

# Cours 6

BJT: Haute Frequence

# Recapitulons

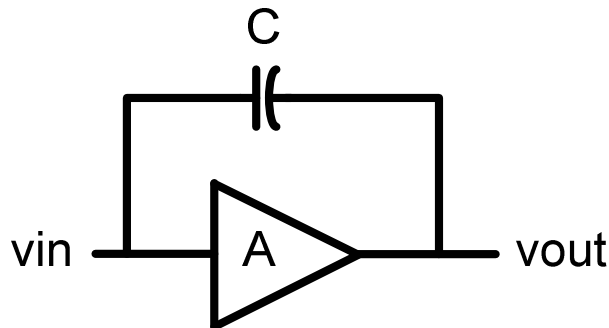
- On a parle de silicium
- Doper le silicium pour conductivite (N et P)
- N et P ensemble: diode
- 2 diodes (dos a dos): BJT
  - Analyse DC
  - Analyse petit signal
  - Analyse basse-frequence

# Haute vitesse

- Le dernier element, c'est l'analyse haute frequence.
- Avant de commencer l'analyse, on va parler du theoreme de Miller
- Phenomene important a haute vitesse

# Theoreme de Miller

- Sous certaines conditions, ce circuit fonctionne comme un integrateur:

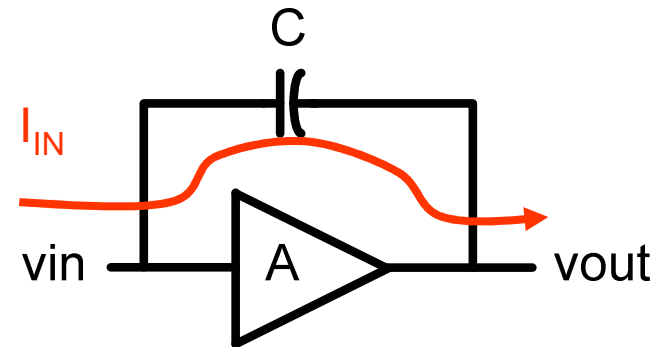


- Ce circuit a aussi une autre caractéristique importante
  - Allons voir ce que c'est...

# Theoreme de Miller

- Le courant qui entre va passer par le condensateur:

$$I_{IN} = sC(V_{IN} - V_{OUT})$$



- Sachant que  $V_{OUT} = AV_{IN}$ , on pourrait écrire:

$$I_{IN} = sC(V_{IN} - \underline{AV_{IN}})$$

- Et on peut finalement isoler  $V_{IN}/I_{IN}$ :

$$I_{IN} = V_{IN}sC(1 - A) \quad \Rightarrow \quad \frac{V_{IN}}{I_{IN}} = \frac{1}{s[C(1 - A)]}$$

# Theoreme de Miller

- Une source a l'entrée voit une impedance:

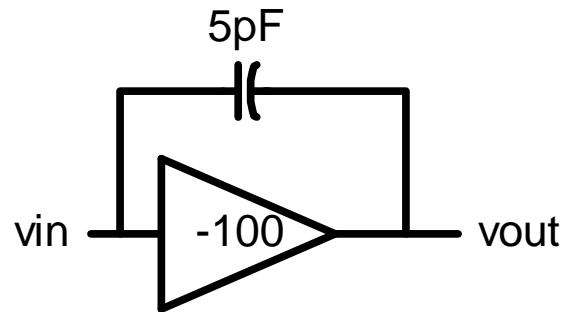
$$Z_{IN} = \frac{V_{IN}}{I_{IN}} = \frac{1}{s[C(1-A)]}$$

- Impedance de  $1/sK$ ... ca sonne familier!
  - C'est l'impedance d'un condensateur de valeur K
- A la place de voir C, l'entree "voit" un condensateur de  $C(1-A)$ 
  - $(1-A)$  fois plus gros que la vraie valeur de C

Une capacite connectee aux bornes d'un ampli devient "plus grosse"

# Theoreme de Miller

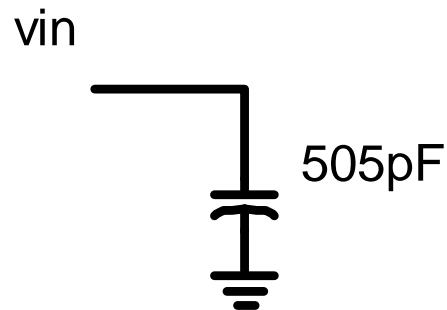
- Pensez a un circuit comme ceci:



$$A=-100$$

$$C=5pF$$

- La source a l'entrée verrait ceci:

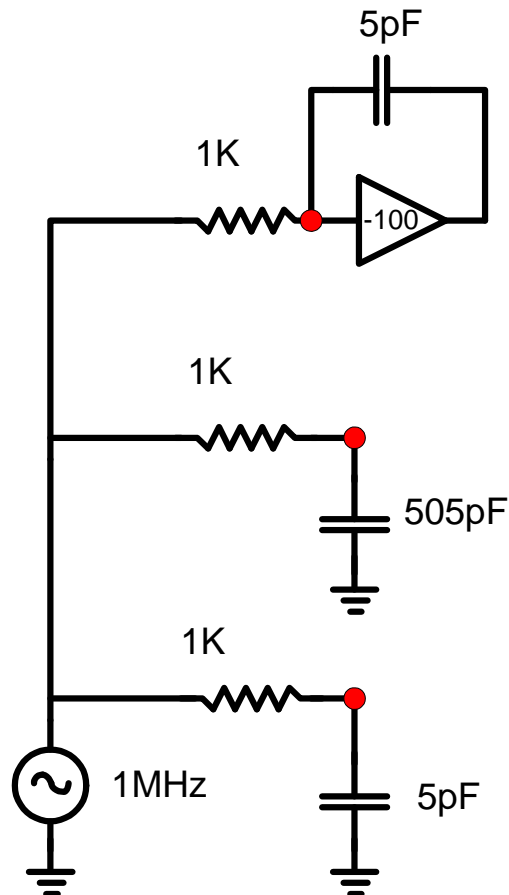


$$K=(1-A)C=505pF$$

Voyons-en la preuve...

# Theoreme de Miller

- Pour tester la theorie, on a fait le test suivant:



Frequence de coupure

$$f_{-3dB} = \frac{1}{2\pi RC}$$

5pF

31.8MHz

505pF

315KHz

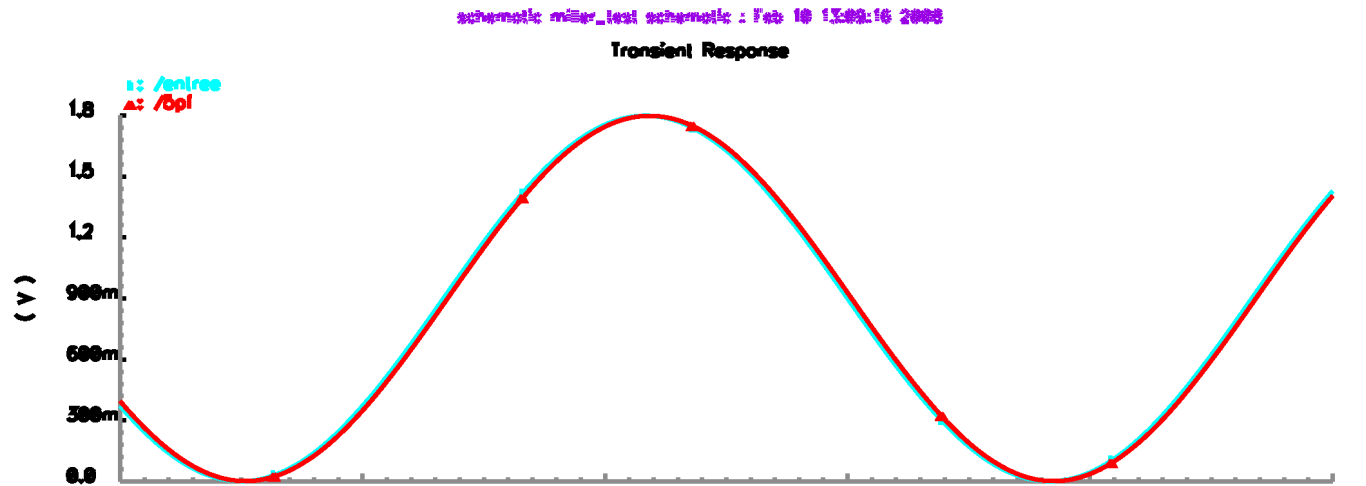
Si theorie est bonne:

- 1) 505pF et Miller devraient etre pareilles
- 2) Les 2 devraient ATTENUER le signal
- 3) 5pF ne devrait pas attenuer le signal

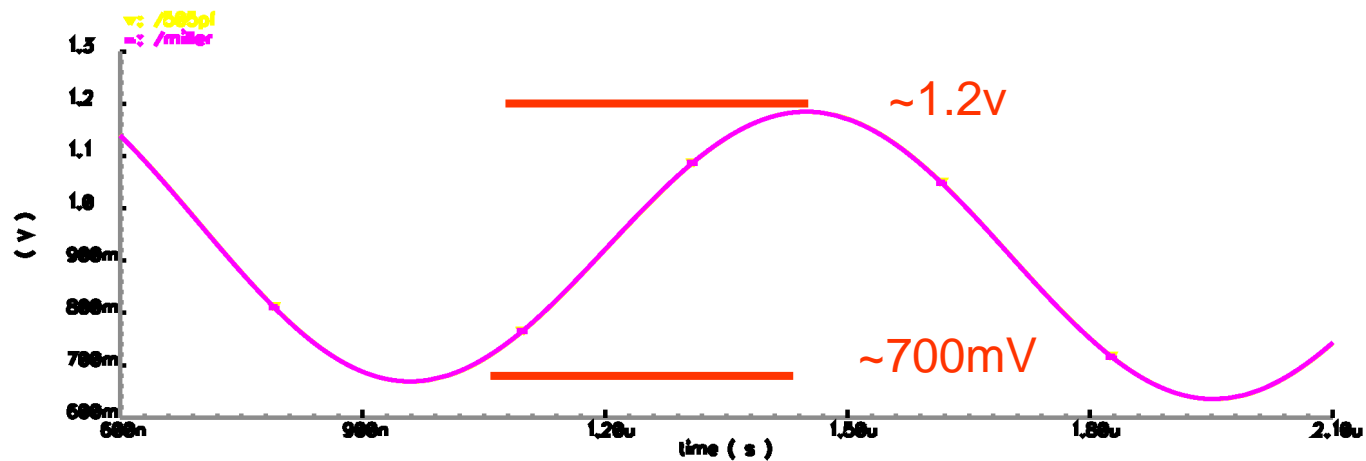


# Theoreme de Miller

Entrée  
et  
5pF



505pF  
et  
Miller

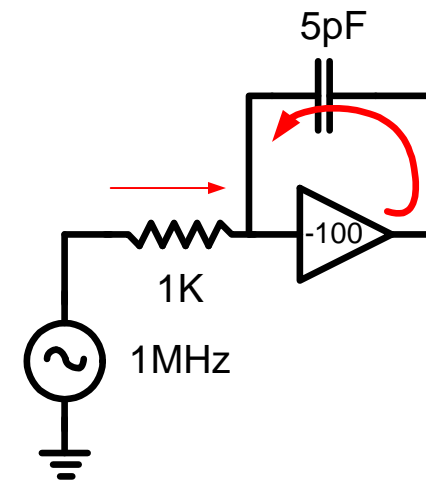


# Theoreme de Miller

- Facon intuitive de le voir:
  - La source injecte un signal
  - Signal est amplifie mais est aussi INVERSE
  - Signal RETOURNE PAR le condensateur
  - Signal EMPECHE l'entrée de changer

Ex:

- L'entree veut monter
- Sortie baisse (100 fois plus)
- La sortie retourne et empeche l'entrée de monter

