

Vediamo ora l'effetto, nella analisi a piccolo segnale, della capacità di giunzione C , che dipende dalla tensione totale alle giunzioni v_D tramite

$$C = \frac{C_{j0}}{\sqrt{1 - v_D/\phi}}$$

C è definita come capacità incrementale $C = \frac{dQ}{dv_D}$ dove Q è la carica presente alle giunzioni, e quindi la corrente totale è

$$i_D = \frac{dQ}{dt} = \frac{dQ}{dv_D} \cdot \frac{dv_D}{dt} = C \cdot \frac{dv_D}{dt}$$

Questa relazione va usata, con tensione e corrente a ω_L , per la analisi a piccolo segnale. Supponiamo quindi aver già eseguito questa analisi, e di conoscere la tensione $v_{DL}(t) = V_{DL} \cos \omega_L t$ ai capi del diodo.

Il circuito a piccolo segnale si ottiene considerando $v_D = v_{DL} + v$ essendo v , tensione di segnale (a ω_R e ω_I) molto più piccolo di v_{DL} .

La corrente totale sul diodo è

$$\begin{aligned} i_D(t) &= C[v_{DL} + v] \cdot \frac{d(v_{DL} + v)}{dt} = \\ &= \left[C[v_{DL}] + \frac{dC}{dv} \bigg|_{V=v_{DL}} \cdot v \right] \frac{d(v_{DL} + v)}{dt} \end{aligned}$$

avendo sviluppato lo sviluppo di Taylor. Indicando con $C(t) = C[V_{OL}(t)]$ (18)
 si ha, a meno di termini di ordine 2

$$i_D(t) = C(t) \cdot \frac{dV_{OL}}{dt} + C(t) \cdot \frac{dv}{dt} + \left. \frac{dC}{dV} \right|_{V=V_{OL}} \cdot V(t) \cdot \frac{dV_{OL}}{dt}$$

Il primo termine è la corrente a ω_L , che è nota dalla analisi a grande
 segnale. La corrente a piccolo segnale è allora

$$i(t) = C(t) \frac{dv}{dt} + \left. \frac{dC}{dV} \right|_{V=V_{OL}} \frac{dV_{OL}}{dt} V(t) =$$

$$= C(t) \frac{dv}{dt} + \frac{dC}{dt} \cdot V(t) = C(t) \frac{dv}{dt} + C^{(1)}(t) V$$

~~non~~ per la regola della ~~fun~~ derivata di una funzione composta, ed
 avendo $C^{(1)}(t) = \frac{dC(t)}{dt}$

La relazione $V-i$ è quindi di tipo dispersivo (contiene $\frac{dv}{dt}$) e
 ovviamente tempo-variante.

Conviene rappresentare i segnali reali V_{OR}, V_{OE} nella forma

~~$$V_{OL} \cos \omega_L t$$~~

$$V_{OR}(t) = \frac{1}{2} V_{OR} e^{i\omega_R t} + c.c.$$

dove ora V_{OR} è complesso (e c.c. indica ~~la somma del~~ il
 coniugato del primo termine)

$C(t)$, $C^{(1)}(t)$ possono essere espresse in serie di Fourier

$$C(t) = C_0 + C_1 \cos \omega_L t = C_0 + C_c \left(e^{i\omega_L t} + e^{-i\omega_L t} \right)$$

con $C_c = \frac{1}{2} C_1$ sarà la capacità di convergenza.

Invece

$$C^{(1)}(t) = \left. \frac{dC}{dV} \right|_{V=V_{DL} \cos \omega_L t} \cdot (-\omega_L V_{DL} \sin \omega_L t)$$

è una serie di Fourier di soli seni, di cui interessa il solo termine di ordine 1, che vale ($\tau = \omega_L t$)

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left. \frac{dC}{dV} \right|_{V=V_{DL} \cos \tau} \cdot (-\omega_L V_{DL} \sin \tau) \cdot \sin \tau \, d\tau$$

