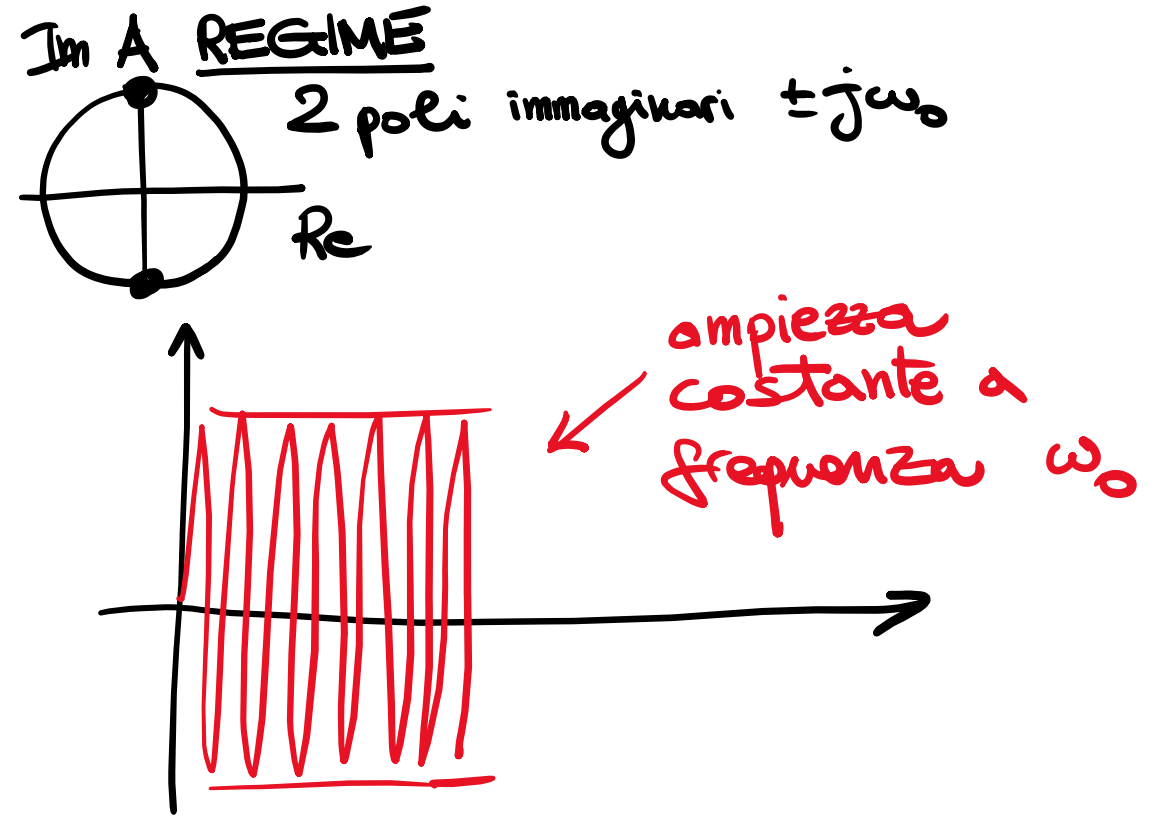
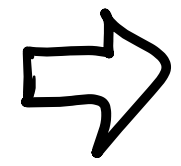
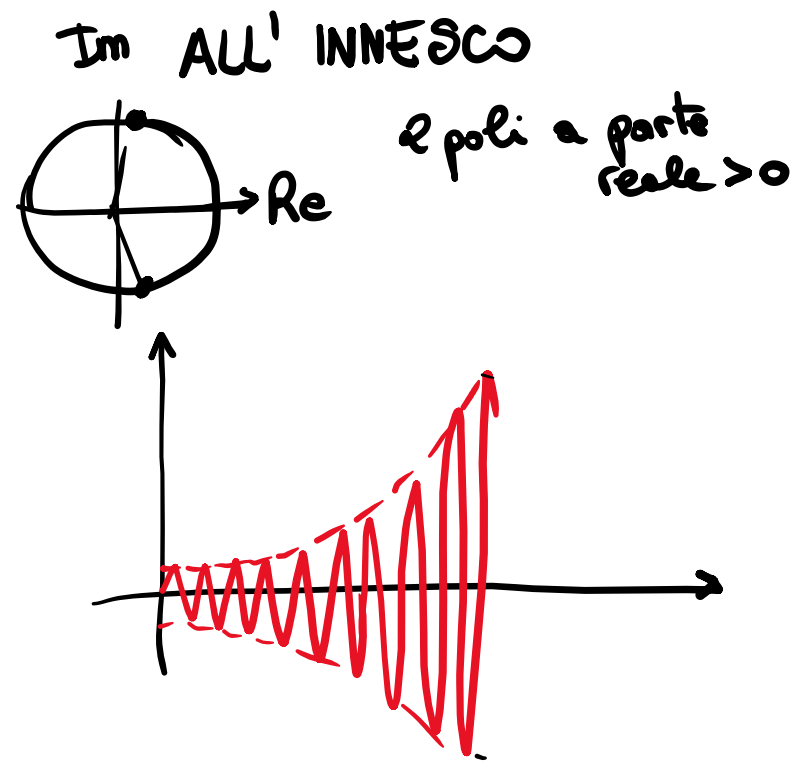


