

① → Gravidade a uma altura H

$$g = \frac{\mu}{(R_T + H)^2} \Rightarrow g = 9,7711 \text{ m/s}^2$$

→ Densidade a uma altura H

$$\rho = \rho_0 \left[1 + \frac{A_0}{T_0} (H - H_0) \right]^{-\left(1 + \frac{g_0}{A_0 R}\right)} = 0,4663 \text{ Kg/m}^3$$

→ Da equação da sustentação

$$mg = \frac{1}{2} \rho S V_c^2 C_{Le}$$

$$C_{Le} = \frac{mg}{\frac{1}{2} \rho S V_c^2} \Rightarrow C_{Le} = 0,4835$$

→ Da equação $C_L = C_L(\alpha) = C_{La} \cdot \alpha$

$$\alpha_0 = \frac{C_{Le}}{C_{La}} = 0,0971 \text{ rad} = 5,5609 \text{ deg}$$

→ Da polar de araste

$$C_{De} = 0,0375 + 0,06 C_{Le}^2 = 0,0315$$

→ Da eq. de araste

$$F_e = \frac{1}{2} \rho S V_c^2 C_{De} + mg \cdot \gamma_e = 3,0613 \cdot 10^5 \text{ N}$$

→ Da eq. de momento

$$C_{m0} + C_{ma} \alpha_e + C_{m\delta} \delta_e = 0$$

$$\delta_e = -\frac{(C_{m0} + C_{ma} \alpha_e)}{C_{m\delta}} = -0,10 \text{ rad} = -5,72 \text{ deg}$$

② $g = 9,7864 \text{ m/s}^2$; $\rho = 0,8191 \text{ kg/m}^3$

→ Da polar $C_{Le} = C_{Le} \alpha_o = 0,1216$

→ Da eq. de sustentação

$$V_o = \sqrt{\frac{mg}{\frac{1}{2} \rho S C_{Le}}} = 720,5340 \text{ m/s}$$

→ Da polar de arrasto:

$$C_{De} = 0,015 + 0,4 C_{Le}^2 = 0,0209$$

→ Da eq. de arrasto:

$$F_e = 1,6189 \cdot 10^5 \text{ N}$$

→ Da eq. de momento

$$\delta_a = -0,0208 \text{ rad} = -1,1938 \text{ deg}$$

③
$$\begin{bmatrix} \dot{q}_o \\ \ddot{\alpha} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -mg & -m\alpha \\ 1 & -\left(\frac{L\alpha}{V_e} + \frac{g}{V_e E'}\right) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q \\ \alpha \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} -m_s \\ -\frac{Lr}{V_e} \end{bmatrix} \bar{\delta}_p$$

com $\bar{\delta}_p = 0$

$$\begin{bmatrix} \dot{q} \\ \ddot{\alpha} \end{bmatrix} = A \begin{bmatrix} q \\ \alpha \end{bmatrix}$$

i) $\det(A - I\lambda) = 0$

$$\lambda^2 + \left(mg + \frac{L\alpha}{V_e} + \frac{g}{V_e E'}\right)\lambda + m\alpha + m_q \left(\frac{L\alpha}{V_e} + \frac{g}{V_e E'}\right) = 0$$

ii) $\lambda^2 + 2\omega_o \xi \lambda + \omega_o^2 = 0$

→ Frequência própria

$$\omega_o = m\alpha + m_q \left(\frac{L\alpha}{V_e} + \frac{g}{V_e E'}\right)$$

→ Amortecimento reduzido

$$\xi = \frac{\left(m_0 + \frac{L_0}{v_0} + \frac{q}{v_0 E'} \right)}{2\omega_0}$$

iii) Times λ é um fator que multiplica todos os comprimentos

→ ω_0 é dividido por $\sqrt{\lambda}$ → diminui com o aumento de λ

→ T é multiplicado por $\sqrt{\lambda}$ → aumento com o aumento de λ

→ ξ é multiplicado por $\sqrt{\lambda}$ → aumenta com o aumento de λ

$$w) \quad r_{1,2} = \frac{-2\omega_0 \xi \pm \sqrt{4\omega_0^2 \xi^2 - 4\omega_0^2}}{2} = -\omega_0 \xi \pm \omega_0 \sqrt{\xi^2 - 1}$$

→ Se $\xi > 1 \rightarrow r$ são reais → $r_1 \neq r_2$

mov. não oscilatório → s.f.r → $\{e^{r_1 t}, e^{r_2 t}\}$
(sist. fund. soluções)

