. Ebben a kiindulási állapotban a változókat jelöljük "0" indexszel:

$$\theta_0; \alpha_0; \theta_0; v_0; H_0; \text{ stb.}$$

2. A kis zavarások módszerével a változókat a következő alakban írhatjuk fel:

$$v = v_0 + \Delta v; \quad P = P_0 + \Delta P; \quad \theta = \theta_0 + \Delta \theta \quad \text{stb.}$$

3. Feltételezzük, hogy a linearizálni kívánt függvény nemlineáris összefüggései a kiindulási stacionárius állapotban és annak környezetében akárhányszor differenciálhatók, így azok TAYLOR-sorba fejthetők. A munkapont körüli változóakra szorítkozva a magasabb rendű tagokat elhanyagoljuk. Ennek megfelelően:

$$m v \theta = m v_0 \theta_0 + \left. \frac{\partial (m v \theta)}{\partial v} \right|_0 \Delta v + \left. \frac{\partial (m v \theta)}{\partial \theta} \right|_0 \Delta \theta =$$

$$= m v_0 \theta_0 + m \theta_0 \Delta v + m v_0 \Delta \theta;$$

$$P \sin \alpha = P_0 \sin \alpha_0 + \left. \frac{\partial (P \sin \alpha)}{\partial v} \right|_0 \Delta v + \left. \frac{\partial (P \sin \alpha)}{\partial \delta_{\text{HVK}}} \right|_0 \Delta \delta_{\text{HVK}} +$$

$$+ \left. \frac{\partial (P \sin \alpha)}{\partial \alpha} \right|_0 \Delta \alpha = P_0 \sin \alpha_0 + P^V \sin \alpha_0 \Delta v + P^{\delta_{\text{HVK}}} \sin \alpha_0 \Delta \delta_{\text{HVK}} +$$

$$+ P_0 \cos \alpha_0 \Delta \alpha;$$

$$Y = Y_0 + \left. \frac{\partial Y}{\partial v} \right|_0 \Delta v + \left. \frac{\partial Y}{\partial \alpha} \right|_0 \Delta \alpha = Y_0 + Y^V \Delta v + Y^\alpha \Delta \alpha;$$

$$m g \cos \theta = m g \cos \theta_0 + \left. \frac{\partial (m g \cos \theta)}{\partial \theta} \right|_0 \Delta \theta =$$

$$= m g \cos \theta_0 - m g \sin \theta_0 \Delta \theta.$$

4. A (3) pontban kapott kifejezéseket helyettesítsük be a kiindulási (1) egyenletbe, figyelembe véve a kiindulási állapotot: $\theta_0 = 0$; $\theta_0 = 0$.

$$m v_0 \Delta \theta = P_0 \sin \alpha_0 + P^V \sin \alpha_0 \Delta v + P^{\delta_{\text{HVK}}} \sin \alpha_0 \Delta \delta_{\text{HVK}} +$$

$$+ P_0 \cos \alpha_0 \Delta \alpha + Y_0 + Y^V \Delta v + Y^\alpha \Delta \alpha - m g \cos \theta_0 + m g \sin \theta_0 \Delta \theta \quad (3)$$

5. A vizsgált mozgásegyenlet kiindulási állapotban:

$$m v_0 \theta_0 = P_0 \sin \alpha_0 + Y_0 - m g \cos \theta_0 = 0 \quad (4)$$

6. Vonjuk ki a (3) egyenletből a (4) egyenletet és rendezzük a kapott kifejezést:

$$\begin{aligned}
 m v_0 \Delta\theta - (P^V \sin\alpha_0 + Y^V) \Delta v - (P_0 \cos\alpha + Y^\alpha) \Delta\alpha - m g \sin\theta \Delta\theta &= \\
 = P^{\delta_{HVK}} \sin\alpha_0 \Delta\delta_{HVK} & \quad (5)
 \end{aligned}$$