Oscillatori

OSCILLATORE : circuito in grado di fornire in uscita un **SEGNALE PERMANENTE** a frequenza PREFISSATA.

↳ consideriamo gli oscillatori ottenuti da SISTEMI LINEARI IN REAZIONE



SISTEMA IN REAZIONE

$$A_F = \frac{A_e}{1 - \beta A_e}$$

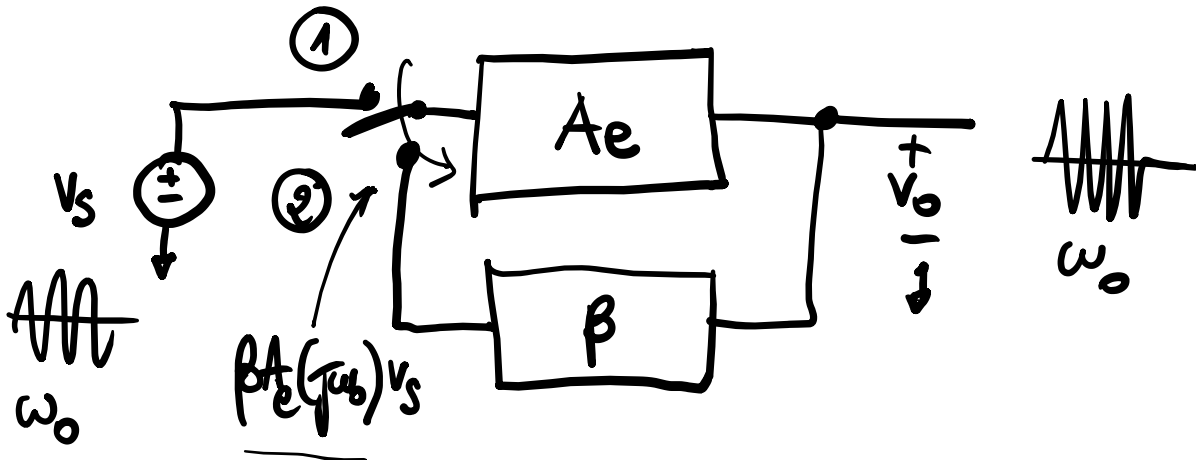
a REGIME
i poli di A_F sono $\pm j\omega_0$

$$1 - \beta A_e(j\omega_0) = 0 \Rightarrow \underline{\beta A_e(j\omega_0) = 1}$$



CONDIZIONI DI BARKHAUSEN A REGIME

$$\begin{aligned} |\beta A_e(j\omega_0)| &= 1 \\ \angle \beta A_e(j\omega_0) &= 0 \end{aligned}$$



se $\beta A_e(j\omega_0) = 1$
allora il segnale in ② è uguale in fase
e segnale in ①