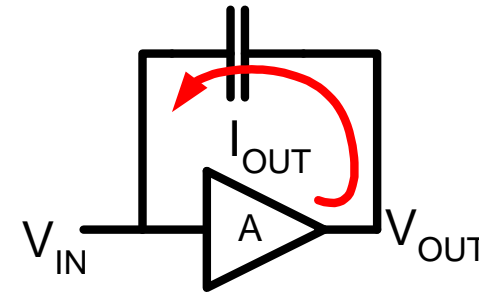


Ca, c'est pour l'entrée... allons voir la sortie

# Theoreme de Miller

- De la sortie, on voit:

$$I_{OUT} = sC(V_{OUT} - V_{IN})$$



- $V_{IN}$  peut être exprimé en termes de  $V_{OUT}$ :

$$I_{OUT} = sC\left(V_{OUT} - \frac{V_{OUT}}{A}\right)$$

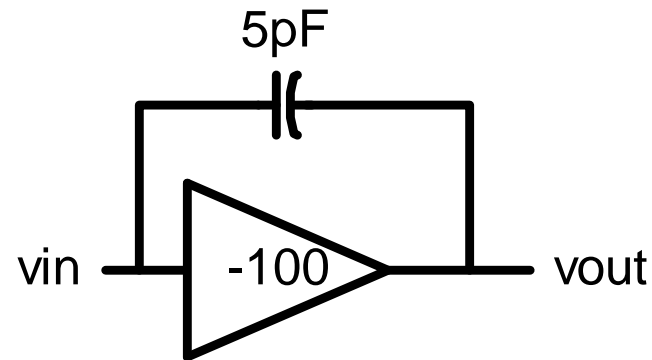
- On isole:

$$\frac{V_{OUT}}{I_{OUT}} = \frac{1}{sC\left(1 - \frac{1}{A}\right)}$$

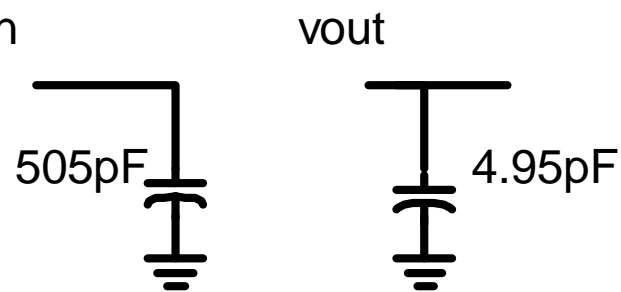
Effet pas très significatif

# Theoreme de Miller

- Reprenons l'exemple de tantot:



- Condensateurs vus de chaque bord ressembleraient a ca:



# Theoreme de Miller

- Theoreme de Miller:
  - Condensateur connecte a amplificateur de gain  $A$
  - Circuit a l'entrée va VOIR un condensateur de valeur  $(1-A)C$  connecte au ground
  - La sortie de l'amplificateur va VOIR un condensateur de  $(1-1/A)C$  connecte au ground



# Theoreme de Miller

- Importance du theoreme de Miller:
  - 1) Condensateurs parasites aux bornes d'un amplificateur baisse les performances
    - On essaie “d’annuler” l’effet de Miller
    - Ou on essaie de trouver une autre configuration
  - 2) En microelectronique, les condensateurs prennent beaucoup de place
    - On a parfois besoin d’un gros C
    - Solution: amplificateur de haut gain et petit C

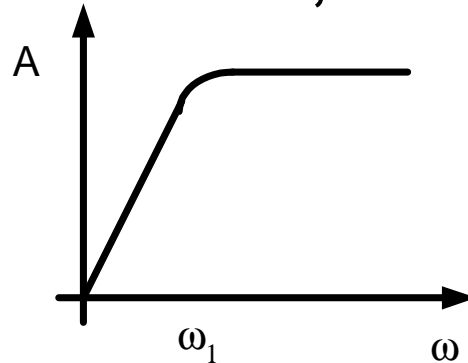
Fermons la parenthese sur le theoreme de Miller...

# Haute frequence: introduction

- On a vu comment polariser les transistors
  - Mettre en region active pour amplifier
  - Calculer gain et parametres petit signal
- Une fois polarise, on “injecte” un AC:
  - Pour passer le AC et enlever le DC, on utilise les condensateurs entre les etages
- Si la frequence est assez elevee, le signal va passer
  - Sinon, c’est considere comme du DC et est bloque

# Haute frequence: introduction

- A basse frequence le gain sera faible
  - C'est du a nos condensateurs  $C_I$ ,  $C_O$  et  $C_E$
- D'apres notre modele, on aurait ceci:



- Si la frequence est plus que  $\omega_1$ , le gain sera A
- Meme si la frequence est infinie, le gain sera A...

Semble un peu louche...



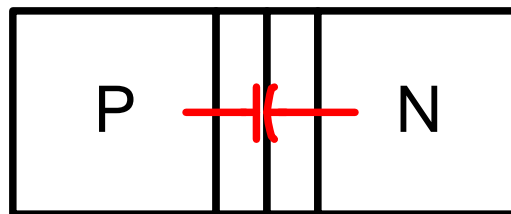
# Haute fréquence: introduction

- Imaginons un signal infiniment vite:
  - Est-ce que l'amplificateur peut reagir aussi rapidement?
  - NON. Les transistors prennent du temps pour changer de tension.
- Cependant, notre modele ne nous indique rien de tout ca.
- Notre modele est donc encore incomplet...

Allons voir ce qu'il manque...

# Haute frequence: modele

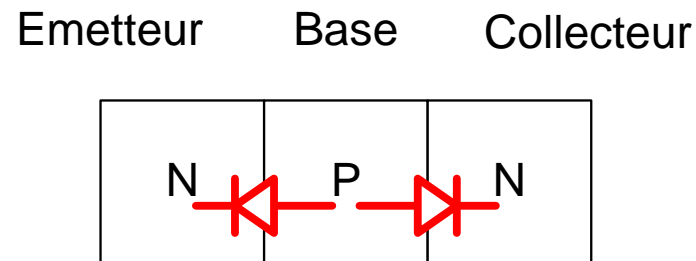
- Les transistors sont “faits de diodes”
  - Les cotes P et N d’une diode sont des conducteurs
  - La region charge-espace est comme un isolant
- 2 conducteurs separes par un isolant forment un condensateur



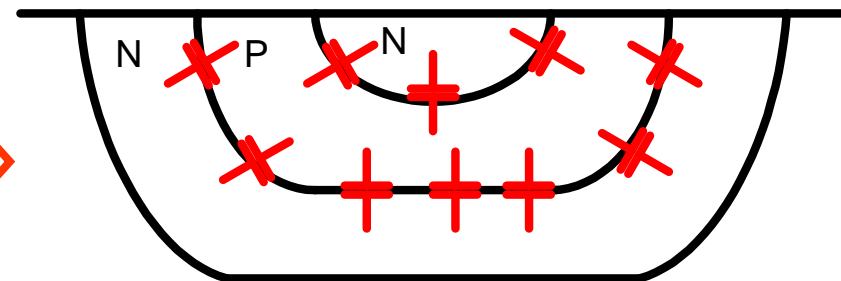
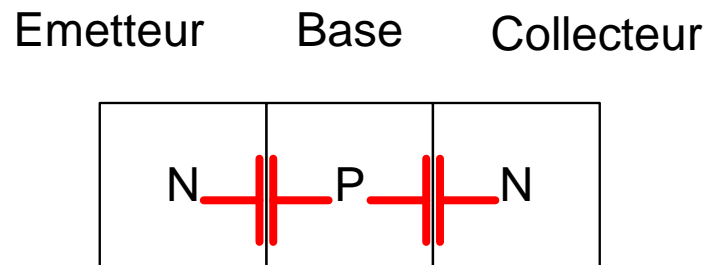
Chaque jonction PN est un condensateur

# Haute frequence: modele

- Un transistor est forme de 2 diodes

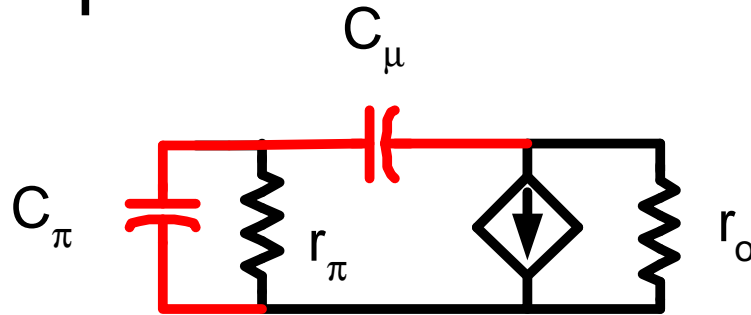


- Il y a donc 2 condensateurs (BE et BC):



# Haute frequence: modele

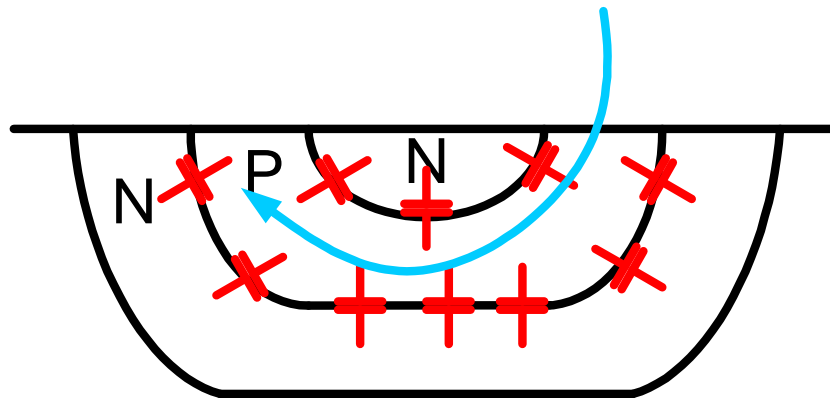
- Ca se traduit en un modele petit signal qui est plus complet



- Condensateur base-emetteur:  $c_\pi$
- Condensateur base-collecteur:  $c_\mu$
- Le modele est presque complet...

# Haute frequence: modele

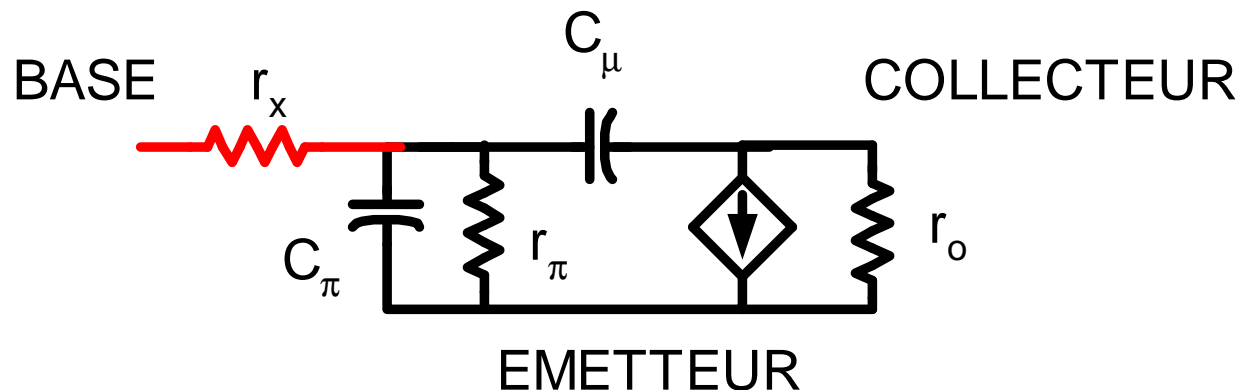
- Modelise la resistance de la base avec  $r_{\pi}$
- Cependant,  $r_{\pi}$  n'est pas complet.
  - Ca tient compte du courant qui va a l'emetteur
  - Un autre courant est utilise pour charger la region de la base



La resistance pour passer au travers de la base, c'est  $r_x$

# Haute frequence: modele

- $r_x$  est negligeeable a basse vitesse
  - L'effet des condensateurs etait negligeeable
- Avec les condensateurs et a haute vitesse, ca change la performance.