7. A (5) egyenletet osszuk el $(m v_0)$ -val:

$$\begin{aligned}
 \Delta\theta - \frac{1}{m v_0} (P^V \sin\alpha_0 + Y^V) \Delta v - \frac{1}{m v_0} (P_0 \cos\alpha + Y^\alpha) \Delta\alpha - \\
 - \frac{g}{v_0} \sin\theta \Delta\theta = \frac{1}{m v_0} P^{\delta_{HVK}} \sin\alpha_0 \Delta\delta_{HVK}
 \end{aligned}$$

8. Áttérünk dimenzió nélküli mennyiségekre, például:

$$\bar{v} = \frac{\Delta v}{v_0} = \frac{v - v_0}{v_0}; \quad \bar{\alpha} = \frac{\Delta\alpha}{1 \text{ rad}}$$

Megjegyzés: A továbbiakban a dimenzió nélküli mennyiségek felül-vonásait elhagyom.

9. A (8) pontnak megfelelően:

$$\theta + a_y^v v + a_y^\alpha \alpha + a_y^\theta \theta = a_y^{\delta_{HVK}} \delta_{HVK} \quad (6)$$

$$\text{ahol: } a_y^v = - \frac{1}{m v_0} (P^V \sin\alpha_0 + Y^V);$$

$$a_y^\alpha = - \frac{1}{m v_0} (P_0 \cos\alpha + Y^\alpha);$$

$$a_y^\theta = - \frac{g}{v_0} \sin\theta;$$

$$a_y^{\delta_{HVK}} = \frac{1}{m v_0} \sin \alpha_0 P^{\delta_{HVK}} - \text{együtthatók.}$$

A légijármű mozgását leíró egyenlet (6) már lineáris, állandó együtthatójú.

10. Az (6) egyenlet operátortartományban felírva:

$$\theta(s) \left[s + a_y^\theta \right] + a_y^\alpha \alpha(s) + a_y^v v(s) = a_y^{\delta_{HVK}} \delta_{HVK}(s)$$

A repülőszerkezet hosszirányú, linearizált mozgásegyenletei az operátortartományban, a kiindulási feltételek figyelembevételével:

$$\left[s + a_x^v \right] \Delta v(s) + a_x^\theta \theta(s) + a_x^\alpha \alpha(s) = a_x^{\delta_{HVK}} \delta_{HVK}(s)$$

$$a_y^v v(s) + \left[s + a_y^\theta \right] \theta(s) + a_y^\alpha \alpha(s) = 0 \quad (7)$$

$$a_{m_z}^v v(s) + a_{m_z}^\theta \theta(s) + \left[s + a_{m_z}^{\omega_z} \right] \omega_z(s) + a_{m_z}^\alpha \alpha(s) = a_{m_z}^{\delta_{VV}} \delta_{VV}(s)$$

$$- a_y^v v(s) - a_y^\theta \theta(s) - \omega_z(s) + \left[s - a_y^\alpha \right] \alpha(s) = 0$$

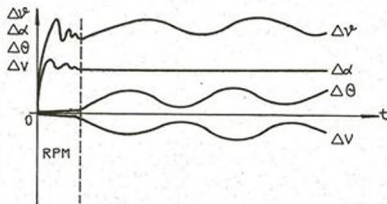
A (7) lineáris algebrai egyenletrendszernek akkor van a

triviálisból eltérő megoldása, ha a fődeterminánsa zérus:

$$D = \begin{vmatrix} s + a_x^v & a_x^\theta & 0 & a_x^\alpha \\ a_y^v & s + a_y^\theta & 0 & a_y^\alpha \\ a_m^v & a_m^\theta & s + a_m^\omega & a_m^\alpha \\ -a_y^v & -a_y^\theta & -1 & s - a_y^\alpha \end{vmatrix} =$$

$$= a_0 s^4 + a_1 s^3 + a_2 s^2 + a_3 s + a_4 = 0$$

A karakterisztikus egyenlet megoldása egy nagy- és egy kisértékű konjugált komplex gyökpár, melyek kis zavarások esetén a repülőszerkezet rövid- és hosszúperiódusú mozgását egyértelműen meghatározzák (1. ábra).