CONDIZIONI DI BARKHAUSEN ALL' INNESCO

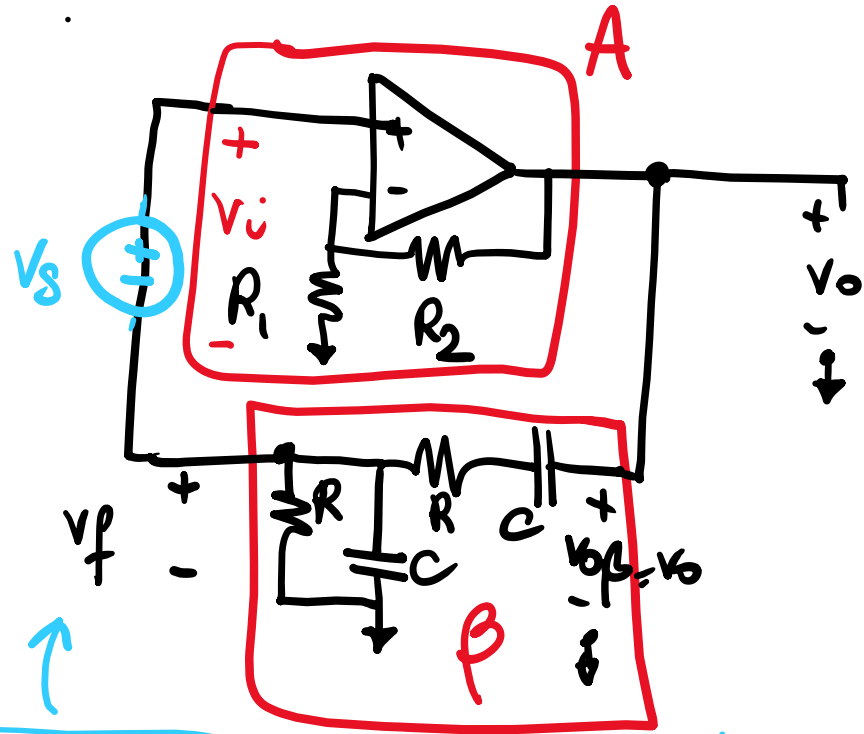
$$\begin{aligned} & | \beta A_e(j\omega_0) | > 1 \\ & \angle \beta A_e(j\omega_0) = 0 \end{aligned}$$

← Condizione NECESSARIA per l'innescò
(NON È SUFFICIENTE)

[es. $\angle \beta A_e$ è monotona è anche SUFFICIENTE]

⇒ da capire → come si passa dall' innescò al regime (derovo cambiare i poli)
⇒ come si innesca il sistema?