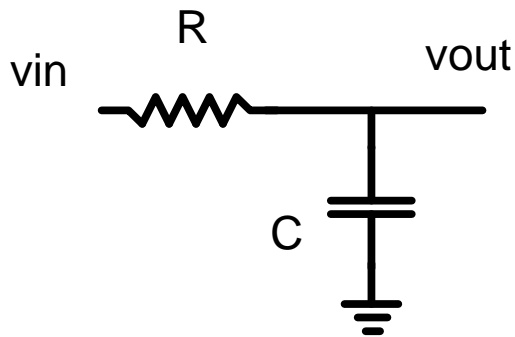
On a maintenant un modele plus complet

# Haute frequence

- Avec un modele plus complet, le transistor ne fonctionnera plus infiniment vite
  - Il sera un filtre passe bas (comme on va le voir)
- Pour caracteriser un filtre passe bas, on utilise la frequence de coupure  $\omega_{-3dB}$ :
  - “Jusqu’a quelle vitesse peut-on operer?”
- Retournons voir nos notions de base...

# Parenthese: $\omega_{-3dB}$

- Le filtre passe bas le plus simple: RC



1.  $T(s)$
2.  $T(j\omega)$
3.  $|T(j\omega)|$
4.  $|T(j\omega_{-3dB})| = -3dB$
5. Isoler  $\omega_{-3dB}$

- Avec diviseur de tension:

$$v_{out} = v_{in} \frac{\frac{1}{sC}}{\frac{1}{sC} + R} \quad \Rightarrow \quad \frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{1}{\left(\frac{1}{CR} + s\right)CR}$$



# Parenthese: $\omega_{-3dB}$

- Pour frequences reelles,  $s=j\omega$ :

$$\frac{vout}{vin} = \frac{1}{\left(\frac{1}{CR} + s\right)CR} \quad \Rightarrow \quad \frac{vout}{vin} = \frac{1}{\left(\frac{1}{CR} + j\omega\right)CR}$$

- L'amplitude du gain est:

$$\left|\frac{vout}{vin}\right| = \frac{1}{CR\sqrt{\left(\frac{1}{CR}\right)^2 + \omega^2}}$$

# Parenthese: $\omega_{-3dB}$

- On veut la fréquence à laquelle le gain chute de 3dB, c'est-à-dire à  $\sqrt{\frac{1}{2}}$  du max

$$\sqrt{\frac{1}{2}} = \frac{1}{CR \sqrt{\left(\frac{1}{CR}\right)^2 + \omega_{-3dB}^2}}$$

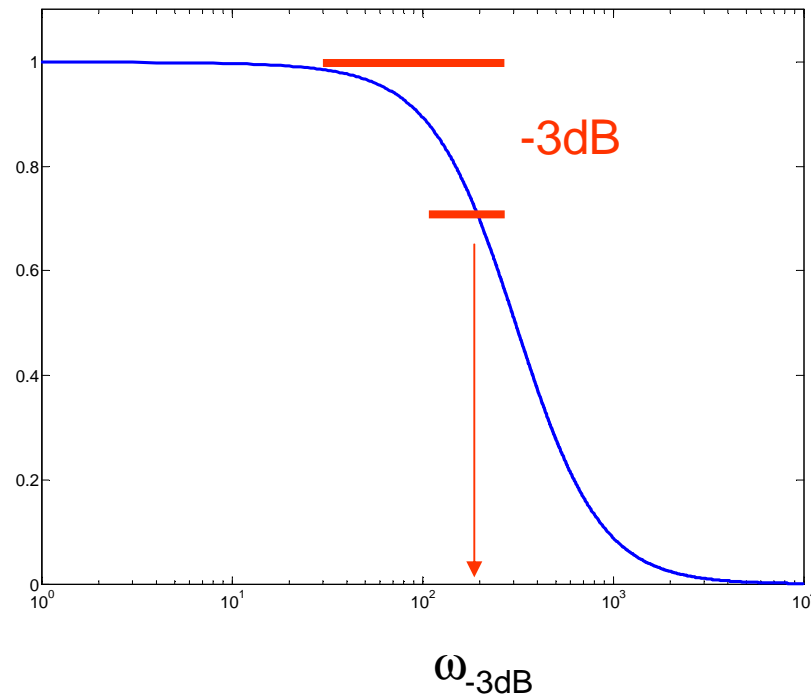
- On isole  $\omega_{-3dB}$ :

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{CR}$$

# Parenthese: $\omega_{-3dB}$

- Semblable au filtre passe haut RC
- Valeur de  $\omega_{-3dB}$  est ce qui est “a cote” du s

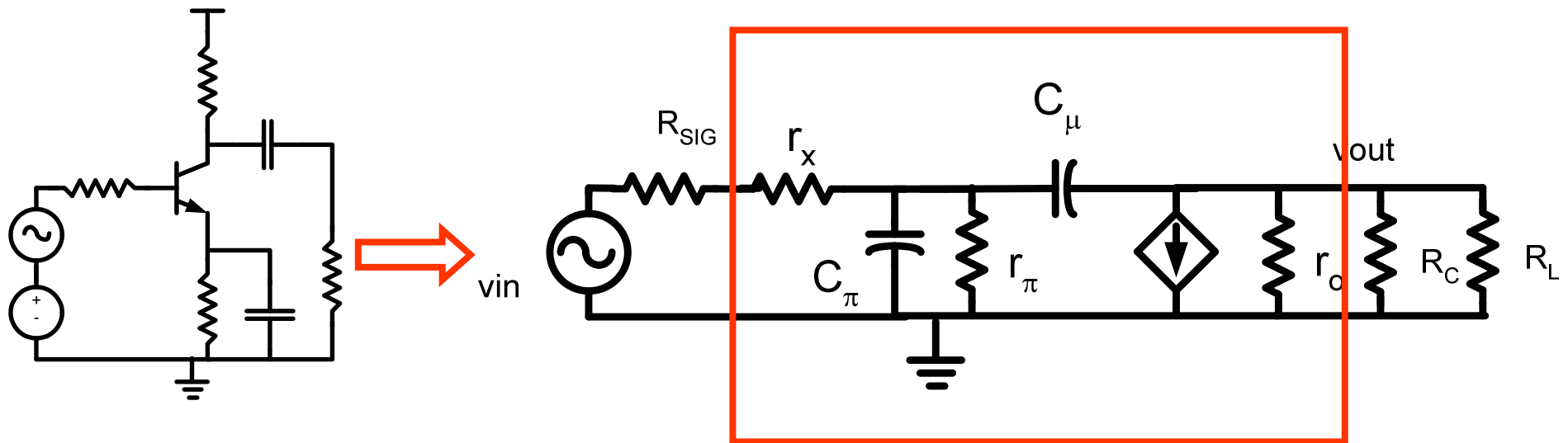
$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{1}{\left(\frac{1}{CR} + s\right)CR}$$



Avec ce resultat, passons a l'analyse des amplificateurs

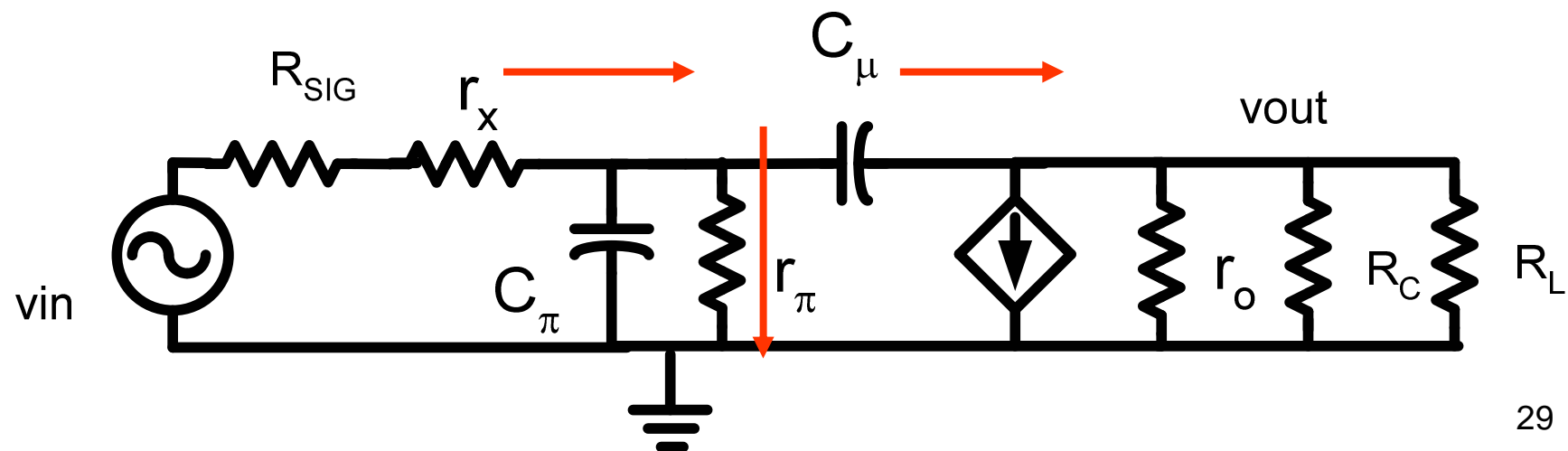
# Emetteur commun

- Modele petit signal de l'emetteur commun
- Trouvons sa fonction de transfert



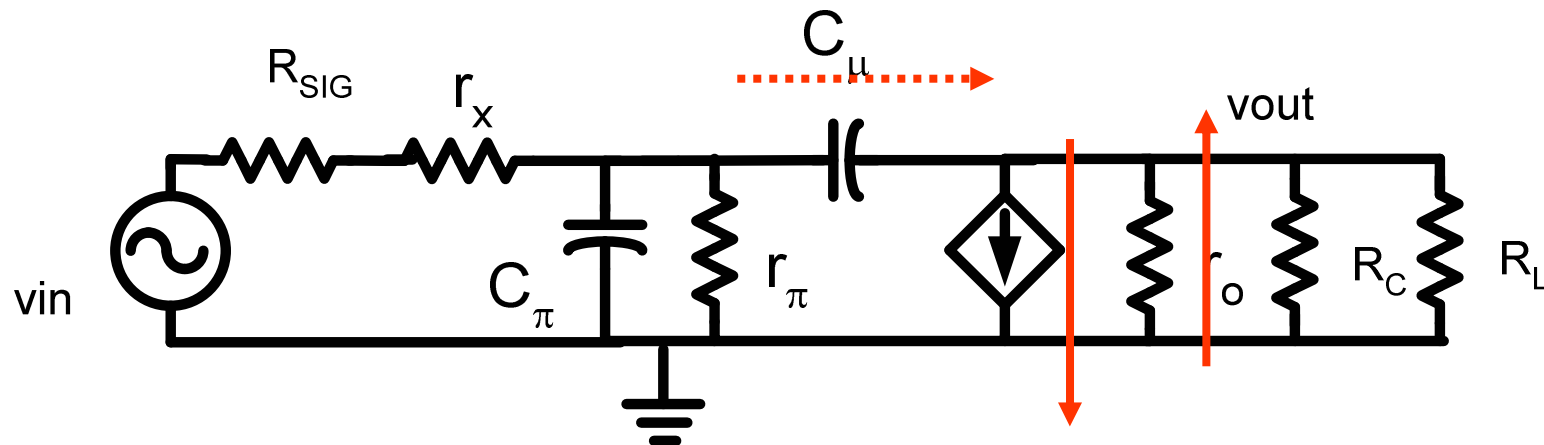
# Emetteur commun

- Ayant déjà fait l'analyse, je SAIS que c'est long. Je veux simplifier les choses.
- Au noeud a l'entrée, les courants sont petits
  - Rappel: Petit courant  $I_B$  controle gros courant  $I_C$ ...