~~e integrando per parti~~

$$= \frac{\omega_L}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left. \frac{dC}{dV} \right|_{V=V_{DL} \cos \tau} \sin \tau \cdot d(V_{DL} \cos \tau)$$

e integrando per parti (agli estremi di integrazione ~~sen~~ $\tau = 0$)

$$= - \frac{\omega_L}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} C[V_{DL} \cos \tau] \cos \tau \, d\tau = -\omega_L C_1$$

e quindi $C^{(1)}(t) = -\omega_L C_1 \sin \omega_L t = +i\omega_L C_c \left(e^{i\omega_L t} - e^{-i\omega_L t} \right)$

In definitiva, con $v = v_{DR} + v_{DI}$

(20)

$$i(t) = \left[C_0 + C_c (e^{i\omega_L t} + e^{-i\omega_L t}) \right] \cdot \left[i \frac{\omega_R}{2} V_{DR} e^{i\omega_R t} + i \frac{\omega_L}{2} V_{DI} e^{i\omega_I t} + c.c. \right] \\ + \left[+i\omega_L C_c (e^{i\omega_L t} - e^{-i\omega_L t}) \right] \cdot \left[\frac{1}{2} V_{DR} e^{i\omega_R t} + \frac{1}{2} V_{DI} e^{i\omega_I t} + c.c. \right]$$

~~Esprimo~~ Eliminando i termini a frequenze diverse da ω_R, ω_I resta allora

$$i(t) = i \frac{\omega_R}{2} V_{DR} C_0 e^{i\omega_R t} + i \frac{\omega_L}{2} V_{DI} C_0 e^{i\omega_I t} + i \frac{\omega_L}{2} V_{DI} C_c e^{i\omega_R t} \\ + i \frac{\omega_R}{2} V_{DR} C_c e^{i\omega_L t} + \frac{1}{2} V_{DI} i\omega_L C_c e^{i\omega_R t} - \frac{1}{2} V_{DR} i\omega_L C_c e^{i\omega_I t} + c.c. \\ = \left(i \frac{\omega_R}{2} C_0 V_{DR} + i \frac{\omega_R}{2} C_c V_{DI} \right) e^{i\omega_R t} + \\ \left(i \frac{\omega_I}{2} C_0 V_{DI} + i \frac{\omega_I}{2} C_c V_{DR} \right) e^{i\omega_I t} + c.c.$$

~~Le relazioni~~ Separando i due contributi di corrente si trova allora

$$I_{DR} = i\omega_R C_0 V_{DR} + i\omega_R C_c V_{DI}$$

$$I_{DI} = i\omega_R C_0 V_{DR} + i\omega_R C_c V_{DI}$$

In termini forzati si trova una corrente (a frequenza ω_R e ω_I)

19
21

$$i\omega_R C_0 V_{DR} \cos \omega_R t + i\omega_I C_1 \frac{1}{2} V_{DI} \cos \omega_R t +$$

$$i\omega_I C_0 V_{DI} \cos \omega_I t + i\omega_R C_1 \frac{1}{2} V_{DR} \cos \omega_I t$$

La matrice Y del diodo diventa quindi ~~includendo~~

$$\begin{pmatrix} g_0 + i\omega_R C_0 & -g_c - i\omega_R C_c \\ -g_c - i\omega_I C_c & g_0 + i\omega_I C_0 \end{pmatrix}$$

~~da~~ (con la stessa convenzione di avere la porta 1 a ω_R), con $C_c = \frac{1}{2} C_1$ ~~la~~ capacità di conversione.

La rete Y ~~non~~ non è più reciproca, ~~e quindi potrebbe non essere~~ ~~possibile ottenere il doppio adattamento coniugato~~ e quindi il doppio adattamento coniugato ~~si~~ conduce a due equazioni in due incognite. Ricordando ~~la~~ ~~relazione~~ tra Y_{in} e Y_L e tra Y_{out} e Y_S si ha

$$Y_S = \left(\frac{\Delta_Y + Y_{11} Y_L}{Y_{22} + Y_L} \right)^* ; Y_L^* = \frac{\Delta_Y + Y_{22} Y_S}{Y_{11} + Y_S} \quad \text{con } \Delta_Y = \det \begin{bmatrix} Y_{11} & Y_{12} \\ Y_{21} & Y_{22} \end{bmatrix}$$