Oscillatore a ponte di WIEN

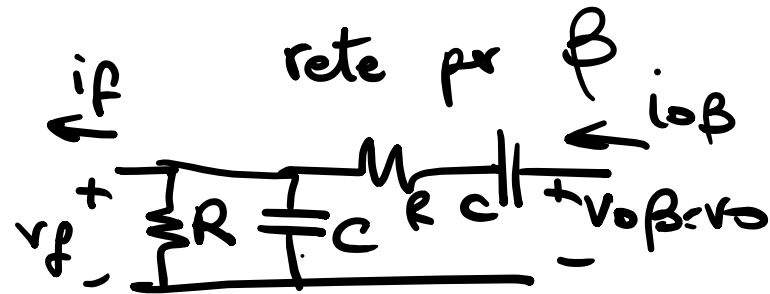


$V_i = V_s + V_p$
 interferenza di
 tensione
 $X_C = -V_s$

prelievo
 di tensione
 $X_o = V_o$

$$A_e = \frac{V_o}{V_s} \Big|_{\beta=0}$$

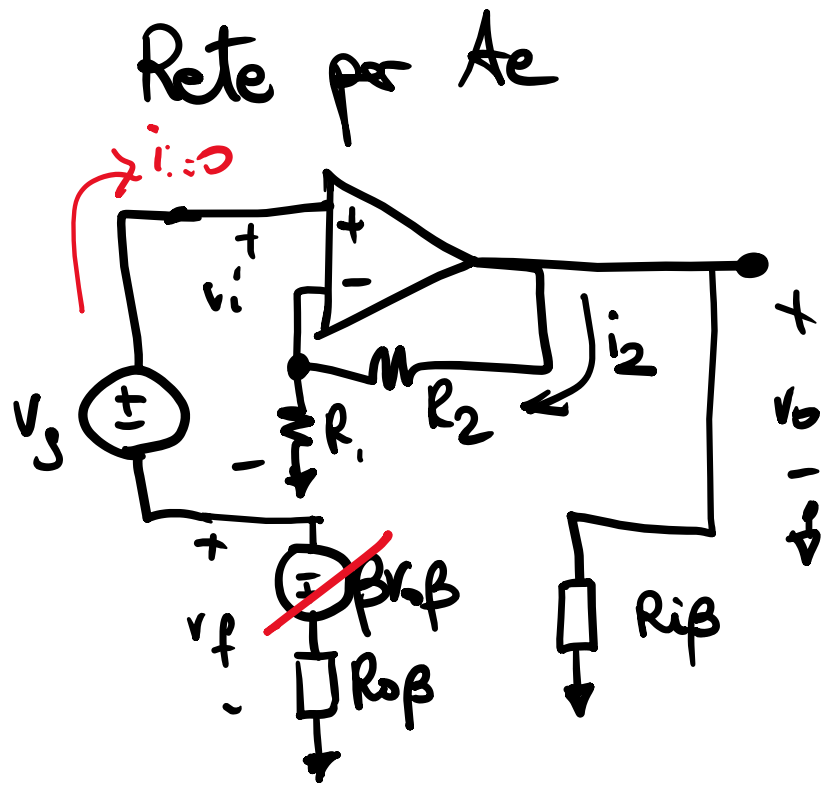
$$\beta = \frac{V_p}{V_o} \Big|_{f=f_0}$$



$$\begin{bmatrix} V_p \\ i_p \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta & R\beta \\ \frac{1}{R} & - \end{bmatrix} \begin{bmatrix} V_o\beta \\ i_p \end{bmatrix}$$

$$\beta = \frac{V_p}{V_o\beta} \Big|_{f=f_0} = \frac{(R // \frac{1}{Cs})}{(R // \frac{1}{Cs}) + [R + \frac{1}{Cs}]} = \frac{\frac{R}{RCs+1}}{\frac{R}{RCs+1} + R + \frac{1}{Cs}} = \frac{R}{RCs + RCs(RCs+1) + RCs+1}$$

$$\beta = \frac{RCs}{R^2Cs^2 + 3RCs + 1}$$



$$A_e = \left. \frac{v_o}{v_s} \right|_{\beta=0}$$

$$v_i = v_s \rightarrow v_o = \left(1 + \frac{R_2}{R_1} \right) v_i$$

$$A_e = 1 + \frac{R_2}{R_1}$$

(NB: STO TRASCURANDO IL POLO DELL'OPERAZIONALE)

