

I-1. $f_e(t) = f_0 + \frac{\delta b}{t_0} t$

I-2. $\frac{d\theta(t)}{dt} = 2\pi f_e(t) = 2\pi [f_0 + \frac{\delta b}{t_0} t]$

$\theta(t) = 2\pi [f_0 t + \frac{\delta b}{2 t_0} t^2] + k$

à $t=0$ $\theta(t) = A \Rightarrow A = A \cos k \Rightarrow k = 0$

$\theta(t) = A \cos 2\pi [f_0 t + \frac{\delta b}{2 t_0} t^2]$

I-3. $r(t) = a A \cos 2\pi [f_0(t-\tau) + \frac{\delta b}{2 t_0} (t-\tau)^2]$

a: atténuation ; τ : temps nécessaire à l'onde radioélectrique pour effectuer l'aller-retour entre l'émission et la réception.
 $\tau = \frac{2\beta}{c}$

A.N: $\tau = \frac{2 \times 300}{3 \times 10^8} = 20 \text{ nsec}$

I-4-1 $M(t) = Re A^2 \cos 2\pi [f_0 t + \frac{\delta b}{2 t_0} t^2] \cos 2\pi [f_0(t-\tau) + \frac{\delta b}{2 t_0} (t-\tau)^2]$
 $= b_0 A^2 [\cos 2\pi [2f_0 t - f_0 \tau + \frac{\delta b}{2 t_0} (2t^2 - 2t\tau + \tau^2)] + \cos 2\pi [2f_0 \tau - f_0 t + \frac{\delta b}{2 t_0} (2t^2 - 2t\tau + \tau^2)]]$

Fréquence du premier terme: $\frac{1}{2\pi} \left| \frac{d}{dt} [2f_0 t - f_0 \tau + \frac{\delta b}{2 t_0} (2t^2 - 2t\tau + \tau^2)] \right|$
 $= 2f_0 + \frac{\delta b}{t_0} (2t - \tau)$

Fréquence du deuxième terme: $\frac{1}{2\pi} \left| \frac{d}{dt} [2f_0 \tau - f_0 t + \frac{\delta b}{2 t_0} (2t^2 - 2t\tau + \tau^2)] \right|$
 $= \tau \frac{\delta b}{t_0}$

I-4-2 Fréquence du premier terme

Pour $t=0$: $2f_0 = 2f_0 = 8480 \text{ MHz}$

Pour $t=t_0$: $2f_0 + \frac{\delta b}{t_0} (2t_0 - \tau) \approx 8726 \text{ MHz}$

Fréquence du deuxième terme: $\tau \frac{\delta b}{t_0} = 25,45 \text{ kHz}$

$(f_b = \tau \frac{\delta b}{t_0} = \frac{2\delta b}{c} = \frac{2\delta b}{c t_0} \approx 1)$

La fréquence f_b est proportionnelle à l'écart de fréquence δb . Elle est une image de δ .

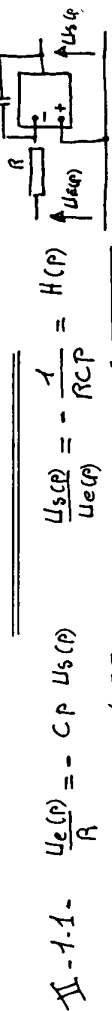
I-5. $(\frac{d\theta_e(t)}{dt}) = \frac{\delta b}{t_0} \Rightarrow f_b(t) = \tau \frac{d\theta_e(t)}{dt}$

I-6. $f_b(t) = \tau \frac{d\theta_e(t)}{dt} = a \tau \frac{dM(t)}{dt}$

$F_b(p) = a \tau P M(p)$

I-7. $t_0 = \frac{2\delta b}{c \delta f} \Rightarrow \frac{2\delta b}{c \delta f} = \text{cste} \Rightarrow t_0 = (\frac{2\delta b}{c \delta f}) \delta$

La mesure de l'atténuation s'effectue par la mesure de t_0 (les mesures de temps peuvent être effectuées avec une grande précision)



II-1-1. $U_s(p) = -C P U_e(p) \Rightarrow \frac{U_s(p)}{U_e(p)} = -\frac{1}{RCP} = H(p)$

II-1-2. $I(p) = -\frac{P}{R}$

II-1-3. $G(p) = -\frac{104}{P}$

II-2-1 $\left\{ \begin{aligned} \frac{V_e - V_A}{R_1} &= \frac{V_A}{R_2} + j\omega C V_A + j\omega (V_A - V_S) \\ j\omega C V_A &= -\frac{V_S}{R_3} \end{aligned} \right.$ loi des nœuds au point A.

loi des nœuds au point B.