1. ábra

A repülőszerkezetre ható külső zavarás legyen függőleges irányú szélleőkés. Kezdetben a repülőszerkezet tehetet-

lensége miatt a repülés sebességének abszolút értéke v , valamint a pályaszög θ gyakorlatilag nem változik. Ekkor az állásszög α és a bólintási szög θ intenzív változását figyelhetjük meg. Mivel az állásszög és a bólintási szög nagy frekvenciával változik, így a vizsgált paraméterek $(\alpha; \theta)$ periódusideje kicsi, ezért ezt a mozgást szokás rövidperiodikus mozgásnak nevezni (RPMD).

A rövidperiodusú mozgás befejeztével jelentőssé válik a repülés sebességvektorának (abszolút értékének v és irányának θ) megváltozása. Mivel ekkor az állásszög állandónak tekinthető, ezért a pályaszög változása követi a bólintási szög változását: $\dot{\theta} = \dot{\theta} + \dot{\alpha}$. Ez a mozgás kisfrekvenciájú, nagy periódusidejű, ezért hosszúperiodusú mozgásnak is szokásos nevezni.

Az eddigiek alapján a rövidperiodusú mozgásra igaz, hogy $\Delta v \approx 0$, így a repülőszerkezet hosszirányú mozgását leíró linearizált egyenletrendszer (7) a következőképpen írható fel:

$$\begin{aligned} \left(s + a_{m_z}^{\omega_z} \right) \omega_z(s) + a_{m_z}^{\alpha} \alpha(s) &= a_{m_z}^{\delta_{VV}} \delta_{VV}(s) \\ -\omega_z(s) + \left(s - a_y^{\alpha} \right) \alpha(s) &= 0 \end{aligned} \quad (8)$$

Megjegyzés: Mivel a repülőszerkezetek hosszúperiodusú mozgásának periódusideje néhány perc is lehet, valamint ezt a mozgásfajtát a repülőgépvezető vagy a fedélzeti automatikus vezérlőrendszer csillapítja, ezért a továbbiakban a hosszirányú mozgást a (8) egyenletrendszerrel jellemezzük.

A REPÜLŐGÉP ÁTVITELI FÜGGVÉNYEI

Határozzuk meg a repülőgép hosszirányú mozgásának átviteli függvényeit. Legyen a bemenőjel a vízszintes vezérsík kitérése $-\delta_{VV}(s)$, a kimenőjel pedig az állásszög $\alpha(s)$ vagy a kereszttengety körüli forgómozgás szögsebessége: $\omega_z(s)$ (2. ábra).



2. ábra

a. / A repülőgép állásszög szerinti átviteli függvénye

A keresett függvény:

A (8) egyenletrendszerből az átviteli függvényt CRAMER-szabály segítségével határozzuk meg:

$$\alpha(s) = \frac{D_\alpha}{D_1}$$

$$D_1 = \begin{vmatrix} s + a_{mz}^{\omega_z} & a_{mz}^{\alpha} \\ -1 & s - a_y^{\alpha} \end{vmatrix} = s^2 + s a_{mz}^{\omega_z} - s a_y^{\alpha} - a_{mz}^{\omega_z} a_y^{\alpha} + a_{mz}^{\alpha} =$$

$$= s^2 + s \left(a_{mz}^{\omega_z} - a_y^{\alpha} \right) + \left(a_{mz}^{\alpha} - a_{mz}^{\omega_z} a_y^{\alpha} \right) = a_0 s^2 + a_1 s + a_2;$$

$$D_{\alpha} = \begin{vmatrix} s + a_{mz} & \delta_{vv} \\ a_{mz} & \delta_{vv}(s) \end{vmatrix} = a_{mz} \delta_{vv}(s).$$

Tehát:

$$\alpha(s) = \frac{D_{\alpha}}{D_1} = \frac{a_{mz} \delta_{vv}(s)}{a_0 s^2 + a_1 s + a_2}$$