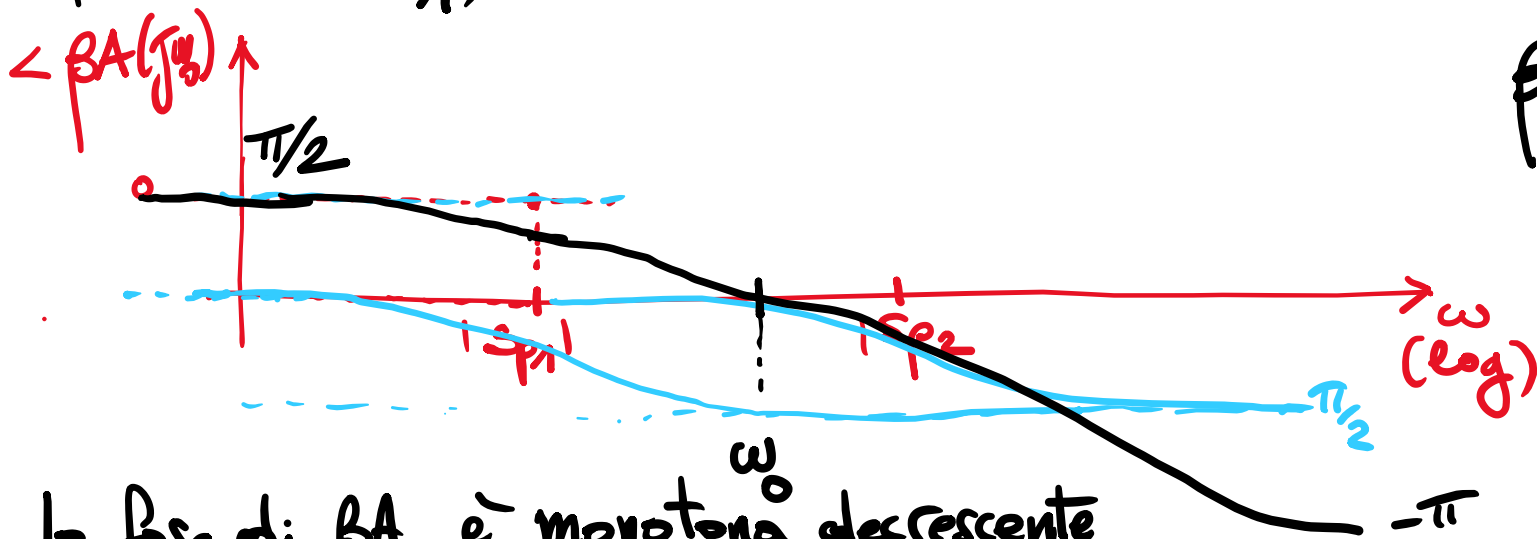
VERIFICHIAMO IL CRITERIO DI BARKHAUSEN ALL'INNESCO

$$\angle \beta A_e(j\omega_0) = 0$$

$$\beta A_e(s) = \left(1 + \frac{R_2}{R_1}\right) \frac{RCs}{RC^2s^2 + 3RCs + 1}$$

1110 zero nell'origine

2 poli REALI NEGATIVI



$$\beta A_e(j\omega) = \left[1 + \frac{R_2}{R_1}\right] \cdot \frac{RCj\omega}{RC^2(j\omega)^2 + 3jRC\omega + 1}$$

$$\angle \beta A_e(j\omega) = \angle \left[1 + \frac{R_2}{R_1}\right] + \angle \frac{RCj\omega}{RC^2(j\omega)^2 + 3jRC\omega + 1}$$

$$= \angle \left[(RC^2(j\omega)^2 + 3jRC\omega + 1) \right]$$

la fase di βA_e è monotona decrescente

all'aumentare di ω , quindi esiste solo un valore ω_0 tale che $\angle \beta A_e(j\omega_0) = 0$

Affinché $\angle \beta A_e = 0$ la parte reale del denominatore di βA_e si deve annullare

$$-RC\omega^2 + 1 = 0 \quad \boxed{\omega_0 = \frac{1}{RC}} \leftarrow \textcircled{1}$$

$$\beta A_e(j\omega_0) = \left(1 + \frac{R_2}{R_1}\right) \frac{\cancel{RC} j\omega_0}{3 \cancel{RC} j\omega_0} = \frac{1}{3} \left(1 + \frac{R_2}{R_1}\right)$$

$$|\beta A_e(j\omega_0)| > 1 \quad \Rightarrow \quad \boxed{\frac{R_2}{R_1} > 2} \leftarrow \textcircled{2}$$