sostituendo Y_L^* in Y_S ed eliminando il denominatore si trova

$$Y_S = \frac{\Delta_Y^* (Y_{11} + Y_S) + Y_{11}^* (\Delta_Y + Y_{22} Y_S)}{Y_{22}^* (Y_{11} + Y_S) + (\Delta_Y + Y_{22} Y_S)}$$

da cui segue l'equazione di secondo grado in Y_S

20
22

$$(Y_{22} + Y_{22}^*) Y_S^2 + (Y_{22}^* Y_{11} - Y_{22} Y_{11}^* + \Delta Y - \Delta Y^*) Y_S - (Y_{11}^* \Delta Y + Y_{11} \Delta Y^*) = 0$$

ovvero

$$\operatorname{Re}(Y_{22}) Y_S^* + i \operatorname{Im}(Y_{22}^* Y_{11} + \Delta Y) Y_S - \operatorname{Re}(Y_{11}^* \Delta Y) = 0$$

Questa equazione ha due radici con somma immaginaria pura e prodotto reale. Le parti reali delle due radici sono quindi necessariamente opposte e solo quella a parte reale ^{positiva} ~~negativa~~ ~~ha~~ va conservata.

Le due parti immaginarie devono invece essere uguali. Pertanto nella formula risolutiva va conservato solo il termine con + davanti alla $\sqrt{\quad}$.

Una volta calcolata Y_S si ricava anche Y_L e si può valutare la perdita di inserzione dalla espressione di G_T , in cui $Z_{IN} = Z_S^*$

$$I_L = \left[\frac{G_L}{|\Delta Y + Y_{11} Y_L|^2} \cdot |Y_{21}|^2 \frac{1}{R_S} \right]^{-1}$$

$$\begin{aligned}
T &:= 300 & k_B &:= \frac{1.37 \cdot 10^{(-23)}}{1.602 \cdot 10^{(-19)}} & k_B \cdot T &= 0.026 & V_{DL} &:= 0.2, 0.22 \dots 0.5 \\
\text{Diode data} & \eta &:= 1.12 & \alpha &:= \frac{1}{k_B \cdot T \cdot \eta} & I_S &:= (10)^{(-9)} \cdot 22 & R_s &:= 8
\end{aligned}$$

$$\text{LO oscillator power} \quad P_{Lx} := 1 \quad \text{mW} \quad \text{Resulting LO diode voltage} \quad V_{DLx} := 0.4$$

$$\text{Conversion conductance} \quad g_0(V_{DL}) := \alpha \cdot I_S \cdot 10^{\alpha \cdot V_{DL}} \quad g_0(V_{DLx}) = 0.092$$

$$g_c(V_{DL}) := \alpha \cdot I_S \cdot 11^{\alpha \cdot V_{DL}} \quad g_c(V_{DLx}) = 0.088$$

$$\text{Optimal ideal impedance} \quad Z_o(V_{DL}) := (g_0(V_{DL})^2 - g_c(V_{DL})^2)^{(-0.5)} \quad Z_o(V_{DLx}) = 40.626$$

$$\text{Minimum ideal conversion loss} \quad IL_i(V_{DL}) := 10 \cdot \log \left[\left[2 \cdot \left(\frac{g_0(V_{DL})}{g_c(V_{DL})} \right)^2 + \left[2 \cdot \left(\frac{g_0(V_{DL})}{g_c(V_{DL})} \right) \cdot \sqrt{\left(\frac{g_0(V_{DL})}{g_c(V_{DL})} \right)^2 - 1} - 1 \right] \right] \right]$$

$$Y(V_{DL}) := \begin{pmatrix} g_0(V_{DL}) & -g_c(V_{DL}) \\ -g_c(V_{DL}) & g_0(V_{DL}) \end{pmatrix} \quad Z_R(V_{DL}) := Y(V_{DL})^{(-1)} + \begin{pmatrix} R_s & 0 \\ 0 & R_s \end{pmatrix}$$