$\frac{V_e}{R_1} = V_A [\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + 2j\omega C] - j\omega C V_S = -V_S [j\omega C + \frac{1}{R_3} (\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + 2j\omega C)]$

$\frac{V_S}{V_e} = -\frac{\frac{1}{R_3}}{j\omega C + \frac{1}{R_3} (\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + 2j\omega C)} = -\frac{\frac{R_3}{2R_1}}{1 + j\frac{R_3 C}{2} \omega + \frac{1}{2j\omega C} (\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2})}$

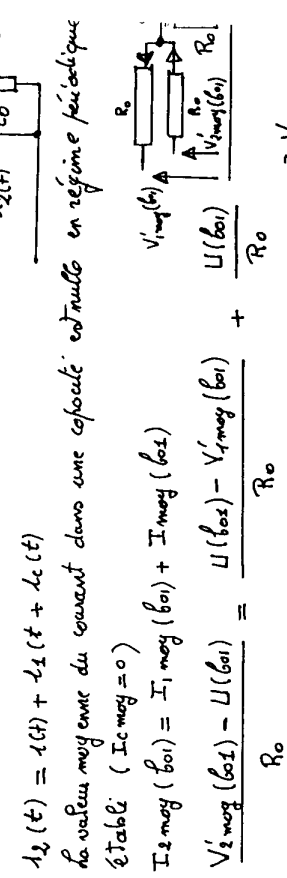
avec $\left\{ \begin{aligned} A_0 &= \frac{-R_3}{2R_1} \\ \frac{Q_0}{\omega_0} &= \frac{R_3 C}{2} \\ Q_0 \omega_0 &= \frac{1}{2C} (\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}) \end{aligned} \right.$

1 on multiplie par $\omega_0 = \frac{1}{4} (\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}) \Rightarrow \omega_0 = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{R_1 R_2}{R_1 R_2 + R_2 R_1 + R_1 R_2}}$
 Pour dériver $\omega_0^2 = \frac{1}{R_1 R_2} (\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}) \Rightarrow \omega_0 = \frac{1}{C} \sqrt{\frac{R_1 R_2}{R_1 R_2 + R_2 R_1 + R_1 R_2}}$

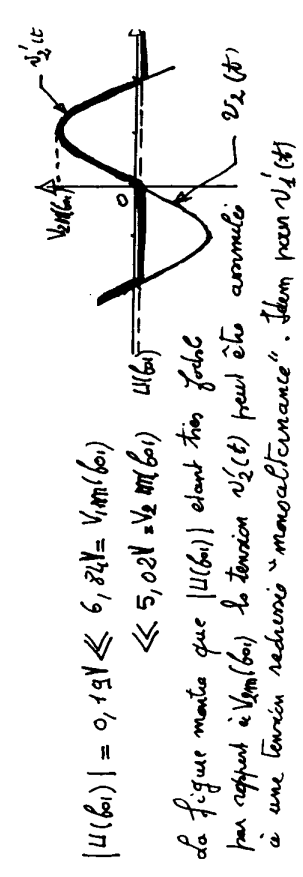
II-2-2. $A_{\omega 1} = -0,684 \quad Q_{\omega 1} = 4,420 \quad \omega_{01} = 165000 \text{ rad/sec} \quad f_{01} = 26,25 \text{ kHz}$
 $A_{\omega 2} = -1,00 \quad Q_{\omega 2} = 6,39 \quad \omega_{02} = 144000 \text{ rad/sec} \quad f_{02} = 22,95 \text{ kHz}$