CRITERIO DI BARKHAUSEN A REGIME

$$\angle \beta A_e(j\omega_0) = 0 \quad \Rightarrow \quad \omega_0 = \frac{1}{RC}$$

$$|\beta A_e(j\omega_0)| = 1 \quad \Rightarrow \quad \boxed{\frac{R_2}{R_1} = 2}$$

REGOLAZIONE DELL'AMPIEZZA A REGIME

ES. 1 USIAMO PER R_2 UN NTC [Negative Temperature Coefficient]

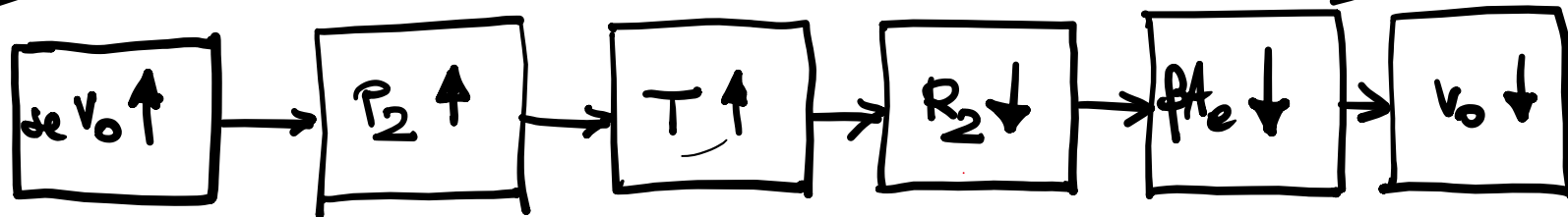
$$R(T) = R_2(T_0) \left(1 + \underset{\substack{\uparrow \\ < 0 \\ \text{Temperature Coefficient}}}{TC} (T - T_0) \right)$$

Potenza dissipata in R_2 è $\underline{P_2 = R_2 i_2^2} = R_2 \frac{v_o^2}{(R_1 + R_2)^2}$