→ se $\xi = 1 \rightarrow r_1 = r_2$ (reais)

mov. não oscilatório → s.f.r → $\{e^{r_1 t}, t e^{r_1 t}\}$

→ Se $\xi < 1 \rightarrow r$ é complexo

$$r = -\omega_0 \xi \pm i \omega_0 \sqrt{1 - \xi^2} = a \pm bi$$

(Verdade!)

mov. oscilatório amortecido → s.f.r → $\{e^{at} \cos bt, e^{at} \sin bt\}$

$$\begin{bmatrix} q(t) \\ \dot{q}(t) \end{bmatrix} = e^{-\omega_0 \xi t} \begin{bmatrix} A_q \sin(\omega_0 \sqrt{1 - \xi^2} t) + B_q \cos(\omega_0 \sqrt{1 - \xi^2} t) \\ A_x \sin(\omega_0 \sqrt{1 - \xi^2} t) + B_x \cos(\omega_0 \sqrt{1 - \xi^2} t) \end{bmatrix}$$

→ Sendo $\omega = \omega_0 \sqrt{1 - \xi^2}$ frequência amortecida

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi}{\omega_0 \sqrt{1 - \xi^2}} \quad \text{período}$$

$$4) a) q = e^{-\omega_0 \xi t} (A_q \sin(\omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t) + B_q \cos \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t)$$

$$\alpha = e^{-\omega_0 \xi t} (A_\alpha \sin \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t + B_\alpha \cos \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t)$$

$$\dot{q} = -\omega_0 \xi e^{-\omega_0 \xi t} (A_q \sin \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t + B_q \cos \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t) + e^{-\omega_0 \xi t} (A_q \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} \cos \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t - B_q \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} \sin \omega_0 \sqrt{1-\xi^2} t)$$

$$\dot{\alpha} = -\omega_0 \xi e^{-\omega_0 \xi t} (A_\alpha + B_\alpha) + e^{-\omega_0 \xi t} (A_\alpha - B_\alpha)$$

→ usando os dados

$$\xi = 0,2786$$

$$\omega_0 = 3,0954 \text{ rad/s}$$

$$T = 2,113 \text{ s}$$

→ Tensores

$$A = \begin{bmatrix} -0,7293 & -8,8558 \\ 1 & -0,9955 \end{bmatrix}$$

→ Cond. iniciais

$$\bar{\alpha}_0 = 1^\circ \quad \text{e} \quad q_0 = 0^\circ/\text{s}$$

$$\begin{bmatrix} q_0 \\ \bar{\alpha}_0 \end{bmatrix} = A \begin{bmatrix} q_0 \\ \bar{\alpha}_0 \end{bmatrix}$$

→ Logo:

$$q_0 = B_q = 0^\circ/\text{s}$$

$$\bar{\alpha}_0 = B_\alpha = 1^\circ$$

$$\dot{q}_0 = -B_q \omega_0 \xi + A_q \omega_0 \sqrt{1-\xi^2}$$

$$A_q = \frac{\dot{q}_0 + B_q \omega_0 \xi}{\omega_0 \sqrt{1-\xi^2}}$$

$$A_\alpha = \frac{\dot{\alpha}_0 + \omega_0 \xi B_\alpha}{\omega_0 \sqrt{1-\xi^2}} = 0,09990^\circ$$

$$\text{Logo } q(t) = e^{-0,8624t} (-2,9782 \sin 2,9736t)$$

$$x(t) = e^{-0,8624t} (0,07990 \sin 2,9736t + \cos 2,9736t)$$

5) i) Mirage III

$$\sim \text{Entrada de grau } \bar{\delta}_p(s) = \frac{1}{s} [1 - e^{-s t_0}]$$

\sim eq. de movimento de curto período

$$\dot{q} = -m_q q - m_\alpha \alpha - m_\delta \bar{\delta}_p$$

$$\ddot{\alpha} = q - \left(\frac{L_\alpha}{V_e} + \frac{q}{V_e E'} \right) \alpha - \frac{L_\delta}{V_e} \bar{\delta}_p$$