II-2-3. $V_{1m}(f_{01}) = \frac{|A_{\omega 1}| V_m}{1} = 6,84 \text{ Volts}$
 $V_{2m}(f_{02}) = \frac{|A_{\omega 2}| V_m}{\sqrt{1 + Q_{\omega 2}^2 (\frac{\omega_{01} - \omega_{02}}{\omega_{01}})^2}} = 5,08 \text{ V}$
 $V_{1m}(f_{02}) = \frac{|A_{\omega 1}| V_m}{\sqrt{1 + Q_{\omega 1}^2 (\frac{\omega_{02} - \omega_{01}}{\omega_{01}})^2}} = 4,40 \text{ V}$

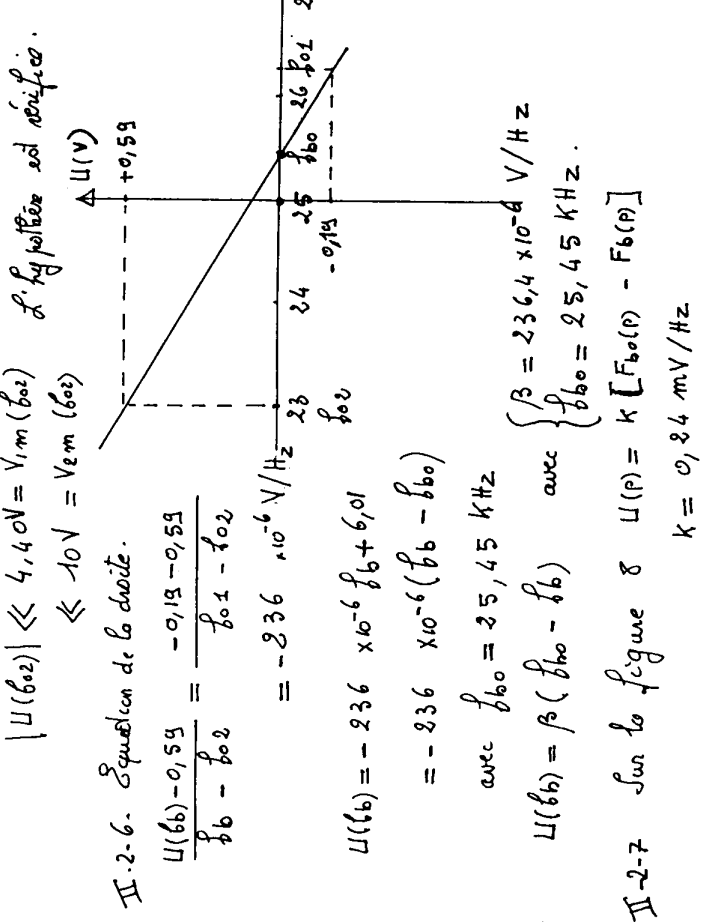
II-2-4. $V_{2m}(f_{02}) = \frac{1}{|A_{\omega 2}|} V_m = 10 \text{ V}$
 $V_{1moy}(f_{01}) = -\frac{V_{1m}(f_{01})}{\pi} = -2,18 \text{ V}$
 $V_{2moy}(f_{01}) = \frac{V_{2m}(f_{01})}{\pi} = +1,60 \text{ V}$

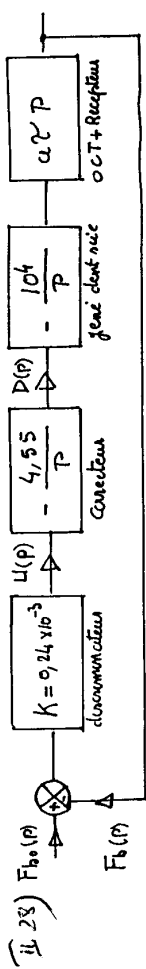


$3 U(f_{01}) = V_{1moy}(f_{01}) + V_{2moy}(f_{01}) = 1,6 - 2,18 = -0,58 \text{ V}$
 $U(f_{01}) = -0,19 \text{ V}$



II-2-5. $V_{2moy}(f_{02}) = -\frac{v_{1m}(f_{02})}{\pi} = -1,40 \text{ Volt}$
 $V_{1moy}(f_{02}) = \frac{V_{2m}(f_{02})}{\pi} = 3,18 \text{ Volts}$
 $U(f_{02}) = \frac{V_{2moy}(f_{02}) + V_{1moy}(f_{02})}{3} = 0,59 \text{ Volt}$





transmission de la chaîne directe $0,24 \times 10^{-3} \times 4,55 \times 10^4 \times 30 \times 10^6 \times 2 \times 10^{-6} = P$
 $\Rightarrow k_0 = 655 \text{ rad/s}$