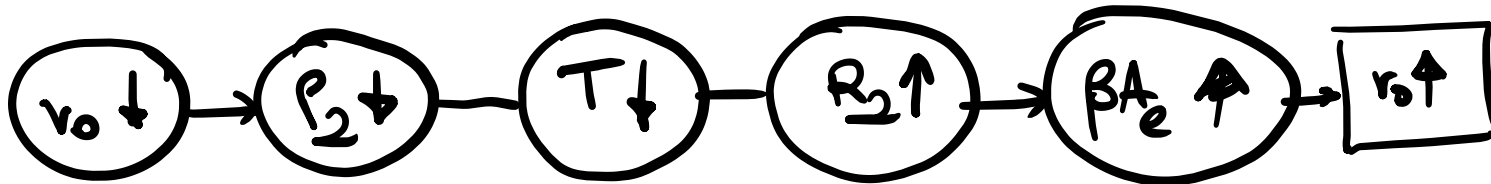
poli a parte reale > 0

se $R_2 \uparrow$ allora $P_2 \downarrow$

finché i poli non vengano a parte reale negativa

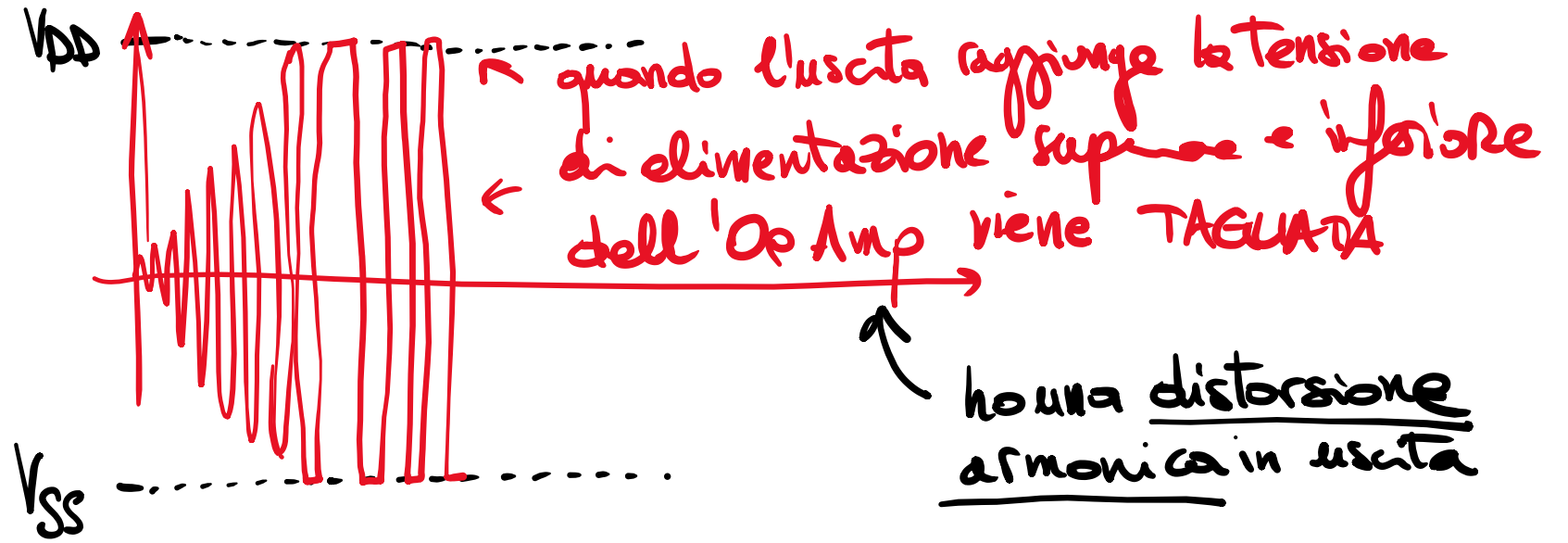
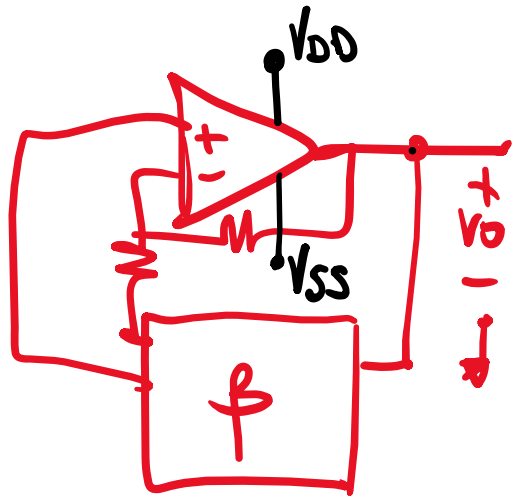