# Emetteur commun

- $I_B$  est divisé et une partie passe dans  $I_C$ 
  - Quand on analyse a la base, c'est important
  - Du point de vue du collecteur, c'est negligeeable
  - Justification:  $I_C$  est  $\beta$  fois plus gros que  $I_B$  et c'est une **fraction** de  $I_B$  qui passe par  $c_\mu$
- Avec cette hypothese on procede...



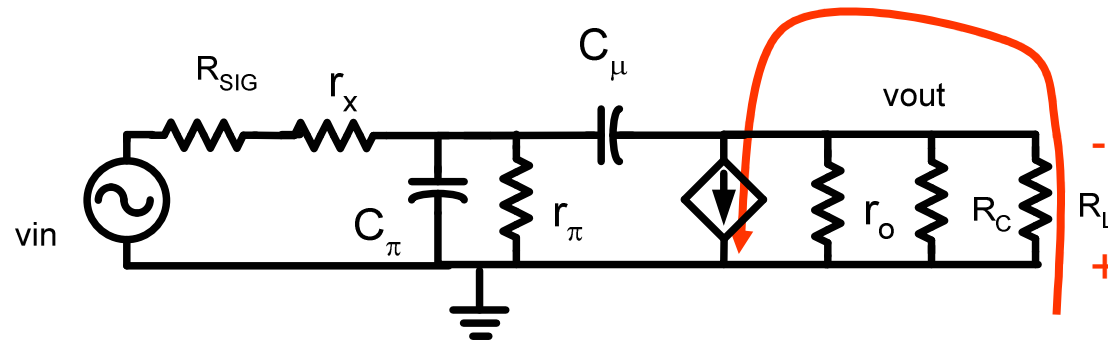
# Emetteur commun

- On regarde la sortie:

$$v_{out} = -I_{OUT} (r_o \parallel R_L \parallel R_C)$$

- Sachant que le courant est  $g_m v_a$ :

$$-v_{out} = g_m v_a (r_o \parallel R_C \parallel R_L)$$



Rappel: on neglige  
le courant dans  $c_\mu$

A cause de  $v_a$ , il faut une autre equation

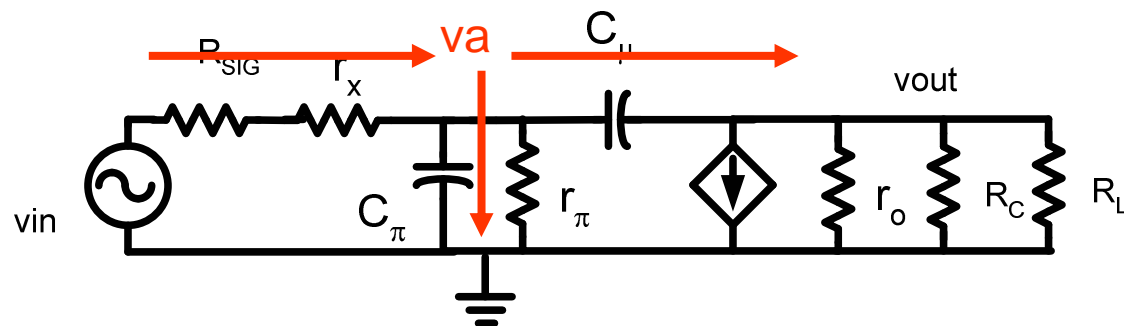
# Emetteur commun

- On écrit l'équation à l'entrée:

$$\frac{v_{in}}{r_{sig} + r_x} - \frac{v_a}{r_{sig} + r_x} = sC_{\pi}v_a + \frac{v_a}{r_{\pi}} + sC_{\mu}v_a - sC_{\mu}v_{out}$$

- On isole  $v_a$ :

$$\frac{v_{in} + sC_{\mu}v_{out}(r_{sig} + r_x)}{(r_{sig} + r_x) \left( s(C_{\pi} + C_{\mu}) + \frac{1}{r_{\pi} \parallel (r_{sig} + r_x)} \right)} = v_a$$





# Emetteur commun

- On substitue  $v_a$  dans la 1<sup>re</sup> equation

$$-v_{out} = g_m \frac{v_{in} + sC_{\mu}v_{out}(r_{sig} + r_x)}{\left( (r_{sig} + r_x) \left( s(C_{\pi} + C_{\mu}) + \frac{1}{r_{\pi} \parallel (r_{sig} + r_x)} \right) \right)} (r_o \parallel R_C \parallel R_L)$$

- Isolons  $V_{OUT}/V_{IN}$ 
  - Deplacer les  $V_{OUT}$  a gauche
  - Factoriser  $V_{OUT}$
  - Isoler  $V_{OUT}/V_{IN}$

# Emetteur commun

- Apres deplacement et factorisation:

$$-v_{out} \left( 1 + \frac{g_m s C_\mu (r_{sig} + r_x)}{(r_{sig} + r_x) \left( s(C_\pi + C_\mu) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)} \right)} (r_o \parallel R_C \parallel R_L) \right) = g_m \frac{v_{in}}{(r_{sig} + r_x) \left( s(C_\pi + C_\mu) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)} \right)} (r_o \parallel R_C \parallel R_L)$$

- On le rend plus beau:

$$-v_{out} \left( (r_{sig} + r_x) \left( s(C_\pi + C_\mu) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)} \right) + g_m s C_\mu (r_{sig} + r_x) (r_o \parallel R_C \parallel R_L) \right) = g_m v_{in} (r_o \parallel R_C \parallel R_L)$$

# Emetteur commun

- On isole:

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{-g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L)}{(r_{sig} + r_x) \left( s(C_\pi + C_\mu [1 + g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L)]) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)} \right)}$$

- Mettons en evidence le  $\omega_{-3dB}$

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{-g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L)}{(r_{sig} + r_x) (C_\pi + C_\mu [1 + g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L)]) \left( s + \frac{1}{(C_\pi + C_\mu [1 + g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L)]) [r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)]} \right)}$$

$\omega_{-3dB}$

# Emetteur commun

- Premiere chose a verifier:
  - Est-ce que c'est coherent avec nos resultats precedents?
- A basse frequence,  $s \rightarrow 0$ :

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{-g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)}{(r_{sig} + r_x) \left( s(C_\pi + C_\mu [1 + g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)]) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)} \right)}$$

# Emetteur commun

- En rearrangeant, on obtient:

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = -g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L) \left( \frac{r_\pi}{r_{sig} + r_x + r_\pi} \right)$$

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = -g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L) \left( \frac{r_\pi}{r_{sig} + r_x + r_\pi} \right)$$

Gain avec charge  $R_L$

Diviseur de tension a l'entree

# Emetteur commun

- Revoyons l'équation

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{-g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)}{(r_{sig} + r_x)(C_\pi + C_\mu[1 + g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)]) \left( s + \frac{1}{\underbrace{(C_\pi + C_\mu[1 + g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)])}_{C} \underbrace{[r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)]}_{R}} \right)}$$

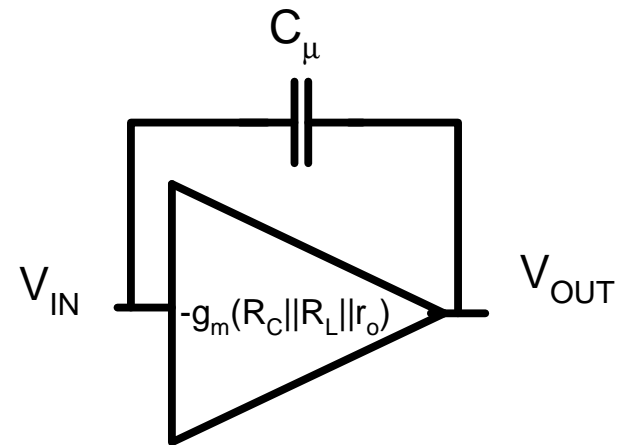
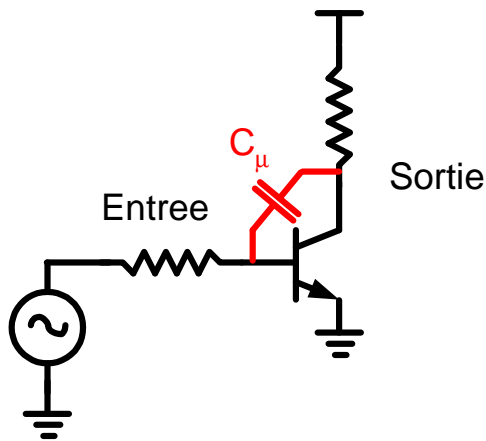
- La valeur de  $c_\mu$  est multipliée par (1-A):

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{-g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)}{(r_{sig} + r_x)(C_\pi + C_\mu[1 + g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)]) \left( s + \frac{1}{\underbrace{(C_\pi + C_\mu[1 + g_m(r_o \parallel R_C \parallel R_L)])}_{C} \underbrace{[r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)]}_{R}} \right)}$$

Est-ce que ca rappelle des souvenirs?

# Emetteur commun

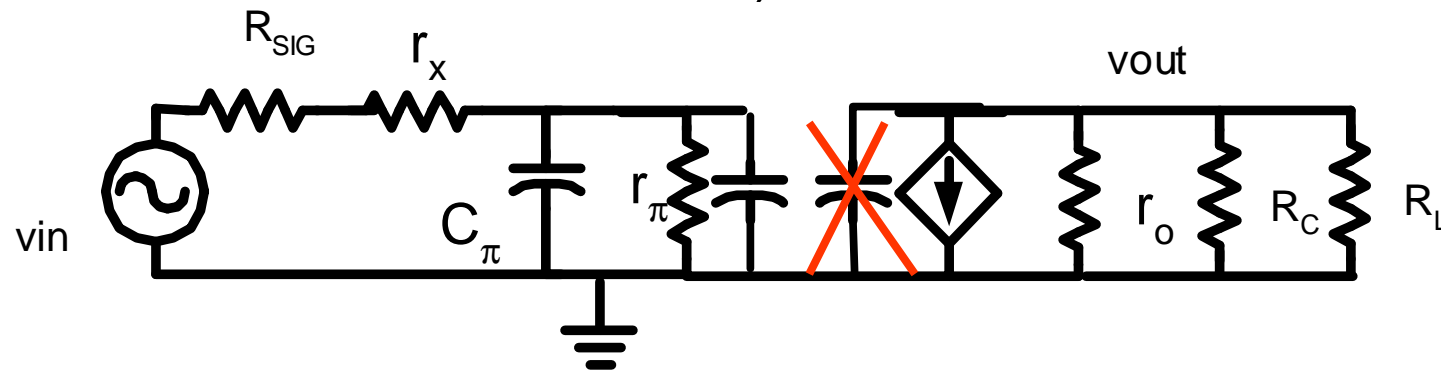
- Ca nous rappelle le theoreme de Miller:
  - C aux bornes d'un amplificateur de gain A
  - L'entrée voit C de valeur  $(1-A)C$
- L'emetteur commun a une capacite de Miller:



Donc la valeur de  $c_\mu$  sera multipliee par  $(1-A)$

# Emetteur commun

- Refaisons l'analyse avec le theoreme de Miller
  - On prend  $c_\mu$  et on le separe en 2 parties
  - La capacite a l'entrée on l'appelle  $C_M$
  - La capacite a la sortie est negligee (pour etre coherent avec tantot)