A keresett átviteli függvény:

$$Y_{\alpha}^{vv}(s) = \frac{\alpha(s)}{-\delta_{vv}(s)} = \frac{\delta_{vv}^{-a_{mz}}}{a_0 s^2 + a_1 s + a_2} \quad (9)$$

Az átviteli függvényt az alábbi alakra hozzuk:

$$Y_{\alpha}^{vv}(s) = \frac{K_{\alpha}^{vv} \omega_{\alpha}^2}{s^2 + 2\xi_{\alpha} \omega_{\alpha} s + \omega_{\alpha}^2} \quad (10)$$

Összehasonlítva a keresett átviteli függvény két alakját:

$$\omega_{\alpha}^2 = a_2 = a_{mz}^{\alpha} - a_{mz}^z a_y^{\alpha}; \quad 2\xi_{\alpha} \omega_{\alpha} = a_1 = a_{mz}^z - a_y^{\alpha};$$

$$\xi_{\alpha} = \frac{a_1}{2\omega_{\alpha}} = \frac{a_1}{2\sqrt{a_0}}; \quad K_{\alpha}^{vv} = \frac{\delta_{vv}^{-a_{mz}}}{\omega_{\alpha}^2}$$

A repülőgép tehát arányos lengő tagnak tekinthető.

b./ A repülőgép ω_z szerinti átviteli függvénye

A keresett átviteli függvény:

$$Y_{\omega_z}^{VV}(s) = \frac{\omega_z(s)}{-\delta_{VV}(s)} = ?$$

Az átviteli függvényt a (B) egyenletrendszerből a CRAMER-szabály segítségével határozzuk meg:

$$\omega_z = \frac{D_{\omega_z}}{D_1}$$

$$D_{\omega_z} = \begin{vmatrix} \delta_{VV} & \delta_{VV}(s) & a_{mz}^\alpha \\ a_{mz}^\alpha & 0 & s - a_y^\alpha \end{vmatrix} = (s - a_y^\alpha) a_{mz}^\alpha \delta_{VV}(s)$$

Tehát:

$$\omega_z = \frac{D_{\omega_z}}{D_1} = \frac{(s - a_y^\alpha) a_{mz}^\alpha \delta_{VV}(s)}{a_0 s^2 + a_1 s + a_2}$$

A keresett átviteli függvény:

$$Y_{\omega_z}^{VV}(s) = \frac{\omega_z(s)}{-\delta_{VV}(s)} = \frac{-a_{m_z}^{\delta_{VV}} (s - a_y)}{a_0 s^2 + a_1 s + a_2} \quad (11)$$

A keresett átviteli függvényt a következő alakra hozzuk:

$$Y_{\omega_z}^{VV}(s) = \frac{\omega_z(s)}{-\delta_{VV}(s)} = \frac{K_{\omega_z}^{VV} \omega_\alpha^2 (T_\theta s + 1)}{s^2 + 2\zeta_\alpha \omega_\alpha s + \omega_\alpha^2}$$

Hasonlítsuk össze a (11) és a (12) átviteli függvényeket.

$$T_\theta = -\frac{1}{a_y} ; \quad K_{\omega_z}^{VV} = \frac{K_\alpha^{VV}}{T_\theta}$$

melyek segítségével megállapítható, hogy a repülőgép arányos, differenciáló, lengő tagnak tekinthető.

Az ismertetett eljárással olyan differenciál egyenletek nyerhetők, melyek a műszaki gyakorlat számára kellően pontosak, ugyanakkor alkalmazásuk is viszonylag egyszerű. A leirtakkal analóg módon linearizálhatók az oldalirányú mozgások egyenletei is.

FELHASZNÁLT IRODALOM

1. Dr. Rácz Elemér: Repülőgépek
Tankönyvkiadó, Budapest 1965.
2. Dr. Csáki Frigyes: Korszerű szabályozáselmélet
Akadémiai Kiadó, Budapest 1970.
3. E. Aslanjan: Repülőszervezetek automatikus vezérlő rend-
szerei
Repülőmérnöki Egyetem, Kijev 1984.