\rightarrow Usando a transformada de Laplace para $\alpha(0) = 0$ $q(0) = 0$

$$\begin{cases} \mathcal{L}(\dot{q}) = -m_q \mathcal{L}(q) - m_\alpha \mathcal{L}(\alpha) - m_\delta \mathcal{L}(\bar{\delta}_p) \\ \mathcal{L}(\ddot{\alpha}) = \mathcal{L}(q) - \left(\frac{L_\alpha}{V_e} + \frac{q}{V_e E'} \right) \mathcal{L}(\alpha) - \frac{L_\delta}{V_e} \mathcal{L}(\bar{\delta}_p) \end{cases}$$

$$\begin{cases} (s + m_q) q(s) + m_\alpha \alpha(s) = -m_\delta \bar{\delta}_p(s) \\ q(s) + \left(\left(\frac{L_\alpha}{V_e} + \frac{q}{V_e E'} \right) + s \right) \alpha(s) = -\frac{L_\delta}{V_e} \bar{\delta}_p(s) \end{cases}$$

$$\rightarrow \alpha(s) = \frac{\frac{s L_\delta}{V_e} + m_q \frac{L_\delta}{V_e} + m_\delta}{s^2 + \left(\frac{L_\alpha}{V_e} + \frac{q}{V_e E'} + m_q \right) s + m_q \left(\frac{L_\alpha}{V_e} + \frac{q}{V_e E'} \right) + m_\alpha} \bar{\delta}_p(s)$$

$$\alpha(s) = G_\alpha \bar{\delta}_p(s)$$

$$\sim q(s) = \frac{s m_\delta + \left(\frac{L_\alpha}{V_e} + \frac{q}{V_e E'} \right) m_\delta - \frac{L_\delta}{V_e} m_\alpha}{s^2 + \left(\frac{L_\alpha}{V_e} + \right)}$$

→ Termos que:

$$G_{\alpha\beta} = \frac{d_n + R}{(n-p)^2 + q^2} \quad \text{e} \quad G_{\beta\delta} = \frac{d'_n + R'}{(n-p)^2 + q^2}$$

→ Nessa forma

$$\bar{\alpha}(n) = \eta(n) + \beta(n) = \frac{1}{n} \frac{d_n + R}{(n-p)^2 + q^2} (1 - e^{-n})$$

$$q(n) = \eta'(n) + \beta'(n) = \frac{1}{n} \frac{d'_n + R'}{(n-p)^2 + q^2} (1 - e^{-n})$$

→ Onde

$$\xi = 0,8624 \quad q = W_0 \sqrt{1 - \xi^2} = 2,1729$$

→ Usando Frações parciais:

$$\frac{1}{n} \frac{d_n + R}{(n-p)^2 + q^2} = \frac{A}{n} + \frac{Cn + D}{(n-p)^2 + q^2}$$

$$d_n + R = A((n-p)^2 + q^2) + Cn^2 + Dn$$

$$d_n + R = A(n^2 - 2pn + p^2 + q^2) + Cn^2 + Dn$$

$$\begin{cases} A + C = 0 \\ -2pA + D = d \\ A(p^2 + q^2) = R \end{cases} \quad \begin{aligned} A &= \frac{R}{p^2 + q^2} = C \\ D &= d + 2pA \end{aligned}$$

→ Então:

$$\bar{\alpha}_n = \frac{A}{n} - \frac{A}{n} e^{-n} + \frac{Cn + D}{(n-p)^2 + q^2} - \frac{Cn + D}{(n-p)^2 + q^2} e^{-n}$$

$$q_n = \frac{A'}{n} - \frac{A'}{n} e^{-n} + \frac{C'_n + D'}{(n-p)^2 + q^2} e^{-n}$$

→ Aplicando: $\mathcal{L}^{-1}[F(n)] = f(t)$

$$\begin{cases} \mathcal{L}^{-1}(\bar{\alpha}(n)) = A \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{1}{n}\right] - A \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{1}{n} e^{-n}\right] + \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{Cn + D}{(n-p)^2 + q^2}\right] - \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{Cn + D}{(n-p)^2 + q^2} e^{-n}\right] \\ \mathcal{L}^{-1}(q(n)) \dots \end{cases}$$