Voyons si on obtient le meme resultat que tantot



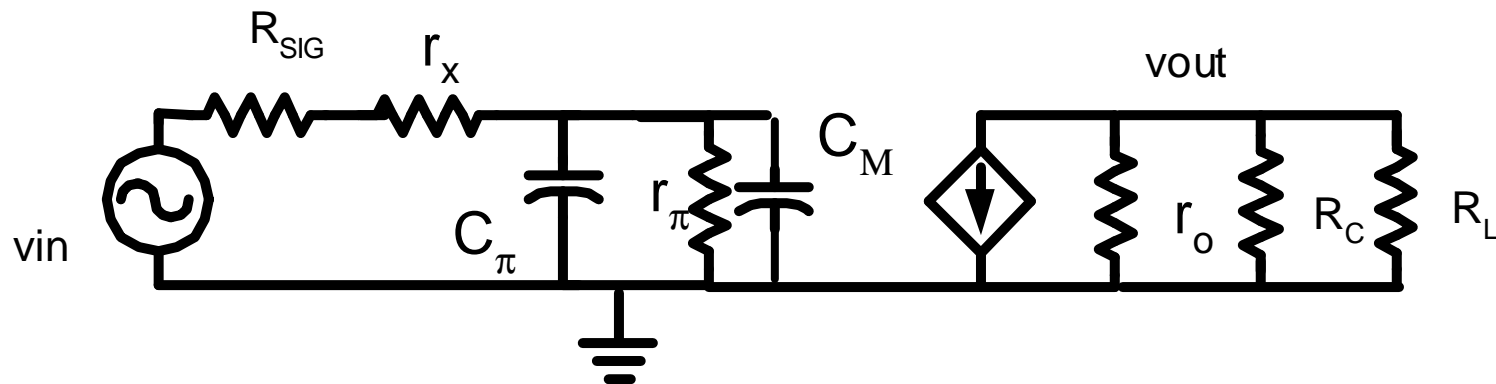
# Emetteur commun

- Tension sortie:

$$-v_{out} = g_m v_a (r_o \parallel R_C \parallel R_L)$$

- Tension  $v_a$  (diviseur de tension):

$$v_a = v_{in} \frac{r_{\pi} \parallel \frac{1}{s(C_{\pi} + C_M)}}{r_{sig} + r_x + \left( r_{\pi} \parallel \frac{1}{s(C_{\pi} + C_M)} \right)}$$



# Emetteur commun

- Apres beaucoup de manipulations:

$$v_a = v_{in} \frac{1}{(r_{sig} + r_x)} \frac{1}{s(C_\pi + C_M) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)}}$$

- On substitue:

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = -g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L) \frac{1}{(r_{sig} + r_x)} \frac{1}{s(C_\pi + C_M) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)}}$$

# Emetteur commun

- $C_M$  c'est la capacite de Miller:

$$C_M = C_\mu [1 + g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L)]$$

- On obtient la meme reponse (si on divisait en haut et en bas par  $C_M$ )

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = -g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L) \frac{1}{(r_{sig} + r_x)} \frac{1}{s(C_\pi + \underbrace{C_\mu [1 + g_m (r_o \parallel R_C \parallel R_L)]}_{C_M}) + \frac{1}{r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)}}$$

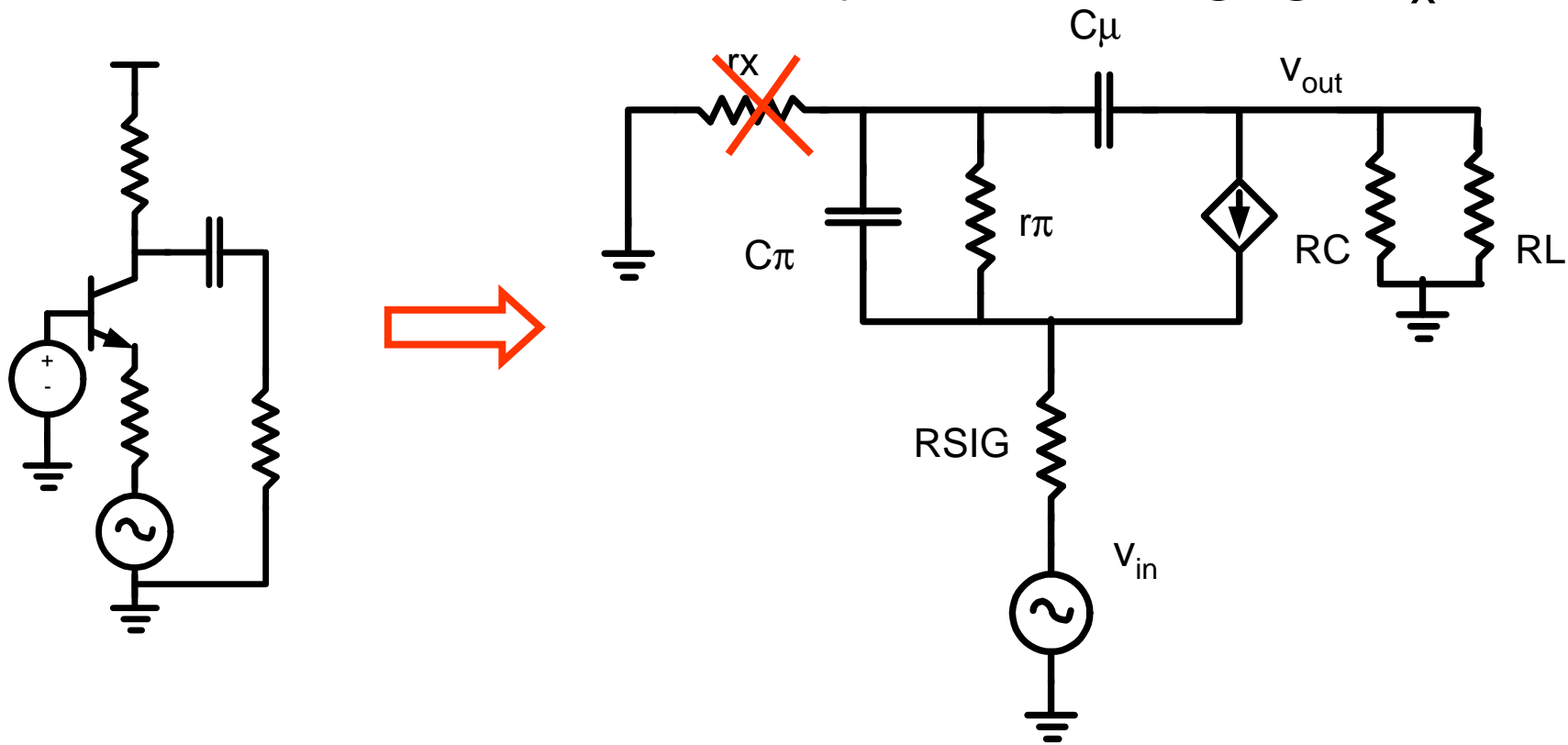
# Emetteur commun: discussions

- $C_{\mu}$  est normalement faible
- Multiplication de Miller le rend eleve
  - Baisse la frequence de coupure haute frequence
  - Empeche les circuits de fonctionner vite
- Le probleme se trouve a l'entrée de l'ampli
- On va souvent vouloir eliminer l'effet de Miller.
  - On verra le "comment" plus tard...

Passons maintenant a la base commune...

# Base Commune

- Pour simplifier l'analyse, on neglige  $r_x$  et  $r_o$

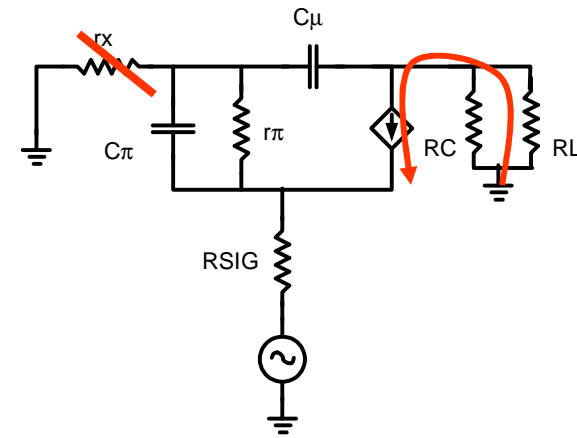


Trouvons  $V_{OUT}/V_{IN}$

# Base Commune

- Equation de sortie:

$$v_{out} = -g_m v_a \left( \frac{1}{sC_\mu} \parallel R_C \parallel R_L \right)$$



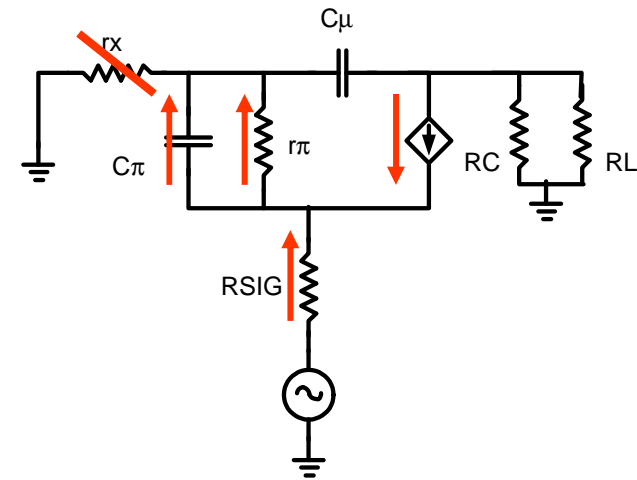
- Il faut une autre equation. Pour l'instant, isolons  $v_a$ :

$$-\frac{v_{out}}{g_m \left( \frac{1}{sC_\mu} \parallel R_C \parallel R_L \right)} = v_a$$

# Base Commune

- On écrit une équation à l'entrée:

$$\frac{v_{in} - v_a}{r_{sig}} + g_m(-v_a) = sC_\pi v_a + \frac{v_a}{r_\pi}$$



- On factorise  $v_a$ :

$$\frac{v_{in}}{r_{sig}} = v_a \left( \frac{1}{r_{sig}} + sC_\pi + \frac{1}{r_\pi} + g_m \right)$$

# Base Commune

- On substitue:

$$\frac{v_{in}}{r_{sig}} = \frac{v_{out}}{g_m \left( \frac{1}{sC_{\mu}} \parallel R_C \parallel R_L \right)} \left( \frac{1}{r_{sig}} + sC_{\pi} + \frac{1}{r_{\pi}} + g_m \right)$$

- Avec des manipulations algebriques:

$$\frac{g_m (R_C \parallel R_L)}{(sC_{\mu} (R_C \parallel R_L) + 1) \left( sC_{\pi} r_{sig} + \left( \frac{r_{\pi} + r_{sig} (\beta + 1)}{r_{\pi}} \right) \right)} = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$



# Base Commune

- Verification: gain a basse frequence ( $s \rightarrow 0$ )

$$\left( \frac{r_{\pi}}{r_{\pi} + r_{sig}(\beta + 1)} \right) g_m (R_C \parallel R_L) = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$

- Gain intrinseque:  $g_m (R_C \parallel R_L)$
- Diviseur de tension entre  $r_{sig}$  (deplace a la base) et  $r_{\pi}$ .

# Base Commune

- On voit qu'il y a 2 poles
  - Un des poles est typiquement "dominant"
  - Sa frequence est beaucoup plus basse

$$\frac{g_m (R_C \parallel R_L)}{\underbrace{(sC_{\mu} (R_C \parallel R_L) + 1) \left( sC_{\pi} r_{sig} + \left( \frac{r_{\pi} + r_{sig} (\beta + 1)}{r_{\pi}} \right) \right)}} = \frac{V_{out}}{V_{in}}$$

- En base commune,  $R_{SIG}$  doit etre faible:
  - 2e pole devient negligeable.