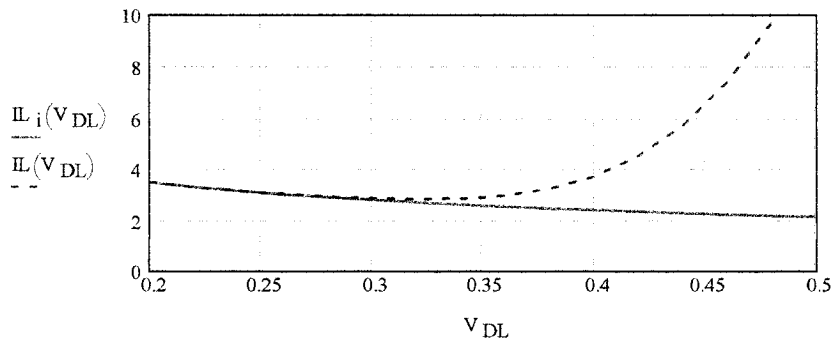
$$\text{Real admittance matrix} \quad Y_R(V_{DL}) := Z_R(V_{DL})^{(-1)}$$

$$g_{0R}(V_{DL}) := Y_R(V_{DL})_{1,1} \quad g_{0R}(V_{DLx}) = 0.039$$

$$\text{Optimal impedance} \quad g_{cR}(V_{DL}) := (-Y_R(V_{DL}))_{2,1} \quad g_{cR}(V_{DLx}) = 0.035$$

$$Z_{oR}(V_{DL}) := (g_{0R}(V_{DL})^2 - g_{cR}(V_{DL})^2)^{(-0.5)} \quad Z_{oR}(V_{DLx}) = 64.334$$

$$\text{Minimum conversion loss} \quad IL(V_{DL}) := 10 \cdot \log \left[\left[2 \cdot \left(\frac{g_{0R}(V_{DL})}{g_{cR}(V_{DL})} \right)^2 + \left[2 \cdot \left(\frac{g_{0R}(V_{DL})}{g_{cR}(V_{DL})} \right) \cdot \sqrt{\left(\frac{g_{0R}(V_{DL})}{g_{cR}(V_{DL})} \right)^2 - 1} - 1 \right] \right] \right]$$



$$T := 300 \quad k_B := \frac{1.37 \cdot 10^{(-23)}}{1.602 \cdot 10^{-19}} \quad k_B \cdot T = 0.026 \quad V_{DL} := 0.2, 0.22 \dots 0.5$$

Diode data

$$\eta := 1.12 \quad \alpha := \frac{1}{k_B \cdot T \cdot \eta} \quad I_S := (10)^{(-9)} \cdot 22 \quad R_s := 8$$

$$C_{jo} := 0.5 \cdot 10^{(-12)} \quad \phi := 0.6$$

LO oscillator power $P_{Lx} := 1$ mW Resulting LO diode voltage $V_{DLx} := 0.4$

Conversion conductance $g_0(V_{DL}) := \alpha \cdot I_S \cdot I_0(\alpha \cdot V_{DL}) \quad g_0(V_{DLx}) = 0.092$

$$g_c(V_{DL}) := \alpha \cdot I_S \cdot I_1(\alpha \cdot V_{DL}) \quad g_c(V_{DLx}) = 0.088$$

$$\omega_R := 2 \cdot \pi \cdot 10 \cdot 10^9 \quad \omega_L := 2 \cdot \pi \cdot 9 \cdot 10^9 \quad \omega_I := \omega_R - \omega_L \quad \frac{1}{\omega_R \cdot C_{jo}} = 31.831$$

Conversion capacitance $C_0(V_{DL}) := \frac{C_{jo} \cdot \sqrt{\phi}}{2 \cdot \pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{1}{\sqrt{\phi - V_{DL} \cdot \cos(t)}} dt \quad C_0(V_{DLx}) = 5.565 \cdot 10^{-13}$

$$C_c(V_{DL}) := \frac{C_{jo} \cdot \sqrt{\phi}}{2 \cdot \pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{\cos(t)}{\sqrt{\phi - V_{DL} \cdot \cos(t)}} dt \quad C_c(V_{DLx}) = 1.084 \cdot 10^{-13}$$

$$Y(V) := \begin{pmatrix} g_0(V) + j \cdot \omega_R \cdot C_0(V) & -g_c(V) - j \cdot \omega_R \cdot C_c(V) \\ -g_c(V) - j \cdot \omega_I \cdot C_c(V) & g_0(V) + j \cdot \omega_I \cdot C_0(V) \end{pmatrix}$$

$$Z_R(V_{DL}) := Y(V_{DL})^{(-1)} + \begin{pmatrix} R_s & 0 \\ 0 & R_s \end{pmatrix}$$