III-1-1- $\dots \dots \dots P(1 + \gamma_0 P) - \mathcal{G}(P)$

$\mathcal{G}(P) = F_{b0}(P) - F_b(P) = F_{b0}(P) - T(P) \mathcal{G}(P)$

$\frac{\mathcal{G}(P)}{F_{b0}(P)} = \frac{1}{1 + T(P)} = \frac{1}{1 + \frac{k_0 P}{P(1 + \gamma_0 P)}} = \frac{P(1 + \gamma_0 P)}{k_0 P + P + \gamma_0 P^2}$

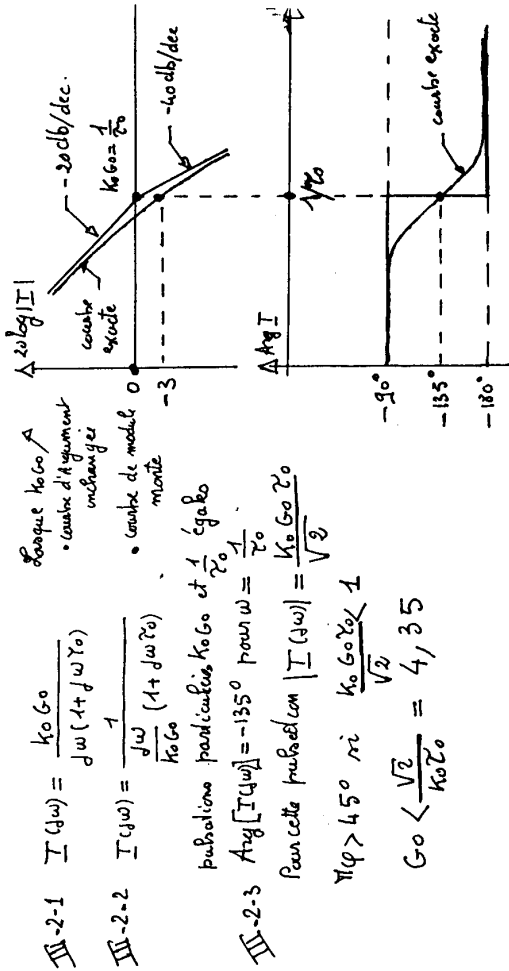
III-1-2- $\mathcal{G}(P) [k_0 P + P + \gamma_0 P^2] = F_{b0}(P) [P(1 + \gamma_0 P)]$

Sachant que toute multiplication par P correspond au pas de la fonction de transfert en dérivation par rapport au temps.
 $k_0 P \frac{d}{dt} + P \frac{d^2}{dt^2} + \gamma_0 \frac{d^3}{dt^3} = \frac{d}{dt} [F_{b0}(P) P(1 + \gamma_0 P)]$

III-1-3- $b_{60} = \text{cte}$, la limite \mathcal{G}_0 de $\mathcal{G}(P)$, lorsque t tend vers l'infini, correspond au régime permanent donné par la relation particulière de l'équation différentielle.
 ici $b_{60} = \text{cte}$, $\frac{d^2 b_{60}}{dt^2} = 0$, le second membre est nul.

la relation particulière \mathcal{G}_0 est donc nulle.
 l'erreur statique est nulle et $b_6 = b_{60}$
 lorsque l'amplitude \mathcal{G} reste constante le coefficient $(\frac{2Sb}{Cb6})$ de l'équation $t_0 = (\frac{2Sb}{Cb6}) \mathcal{G}$ reste constant et égal à $\frac{2Sb}{Cb6}$ quelle que soit la valeur de l'amplitude.

Il n'y a donc pas d'erreur sur la mesure de l'amplitude.
 L'élément responsable de ce résultat est le correcteur (on pourrait aussi dire que c'est le générateur de dent de saie). C'est en fait la combinaison des deux.