→ Lape:

$$u(t) = A - A u(t) (t-1) + e^{pt} \left(\frac{pC+D}{q} \sin q \cdot t + C \cos q \cdot t \right)$$

$$- e^{p(t-1)} \left(\frac{pC+D}{q} \cdot \sin (t-1) + C \cos q(t-1) \right)$$

$$q(t) = A' - A' u(t) (t-1) + e^{pt} \left(\frac{pC'+D'}{q} \sin q \cdot t + C' \cos q \cdot t \right)$$

$$- e^{p(t-1)} \left(\frac{pC'+D'}{q} \sin q(t-1) + C' \cos q(t-1) \right)$$

$$ii) u(t) = 2At + 2B + 2e^{pt} \left(\frac{pC+D}{q} \sin qt + C \cos qt \right) - 4A \left(t - \frac{1}{2} \right) - 4B u \left(t - \frac{1}{2} \right)$$

$$- 4P \left(t - \frac{1}{2} \right) \left(\frac{pC+D}{q} \sin \left(t - \frac{1}{2} \right) + C \cos q \left(t - \frac{1}{2} \right) \right) + 2Au(t-1) + 2Bu(t-1) + 2e^{p(t-1)} \cdot \left(\frac{pC+D}{q} \sin \left(t - \frac{1}{2} \right) + C \cos q \left(t - \frac{1}{2} \right) \right)$$

6.7.9.10
⑥ i) Representa a velocidade de eficiência aerodinâmica

ii) No segundo regime. Como o avião está no segundo regime, a manobra que permite o avião subir, compreende um acréscimo da velocidade além da velocidade de equilíbrio. Assim, o piloto deve comandar uma diminuição do ângulo de ataque. O segundo regime se situa na faixa de velocidades baixas.

iii) Se a velocidade é pequena, o piloto diminui o ângulo de ataque, caso seja exigido ao piloto apenas a manutenção do avião em equilíbrio, porém se é exigido do piloto não somente a manutenção do avião horizontalmente, mas igualmente a fixação do vôo horizontal numa altitude determinada, se a altitude for alta o piloto diminui o ângulo de ataque.

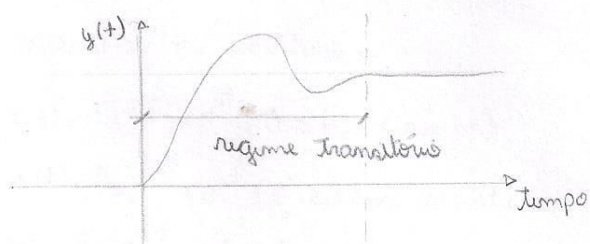
iv) Se a altitude for maior que a velocidade de equilíbrio o piloto deve aumentar o ângulo de ataque.

⑧ i) Isso quer dizer que ele não fixou um valor bastante grande do ângulo de ataque, então ele deve puxar o manche para trás.

ii) Ele deve empurrar o manche, porque o ângulo de ataque fixado por ele é muito grande.

⑦ i) O piloto deve recuar um pouco a manete

ii) A velocidade não se alterará, Diminuir o ângulo de ataque



9) ~ Equações do movimento fugoidal

$$\dot{x} = Ax + Bu$$

$$\begin{bmatrix} \Delta \hat{V} \\ \Delta \hat{H} \\ \gamma \end{bmatrix} = \underbrace{\begin{bmatrix} U_v & U_H & U_g \\ 0 & 0 & v_e \\ \gamma_v & \gamma_H & 0 \end{bmatrix}}_A \begin{bmatrix} \Delta \hat{V} \\ \Delta \hat{H} \\ \gamma \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} u_a & u_f \\ 0 & 0 \\ \gamma_a & \gamma_f \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \Delta a \\ \Delta f \end{bmatrix}$$

~ Resposta a uma perturbação externa $\Delta x = \Delta f = 0$

$$\dot{x} = Ax$$

~ Eq. caracter.

$$\det(\bar{A} - I\lambda) = 0$$

$$\lambda^3 + A_1 \lambda^2 + A_2 \lambda + A_3 = 0$$

sendo

$$A_1 = -(\eta_v - 2) \frac{g}{v_e E_e'} ; \quad A_3 = \frac{g^2}{v_e E_e'} p_H (\eta_v - 2 \eta_p)$$

$$A_2 = g \left[\left(\frac{2g}{v_e^2} - p_H \right) \left(1 - \frac{tg(\alpha_e - \alpha_f)}{E_e'} \right) + \frac{tg(\alpha_e + \alpha_f)}{E_e'} \left(\frac{\eta_v g}{v_e} - \eta_p p_H \right) \right]$$