# Base Commune

- On approxime la fonction de transfert avec

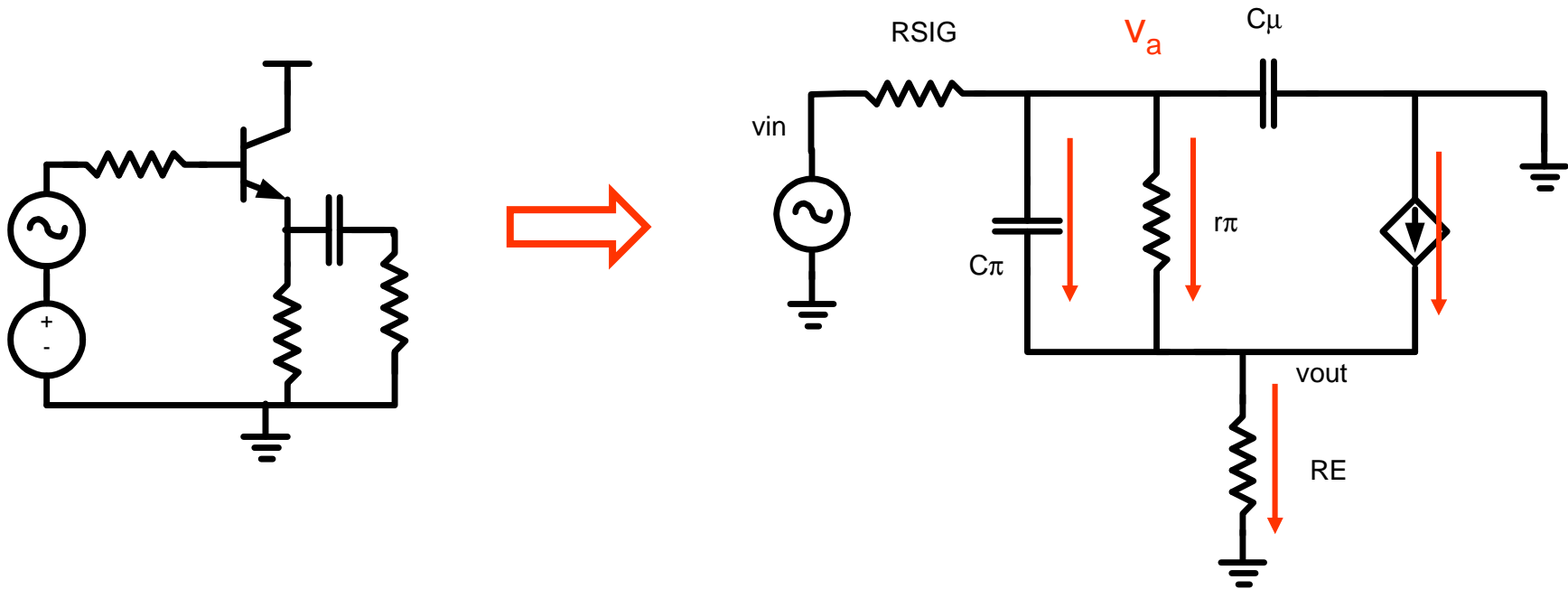
$$\frac{g_m (R_C \parallel R_L)}{(sC_\mu (R_C \parallel R_L) + 1)} = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$

- On observe 3 choses:
  - Le  $\omega_{-3dB}$  est determine par la sortie
  - Le  $\omega_{-3dB}$  depend de  $C_\mu$  et  $R_C \parallel R_L$
  - $C_\mu$  est typiquement petit: frequence elevee.
  - Pas de capacite de Miller

Passons maintenant au collecteur commun...

# Collecteur Commun

- On ignore  $r_x$  et  $r_o$
- On écrit une équation à la sortie



$$\frac{v_a - v_{out}}{r_\pi} + sC_\pi (v_a - v_{out}) + g_m (v_a - v_{out}) = \frac{v_{out}}{R_E}$$

# Collecteur Commun

- On n'aime pas  $v_a$  et donc, on aura besoin d'une 2e equation
- On isole  $v_a$  avant de proceder:

$$\frac{v_a}{r_\pi} + sC_\pi v_a + g_m v_a = \frac{v_{out}}{R_E} + \frac{v_{out}}{r_\pi} + sC_\pi v_{out} + g_m v_{out}$$

- On factorise:

$$v_a \left( \frac{1}{r_\pi} + sC_\pi + g_m \right) = v_{out} \left( \frac{1}{R_E} + \frac{1}{r_\pi} + sC_\pi + g_m \right)$$

# Collecteur Commun

- On isole  $v_a$ :

$$v_a = v_{out} \frac{\left( \frac{1}{R_E} + \frac{1 + r_\pi g_m}{r_\pi} + sC_\pi \right)}{\left( 1 - \frac{1 + r_\pi g_m}{r_\pi} \right)}$$

$\beta$   
 $r_e = r_\pi / (\beta + 1)$

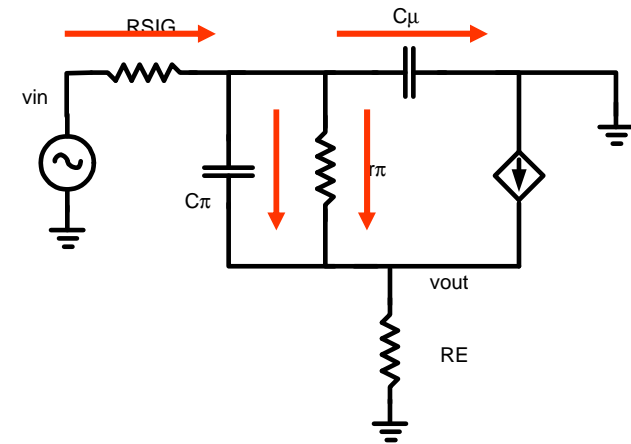
- On substitue par des plus beaux termes..

$$v_a = v_{out} \frac{\left( \frac{1}{R_E} + \frac{1}{r_e} + sC_\pi \right)}{\left( \frac{1}{r_e} + sC_\pi \right)}$$

# Collecteur Commun

- On écrit la 2e équation (à l'entrée)

$$\frac{v_{in} - v_a}{R_{SIG}} = sC_{\mu}v_a + \frac{v_a - v_{out}}{r_{\pi}} + sC_{\pi}(v_a - v_{out})$$



- On factorise  $v_a$  pour faciliter la substitution

$$\frac{v_{in}}{R_{SIG}} = v_a \left( \frac{1}{R_{SIG}} + sC_{\mu} + \frac{1}{r_{\pi}} + sC_{\pi} \right) - v_{out} \left( sC_{\pi} + \frac{1}{r_{\pi}} \right)$$

# Collecteur Commun

- On substitue:

$$\frac{v_{in}}{R_{SIG}} = v_{out} \frac{\left( \frac{1}{R_E} + \frac{1}{r_e} + sC_{\pi} \right)}{\left( \frac{1}{r_e} + sC_{\pi} \right)} \left( \frac{1}{R_{SIG}} + sC_{\mu} + \frac{1}{r_{\pi}} + sC_{\pi} \right) - v_{out} \left( sC_{\pi} + \frac{1}{r_{\pi}} \right)$$

- On isole  $v_{out}/v_{in}$ :

$$\frac{\left( \frac{1}{r_e} + sC_{\pi} \right)}{R_{SIG} \left[ \left( \frac{1}{R_E} + \frac{1}{r_e} + sC_{\pi} \right) \left( \frac{1}{R_{SIG}} + sC_{\mu} + \frac{1}{r_{\pi}} + sC_{\pi} \right) - \left( sC_{\pi} + \frac{1}{r_{\pi}} \right) \left( \frac{1}{r_e} + sC_{\pi} \right) \right]} = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$



# Collecteur Commun

- On ne comprend pas grand chose ici:

$$\frac{\left( \frac{1}{r_e} + sC_\pi \right)}{R_{SIG} \left[ \left( \frac{1}{R_E} + \frac{1}{r_e} + sC_\pi \right) \left( \frac{1}{R_{SIG}} + sC_\mu + \frac{1}{r_\pi} + sC_\pi \right) - \left( sC_\pi + \frac{1}{r_\pi} \right) \left( \frac{1}{r_e} + sC_\pi \right) \right]} = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$

The equation above features several annotations: a red arrow points from the number '0' to the  $\frac{1}{R_E}$  term in the denominator; a red bracket is placed above the  $\left( \frac{1}{r_e} + sC_\pi \right)$  term in the numerator; and another red bracket is placed below the  $\left( \frac{1}{r_e} + sC_\pi \right)$  term in the denominator.

- Ces 3 elements se ressemblent
  - Si  $R_E \gg r_e$ ,  $1/R_E$  devient negligeable
- Dans ce cas, ces 3 termes s'annulent

# Collecteur Commun

- On se retrouve avec:

$$\frac{1}{R_{SIG} \left[ \left( \frac{1}{R_{SIG}} + sC_{\mu} + \frac{1}{r_{\pi}} + sC_{\pi} \right) - \left( sC_{\pi} + \frac{1}{r_{\pi}} \right) \right]} = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$

- En simplifiant le tout, on arrive avec

$$\frac{1}{C_{\mu} R_{SIG} \left[ \left( \frac{1}{C_{\mu} R_{SIG}} + s \right) \right]} = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$

# Collecteur Commun

- A basse fréquence, on a un gain de 1.
- Le  $\omega_{-3dB}$  est donnée par  $R_{SIG}$  et  $C_{\mu}$
- $R_{SIG}$  et  $C_{\mu}$  sont typiquement faibles:
  - La fréquence est de coupure est élevée...

$$\frac{1}{C_{\mu}R_{SIG} \left[ \left( \frac{1}{C_{\mu}R_{SIG}} + s \right) \right]} = \frac{v_{out}}{v_{in}}$$

# Resume

- Tableau des caracteristiques #1:

Configuration	Facteur limite	Frequence
Emetteur commun	Entree	Peu eleve
Base Commune	Sortie	Plus eleve
Collecteur commun	Entree	Tres eleve

# Resume

- Tableau des caracteristiques #2:

Configuration	Vitesse	Gain	“Probleme”
EC	+	+++	Vitesse
BC	++	+++	$R_{IN}$ faible
CC	+++	+	Gain

# Se rapprocher de l'ideal...

- Pas d'amplificateur ideal: vite, gain eleve,  $R_{IN}$  eleve.
  - Soit qu'on se contente des non-idealites
  - Soit qu'on decide the resoudre le probleme
- Pour resoudre le probleme, on examine les caracteristiques et les equations.

# Se rapprocher de l'ideal...

- Emetteur commun:
  - Son probleme: vitesse
  - Du a quoi? L'effet de Miller
  - Cause: Condensateur aux bornes d'un gain eleve
  - Effet: La source "voit" un grand C
  - Si R de la source est grand,  $\omega_{-3dB}$  sera faible.

$$\frac{v_{out}}{v_{in}} = \frac{-g_m(ro \parallel RC \parallel RL)}{(r_{sig} + r_x)(C_\pi + C_\mu [1 + g_m(ro \parallel RC \parallel RL)]) \left( s + \frac{1}{\underbrace{(C_\pi + C_\mu [1 + g_m(ro \parallel RC \parallel RL)])}_{\text{Gros C}} \underbrace{[r_\pi \parallel (r_{sig} + r_x)]}_{R_S}} \right)}$$

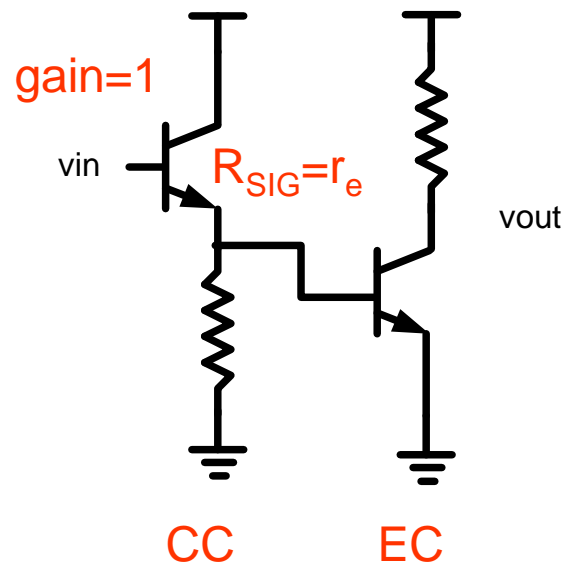
# Combinaison CC-CE

- Solution 1: Reduire  $R_{SIG}$ 
  - Façon naïve: utiliser source avec faible  $R_{SIG}$ .
  - Pourquoi naïf? Pas toujours possible.
  - Façon moins naïve: Ajouter notre PROPRE système a faible  $R_{SIG}$  avant EC.
- Quelle configuration d'amplificateur a un faible  $R_{SIG}$  ( $R_{OUT}$ )?