III-2-1 $I(jw) = \frac{k_0 G_0}{jw(1 + jw\tau_0)}$
 III-2-2 $I(jw) = \frac{1}{\frac{jw}{k_0 G_0} (1 + jw\tau_0)}$
 particularités $k_0 G_0$ et $\frac{1}{\tau_0}$ égaux
 III-2-3 $\text{Arg}[I(jw)] = -135^\circ$ pour $w = \frac{1}{\tau_0}$
 Pour cette particularité $|I(jw)| = \frac{k_0 G_0 \tau_0}{\sqrt{2}}$
 $\Rightarrow \tau_0 > 45^\circ$ si $\frac{k_0 G_0 \tau_0}{\sqrt{2}} < 1$
 $G_0 < \frac{\sqrt{2}}{k_0 \tau_0} = 4,35$

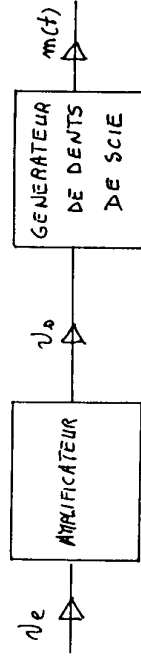
Sachant que k_0 augmente avec l'erreur δ , ...
 G_0 doit diminuer pour satisfaire l'équation $G_0 = \frac{\sqrt{2}}{k_0 \tau_0}$ qui assure au système une marge de phase de 45° .
 Soient respectivement v_0 et v_e les tensions de sortie et d'entrée de l'amplificateur. G_0 correspond à la pente, autour du point de repos \mathcal{G}_0 de caractéristique $v_0 = f(v_e)$ de l'amplificateur. Si l'amplificateur est non linéaire cette pente (G_0) est susceptible de varier en fonction de la position du point de repos \mathcal{G}_0 .

Pour plus de précision (Mais cela n'est pas demandé au candidat)

Le constructeur utilise un amplificateur à caractéristique exponentielle.

$$v_s = V_0 e^{\frac{v_e}{V_T}} \quad (V_0 \text{ et } V_T \text{ sont des tensions constantes})$$

Cet amplificateur est placé devant le générateur de dents de scie

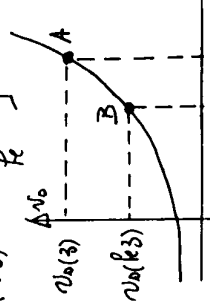


Lorsque l'altitude reste constante et égale à z , $m(t)$ est une rampe et les tensions v_e et v_s sont constantes (near les tensions $v_0(z)$ et $v_0(z_0)$)

Supposons que l'altitude soit multipliée par k ($z \rightarrow kz$). A partir de la relation $f_b = \frac{2Sb}{c \cdot t_0}$ et sachant que la boucle maintient la fréquence f_0 constante

a) égale à f_0 , nous concluons que la durée t_0 est aussi multipliée par k et que la pente $\frac{Sb}{t_0}$ de la fréquence $f_e(t)$ est divisée par k . La pente de $m(t)$ est donc aussi divisée par k ce qui nous permet de conclure que la tension v_s est aussi divisée par k : $[v_0(kz) = \frac{v_0(z)}{k}]$

Sont $v_0(z)$ et $G_0(kz)$ les valeurs du coefficient d'amplification correspondant respectivement aux altitudes z et kz (points A et B sur la courbe)



point A : $G_0(z) = \frac{dv_s}{dv_e} = \frac{V_0}{V_T} e^{\frac{v_e(z)}{V_T}} = \frac{v_0(z)}{V_T}$

$G_0(kz)$ est la pente de la caractéristique autour du point B.

$$G_0(kz) = \frac{dv_s}{dv_e} = \frac{V_0}{V_T} e^{\frac{v_e(kz)}{V_T}} = \frac{v_0(kz)}{V_T}$$

Sachant que $v_0(kz) = \frac{v_0(z)}{k}$, on écrit $G_0(kz) = \frac{G_0(z)}{k}$

L'équation $k_0 = b_3$ entraîne $k_0(kz) = k k_0(z)$

et $k_0(kz) G_0(kz) \tau_0 = k k_0(z) \frac{G_0(z)}{k} \tau_0 = k_0(z) G_0(z) \tau_0$

L'égalité $k_0 G_0 \tau_0 = \sqrt{E}$ est vérifiée quelle que soit l'altitude z et la marge de phase reste égale à 45° .