Actual admittance matrix $Y_R(V_{DL}) := Z_R(V_{DL})^{(-1)}$

$$Y_R(V_{DLx}) = \begin{pmatrix} 0.041 + 0.015i & -0.035 + 4.071 \cdot 10^{-3}i \\ -0.034 + 6.431 \cdot 10^{-3}i & 0.039 + 2.941 \cdot 10^{-3}i \end{pmatrix}$$

$$a(V_{DL}) := \operatorname{Re}(Y_R(V_{DL})_{1,1})$$

$$c(V_{DL}) := -\operatorname{Re}\left(\overline{Y_R(V_{DL})_{0,0}} \cdot |Y_R(V_{DL})|\right)$$

$$b(V_{DL}) := \operatorname{Im}\left(\overline{Y_R(V_{DL})_{1,1}} \cdot Y_R(V_{DL})_{0,0} + |Y_R(V_{DL})|\right) \cdot j$$

Optimal source
impedance

$$Y_S(V_{DL}) := \left(\frac{-b(V_{DL}) + \sqrt{b(V_{DL})^2 - 4 \cdot a(V_{DL}) \cdot c(V_{DL})}}{2 \cdot a(V_{DL})} \right)$$

$$Z_S(V_{DL}) := \frac{1}{Y_S(V_{DL})}$$

$$Z_S(V_{DLx}) = 25.289 + 23.357i$$

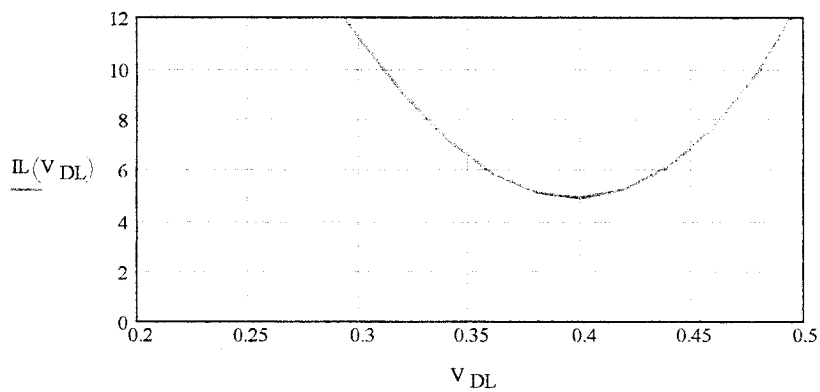
$$Y_L(V_{DL}) := \left(\frac{|Y_R(V_{DL})| + Y_R(V_{DL})_{1,1} \cdot Y_S(V_{DL})}{Y_R(V_{DL})_{0,0} + Y_S(V_{DL})} \right)$$

$$Z_L(V_{DL}) := \frac{1}{Y_L(V_{DL})}$$

$$Z_L(V_{DLx}) = 43.912 + 15.988i$$

Optimal
insertion loss

$$IL(V_{DL}) := -10 \cdot \log \left[\frac{1}{\operatorname{Re}(Z_S(V_{DL}))} \cdot \left(|Y_R(V_{DL})_{1,0}| \right)^2 \cdot \frac{\operatorname{Re}(Y_L(V_{DL}))}{\left(|Y_R(V_{DL})| + Y_R(V_{DL})_{0,0} \cdot Y_L(V_{DL}) \right)^2} \right]$$



$i := 1, 2 \dots 16$

$$V_i := 0.2 + (i - 1) \cdot 0.02$$

Resistive mixer, no R_s

$$R0_i := \text{READ}(\text{res0})$$

Resistive mixer

$$R_i := \text{READ}(\text{res})$$

Capacitive mixer, 1 GHz

$$C0_i := \text{READ}(\text{cap0})$$

Capacitive mixer, 10 GHz

$$C_i := \text{READ}(\text{cap})$$