# Combinaison CC-CE

- On sait que le collecteur commun a un  $R_{OUT}$  égal a  $r_e$ .
- En combinant un CC avec un CE en CASCADE, on obtiendrait ceci:

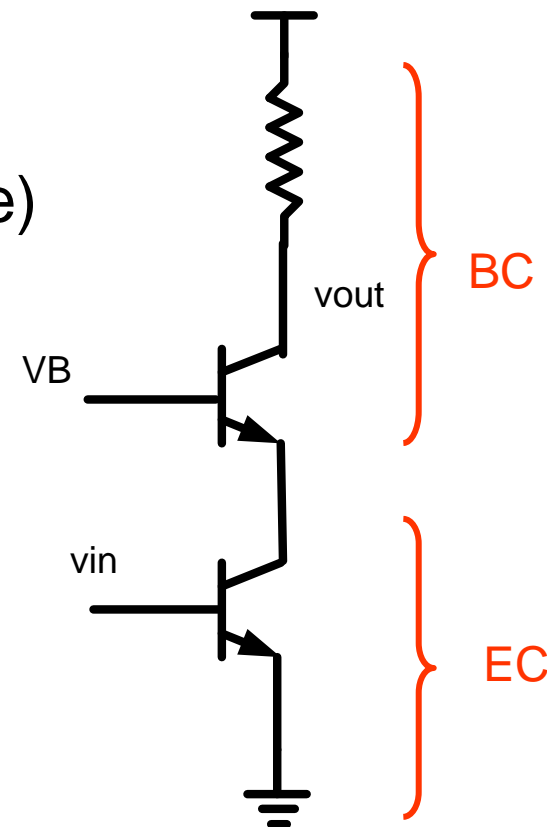


# Combinaison CE-CB

- Solution #2: Reduire gain aux bornes du C
  - Probleme: C est multiplie par le gain  $(1-A)C$
  - Pour reduire l'effet de Miller, on reduit le gain
  - Effet:  $(1-A)C$  ne sera plus aussi gros
  - Effet#2: augmenter  $\omega_{-3dB}$
- Gain de EC depend de  $R_C || R_L$
- Pour reduire gain, on peut reduire  $R_C \dots$

# Combinaison CE-CB

- On pourrait faire ceci (appelle CASCODE)
  - $R_{IN}$  de BC = "RC" de EC
  - $R_{IN}$  de BC =  $r_e$  (faible)
  - Gain EC =  $-g_m r_e = -\beta/(\beta+1)$  (faible)
  - Gain BC =  $g_m(R_C || R_L)$
- Theoreme de Miller:
  - $C_\mu(1+\beta/\beta+1)$
  - Tres faible
  - (ne reduit pas la vitesse)

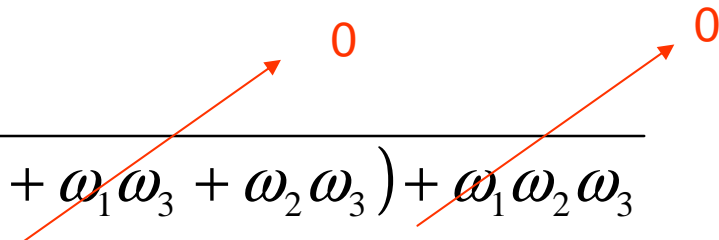


# Constante de temps CO

- Methode par constante de temps pour:
  - Simplifier nos analyses
  - Voir la contribution de chaque C
- Systeme passe haut: methode par court-circuit
  - Vu au dernier cours
- Systeme passe bas: methode par circuit ouvert
  - On va voir ca maintenant...

# Rappel: Constante de temps CC

- Approximation pour passe-haut:

$$\frac{Ks^3}{s^3 + s^2(\omega_1 + \omega_2 + \omega_3) + s(\omega_1\omega_2 + \omega_1\omega_3 + \omega_2\omega_3) + \omega_1\omega_2\omega_3}$$


- On s'intéresse à  $\omega$  (ou  $s$ ) élevé vs  $\omega_{-3dB}$
- Dans ce cas,  $s^2$  et  $s^3$  sont beaucoup plus grands que  $s^1$  et  $s^0$ 
  - $s^1$  et  $s^0$  deviennent négligeables.

# Constante de temps CO

- Pour passe bas, la forme generale est:

$$\frac{K}{s^3 + s^2(\omega_1 + \omega_2 + \omega_3) + s(\omega_1\omega_2 + \omega_1\omega_3 + \omega_2\omega_3) + \omega_1\omega_2\omega_3}$$

- On s'interesse a  $\omega$  (ou  $s$ ) faible vs  $\omega_{-3dB}$
- Dans ce cas,  $\omega_1$ ,  $\omega_2$  et  $\omega_3 \gg s$ 
  - $s$ ,  $s^2$  et  $s^3$  n'affectent pas beaucoup le resultat
  - On conserve les termes ou  $\omega$  est multiplie
  - Ces termes la sont les plus gros

# Constante de temps CO

- Termes sans multiplication de  $\omega$  deviennent négligeables:

$$\frac{K}{s^3 + s^2(\omega_1 + \omega_2 + \omega_3) + s(\omega_1\omega_2 + \omega_1\omega_3 + \omega_2\omega_3) + \omega_1\omega_2\omega_3}$$

*Note: In the original image, red arrows point from the  $s^3$  and  $s^2$  terms to red '0's above them, indicating they are neglected.*

- En divisant par  $\omega_1\omega_2\omega_3$  partout:

$$\frac{K}{\omega_1\omega_2\omega_3} \frac{1}{s \left( \frac{1}{\omega_3} + \frac{1}{\omega_2} + \frac{1}{\omega_1} \right) + 1}$$

# Constante de temps CO

- On rearrange pour le mettre sous la forme voulue:

$$\frac{1}{\omega_1 \omega_2 \omega_3 \left( \frac{1}{\omega_3} + \frac{1}{\omega_2} + \frac{1}{\omega_1} \right)} \left[ \frac{K}{s + \frac{1}{\left( \frac{1}{\omega_3} + \frac{1}{\omega_2} + \frac{1}{\omega_1} \right)}} \right]$$

- Frequence de coupure devient effectivement

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{\left( \frac{1}{\omega_3} + \frac{1}{\omega_2} + \frac{1}{\omega_1} \right)}$$

A cote du s



# Constante de temps CO

- La situation est differente de la constante de temps court-circuit

- Cas court-circuit (passe haut)

- On additionne les  $\omega$

$$\omega_{-3dB} = \omega_1 + \omega_2 + \omega_3$$

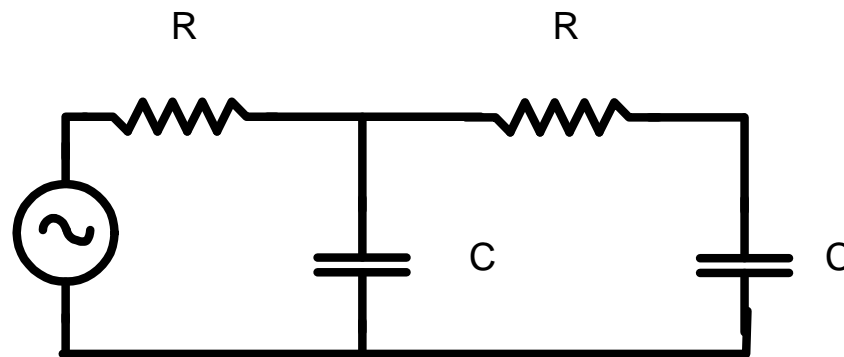
- Cas circuit-ouvert (passe bas)

- On combine  $\omega$  en parallele (on additionne  $\tau$ )

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{\left(\frac{1}{\omega_3} + \frac{1}{\omega_2} + \frac{1}{\omega_1}\right)} = \frac{1}{(\tau_3 + \tau_2 + \tau_1)}$$

# Exemple

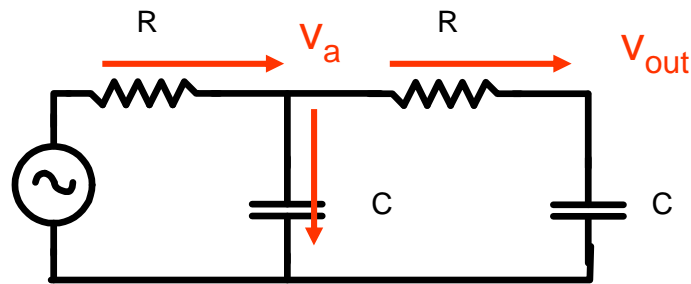
- Prenons un exemple generique



- Utilisons 2 approches:
  - Avec les techniques de DS2
  - Avec les constantes de temps circuit-ouvert

# Constante de temps CO

- On écrit l'équation au noeud du milieu:



$$\frac{v_{in} - v_a}{R} = \frac{v_a - v_{out}}{R} + sCv_a$$

- On factorise  $v_a$ :

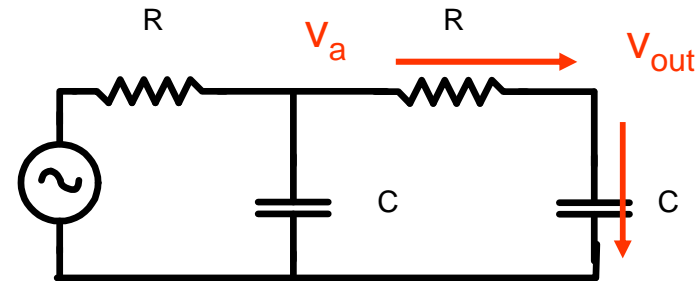
$$\frac{v_{in}}{R} = v_a \left( \frac{2}{R} + sC \right) - \frac{v_{out}}{R}$$

On n'aime pas  $v_a$ : on se cherche une autre equation

# Constante de temps CO

- Equation au noeud de sortie:

$$\frac{v_a - v_{out}}{R} = sCv_{out}$$



- On isole  $v_a$ :

$$v_a = v_{out} (sCR + 1)$$

- On substituer dans l'autre equation

$$\frac{v_{in}}{R} = \underline{v_{out} (sCR + 1)} \left( \frac{2}{R} + sC \right) - \frac{v_{out}}{R}$$

# Constante de temps CO

- On isole  $v_{\text{out}}/v_{\text{in}}$ :

$$T(s) = \frac{1}{s^2 R^2 C^2 + 3sCR + 1}$$

- Avec frequences reelles,  $s \rightarrow j\omega$ :

$$T(j\omega) = \frac{1}{3j\omega CR + 1 - \omega^2 R^2 C^2}$$

- A  $\omega_{-3\text{dB}}$ , gain est  $\sqrt{\frac{1}{2}}$  du max.

$$\sqrt{\frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{(3\omega CR)^2 + (1 - \omega^2 R^2 C^2)^2}}$$

# Constante de temps CO

- On developpe le tout et on trouve ceci:

$$\omega^4 R^4 C^4 + 7\omega^2 C^2 R^2 - 1 = 0$$

- On resoud l'equation quadratique:

$$\omega_{-3dB} = \frac{\sqrt{-14 + 2\sqrt{53}}}{2RC} \cong \frac{0.3742}{RC}$$

Passons maintenant a la methode avec constantes de temps

# Constante de temps CO

- On sait que  $\omega_{-3dB}$  est approxime par:

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{\left( \frac{1}{\omega_3} + \frac{1}{\omega_2} + \frac{1}{\omega_1} \right)}$$

- Les valeurs de  $\omega_1$ ,  $\omega_2$  et  $\omega_3$  sont les contributions de chaque C
- Pour voir  $\omega$  de chaque C, on neglige l'effet des autres C:
  - Les autres C sont en CIRCUIT OUVERT