~ Solução: uma raiz real e um par complexo

$$\lambda_1 \in \mathbb{R} \quad \text{e} \quad \lambda_2 = a \pm bi$$

$$x(t) = A e^{\lambda_1 t} + k e^{at} \sin(bt + \psi)$$

$$x(t) = A e^{\lambda_1 t} + e^{at} (B \cos bt + C \sin bt)$$

~ Relação:

$$k \sin \psi = B \rightarrow \psi = \arctg \frac{B}{C}, \quad k^2 = B^2 + C^2 \quad (IV)$$

$$k \cos \psi = C$$

~ Determinar as constantes:

$$x(t) = A e^{\lambda_1 t} + e^{at} (B \cos bt + C \sin bt) \quad (v)$$

$$\dot{x}(t) = A \lambda_1 e^{\lambda_1 t} + e^{at} (B' \cos bt + C' \sin bt)$$

$$\ddot{x}(t) = A \lambda_1^2 e^{\lambda_1 t} + e^{at} (B'' \cos bt + C'' \sin bt)$$

Nas quais:

$$B' = aB + bC$$

$$B'' = aB' + bC'$$

(VI)

$$C' = aC - bB$$

$$C'' = aC' - bB'$$

→ Para $x(t), \dot{x}(t), \ddot{x}(t)$ em $t=0$

$$\begin{bmatrix} x_0 \\ \dot{x}_0 \\ \ddot{x}_0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 1 & 0 \\ r_1 & a & b \\ r_1^2 & a^2 - b^2 & 2ab \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \\ C \end{bmatrix} \quad (VII)$$

$$A = x_0 \frac{(a^2 + b^2)}{d} - \dot{x}_0 \frac{2a}{d} + \ddot{x}_0 \frac{1}{d}$$

$$B = x_0 r_1 \frac{(r_1 - 2a)}{d} + \dot{x}_0 \frac{2a}{d} - \ddot{x}_0 \frac{1}{d}$$

$$C = x_0 r_1 \frac{(a^2 - b^2 - r_1 a)}{bd} + \dot{x}_0 \frac{(r_1^2 + b^2 - a^2)}{bd} + \ddot{x}_0 \frac{(a - r_1)}{bd}$$

$$d = (r_1 - a)^2 + b^2$$

→ Conhecendo-se $\hat{\Delta V}_0, \Delta H_0$ e $\Delta \gamma_0 = \gamma_0$, temos:

$$\begin{bmatrix} \hat{\Delta V}_0 \\ \Delta H_0 \\ \dot{\gamma}_0 \end{bmatrix} = \bar{A} \begin{bmatrix} \hat{\Delta V}_0 \\ \Delta H_0 \\ \gamma_0 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \ddot{\Delta V}_0 \\ \ddot{\Delta H}_0 \\ \ddot{\gamma}_0 \end{bmatrix} = \bar{A} \begin{bmatrix} \hat{\Delta V}_0 \\ \Delta H_0 \\ \gamma_0 \end{bmatrix} \quad (VIII)$$

1) $H_0 = 9 \text{ km}$ e $V_0 = 200 \text{ m/s}$, $(\hat{\Delta V}_0 = 0,01, \Delta H_0 = 0, \gamma_0 = 0)$

Temos:

$$\bar{A} = \begin{bmatrix} -5,887 \cdot 10^{-3} & 0 & -9,903 \cdot 10^{-2} \\ 0 & 0 & 200 \\ 9,776 \cdot 10^{-2} & -5,192 \cdot 10^{-6} & 0 \end{bmatrix}$$

eq. caract.

$$r^3 + 0,58 \cdot 10^{-2} r^2 + 0,596 \cdot 10^{-2} r + 0,695 \cdot 10^{-6} = 0$$

$$r_1 = -1,16 \cdot 10^{-4}$$

$$r_{2,3} = -2,35 \cdot 10^{-3} \pm 7,71 \cdot 10^{-2} i$$

→ As soluções:

$$\hat{\Delta V} = A_v e^{r_1 t} + K_v e^{at} \sin(bt + \psi_v)$$

$$\Delta H = A_H e^{r_1 t} + K_H e^{at} \sin(bt + \psi_H)$$

$$\gamma = A_\gamma e^{r_1 t} + K_\gamma e^{at} \sin(bt + \psi_\gamma)$$

ou

$$\hat{\Delta V} = A_v e^{r_1 t} + e^{at} (B_v \cos bt + C_v \sin bt)$$

$$\Delta H = A_H e^{r_1 t} + e^{at} (B_H \cos bt + C_H \sin bt)$$

$$\gamma = A_\gamma e^{r_1 t} + e^{at} (B_\gamma \cos bt + C_\gamma \sin bt)$$

X

3. a2. C. iniciais e VII

$$\begin{bmatrix} \dot{\Delta \hat{V}}_0 \\ \dot{\Delta \hat{H}}_0 \\ \dot{\hat{\gamma}}_0 \end{bmatrix} = \bar{A} \begin{bmatrix} \Delta \hat{V}_0 \\ \Delta \hat{H}_0 \\ \hat{\gamma}_0 \end{bmatrix} \quad \text{e} \quad \begin{bmatrix} \ddot{\Delta \hat{V}}_0 \\ \ddot{\Delta \hat{H}}_0 \\ \ddot{\hat{\gamma}}_0 \end{bmatrix} = \bar{A} \begin{bmatrix} \Delta \hat{V}_0 \\ \Delta \hat{H}_0 \\ \hat{\gamma}_0 \end{bmatrix}$$

$$\begin{array}{lll} \Delta \hat{V}_0 = 0,01 & \dot{\Delta \hat{V}}_0 = -5,88 \cdot 10^{-5} & \ddot{\Delta \hat{V}}_0 = -4,79 \cdot 10^{-5} \\ \Delta \hat{H}_0 = 0 & \dot{\Delta \hat{H}}_0 = 0 & \ddot{\Delta \hat{H}}_0 = 1,94 \cdot 10^{-1} \\ \Delta \hat{\gamma}_0 = 0 & \dot{\Delta \hat{\gamma}}_0 = 9,74 \cdot 10^{-4} & \ddot{\Delta \hat{\gamma}}_0 = -5,73 \cdot 10^{-6} \end{array} \quad \text{XI}$$

→ Usando XI em VII encontramos as des. no formato X, usando IV encontramos a solução no formato IX

$$\begin{array}{llll} A_V = 1,98 \cdot 10^{-3} & C_V = -9,8 \cdot 10^{-4} & B_H = -3,2 \cdot 10^{-1} & A_Y = -1,9 \cdot 10^{-4} \\ B_V = 8,01 \cdot 10^{-3} & A_H = 3,27 \cdot 10^{-1} & C_H = -3,06 \cdot 10^{-1} & B_Y = 1,9 \cdot 10^{-4} \\ C_Y = 1,2 \cdot 10^{-2} & \psi_V = -6 \cdot 10^{-2} \text{ rad} & \psi_H = -3,1 \text{ rad} & \psi_Y = 1,5 \text{ rad} \\ K_V = 8,0 \cdot 10^{-3} & \kappa_H = 3,2 \cdot 10^{-1} & \kappa_Y = 1,2 \cdot 10^{-2} & \end{array}$$

50) → Os coeficientes A_1, A_2 e A_3 são:

$$A_1 = -(m_V - 2) \frac{g \epsilon'_e}{V_e}$$

$$A_2 = g \left(\left(\frac{2g}{V_e^2} - \rho_H \right) (1 - \epsilon'_e \tan(\alpha_e + \alpha_F)) + \epsilon'_e \tan(\alpha_e + \alpha_F) \left(m_V \frac{g}{V_e^2} \cdot \frac{g}{V_e^2} - m_F \rho_H \right) \right)$$

$$A_3 = \frac{g^2 \epsilon'_e}{V_e} \rho_H (m_V - 2m_F)$$

→ Os seis diferentes numeradores são os seguintes:

$$P/G_{\nu\alpha}: N_0 = U_\alpha; \quad N_1 = U_\gamma \Gamma_\alpha; \quad N_2 = V_e [U_H \Gamma_\alpha - U_\alpha \Gamma_H]$$

$$G_{H\alpha}: N_0 = 0; \quad N_1 = V_e \Gamma_\alpha; \quad N_2 = V_e [\Gamma_V U_\alpha - \Gamma_\alpha U_V]$$

$$G_{\nu F}: N_0 = U_F; \quad N_1 = U_\gamma \Gamma_F; \quad N_2 = V_e [U_H \Gamma_F - U_F \Gamma_H]$$

$$G_{HF}: N_0 = 0; \quad N_1 = V_e \Gamma_F; \quad N_2 = V_e [\Gamma_V U_F - \Gamma_F U_V]$$

$$G_{\gamma\alpha}: N_0 = \Gamma_\alpha; \quad N_1 = \Gamma_V U_\alpha - \Gamma_\alpha U_V; \quad N_2 = 0$$

$$G_{\gamma F}: N_0 = \Gamma_F; \quad N_1 = \Gamma_V U_F - \Gamma_F U_V; \quad N_2 = 0$$