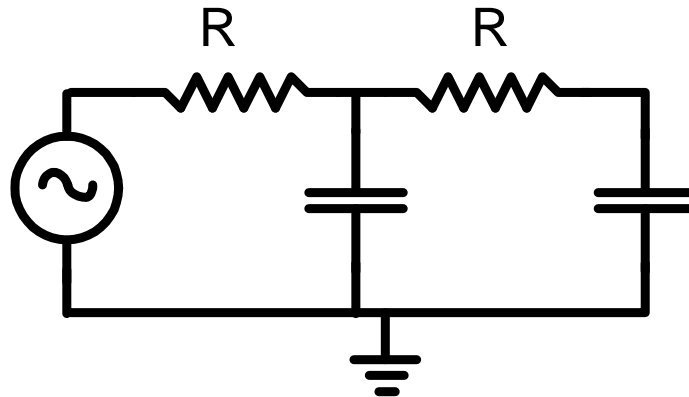
# Recette magique

- L'autre façon de faire:
  - Considerer un condensateur
  - Les autres sont circuits ouverts
  - Tuer les sources independantes
  - Trouver  $R_{EQ}$  (vu par C) et  $\tau=R_{EQ}C$
  - $\tau= \tau_1+ \tau_2+ \tau_3..$  ( $\tau=1/\omega$ )
- Pour  $R_{EQ}$ :
  - Remplacer C par source courant
  - Trouver  $V_+$ ,  $V_-$
  - $R_{EQ}=(V_+-V_-)/I_C$



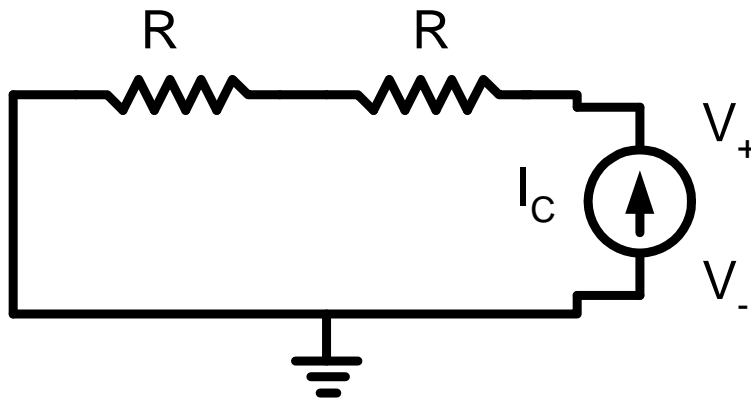
# Constante de temps CO

- Faites cet exemple seul
  - $V_+ = ?$
  - $V_- = ?$
  - $R_{EQ} = ?$
  - $\tau = R_{EQ}C$
  - $\omega = 1/(\tau_1 + \tau_2)$



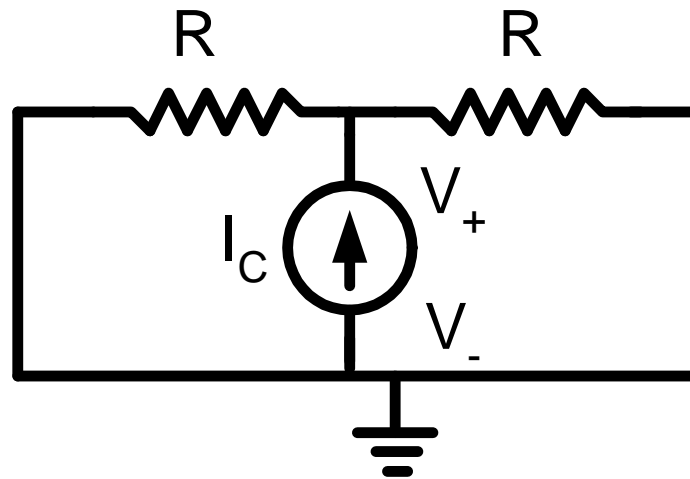
# Constante de temps CO

- On considère le premier condensateur
  - $V_+ = I_C(R+R)$
  - $V_- = 0$
  - $R_{EQ} = 2R$
  - $\tau = 2RC$



# Constante de temps CO

- On considere le deuxieme condensateur
  - $V_+ = I_C(R)$
  - $V_- = 0$
  - $R_{EQ} = R$
  - $\tau = RC$



# Constante de temps CO

- Pour technique avec circuit ouvert, on utilise:

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{\frac{1}{\omega_1} + \frac{1}{\omega_2}} = \frac{1}{\tau_1 + \tau_2}$$

- Avec nos resultats, on obtient:

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{2RC + RC} = \frac{0.33}{RC}$$

# Constante de temps CO

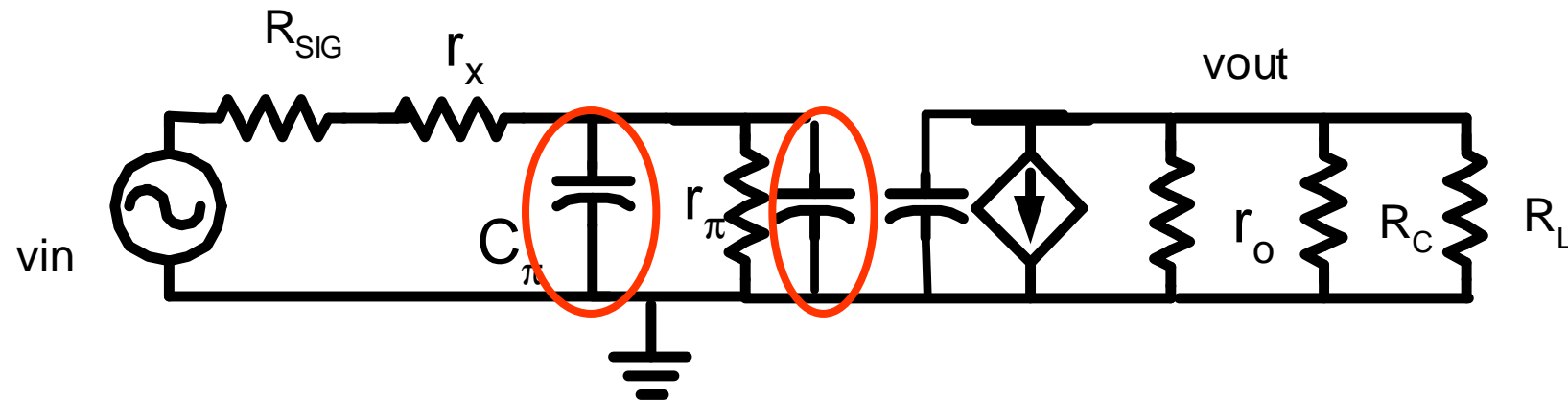
- On voit que les differences sont petites entre la “vraie valeur” et la valeur trouvee:

$$\omega_{-3dB} = \frac{\sqrt{-14 + 2\sqrt{53}}}{2RC} \cong \frac{0.3742}{RC} \qquad \omega_{-3dB} = \frac{1}{2RC + RC} = \frac{0.33}{RC}$$

- Les valeurs sont assez proches
- De plus, on la contribution des C
  - Le C de droite a une plus grosse contribution

# Retour a l'emetteur commun

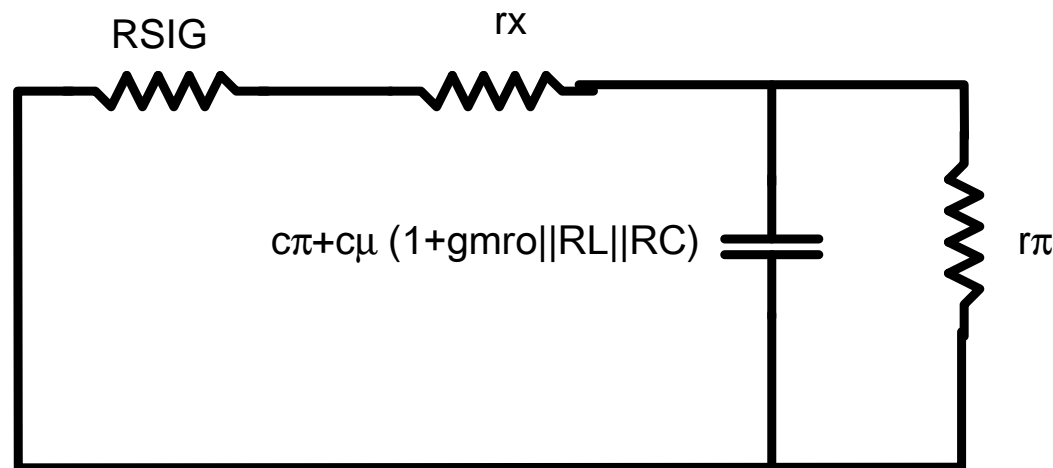
- Apres avoir applique le theoreme de Miller, on obtient ceci:



- Les 2 condensateurs a l'entrée peuvent etre combines

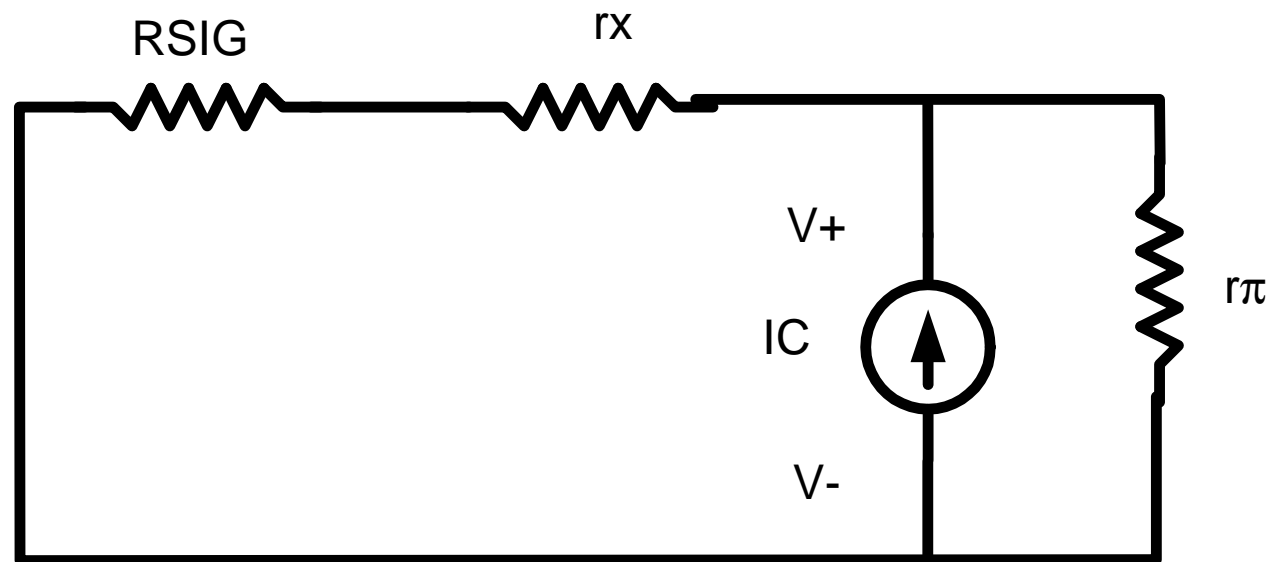
# Retour a l'emetteur commun

- On sait que les problemes se trouvent a l'entrée.
- On va donc ignorer la grosse section a la sortie (pour cet exemple):



# Retour a l'emetteur commun

- Pour trouver  $R_{EQ}$ :
  - $V_+ = I_C * (r_\pi || r_x + R_{SIG})$
  - $V_- = 0$
  - $R_{EQ} = (r_\pi || r_x + R_{SIG})$





# Retour a l'emetteur commun

- Formule pour trouver  $\omega_{-3dB}$

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{R_{EQ} C}$$

- On substitue avec  $R_{EQ}$ :

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{[(R_{SIG} + r_x) \parallel r_\pi] C}$$

- On substitue le condensateur:

$$\omega_{-3dB} = \frac{1}{[(R_{SIG} + r_x) \parallel r_\pi] [C_\pi + C_\mu (1 + g_m (r_o \parallel R_L \parallel R_C))]}$$