2 poli a parte reale < 0

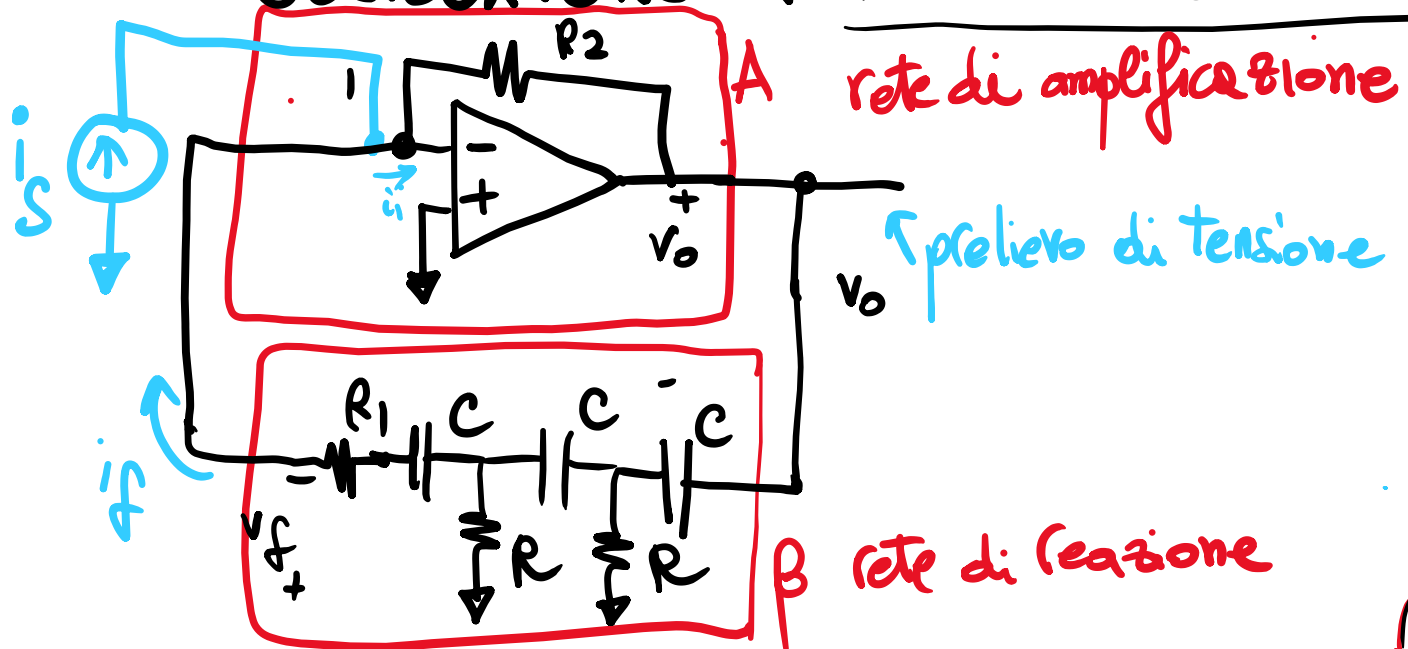


alternativa
scegliamo per
 R_1 un PTC
(TC > 0)

2) NON USO NESSUN MECCANISMO DI REGOLAZIONE



OSCILLATORE A RETE DI SFASAMENTO



A rete di amplificazione

v_o prelievo di tensione

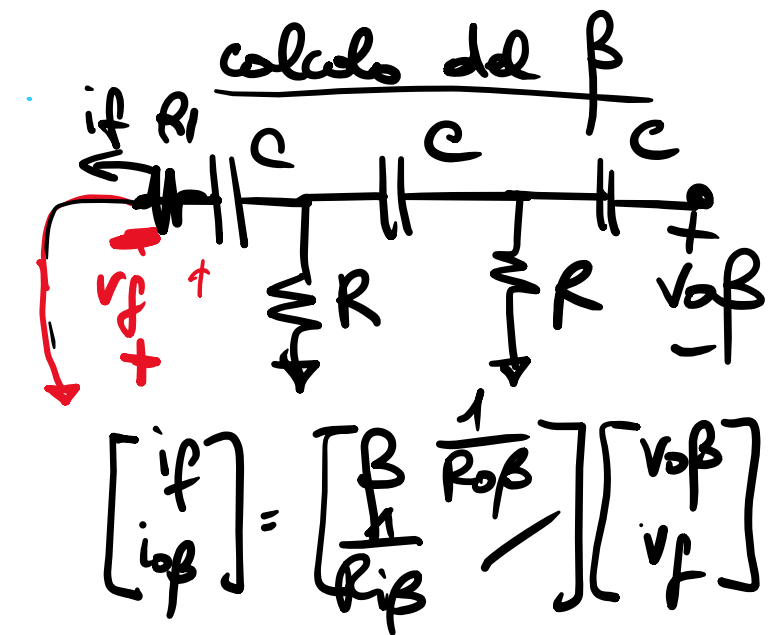
beta rete di reazione

$$A_e = \frac{v_o}{i_s} \Big|_{f=0}$$

$$\beta = \frac{i_f}{v_{o\beta}} \Big|_{f=0}$$

$$i_i = i_s + i_f$$

perché il circuito del β ha solo Re C

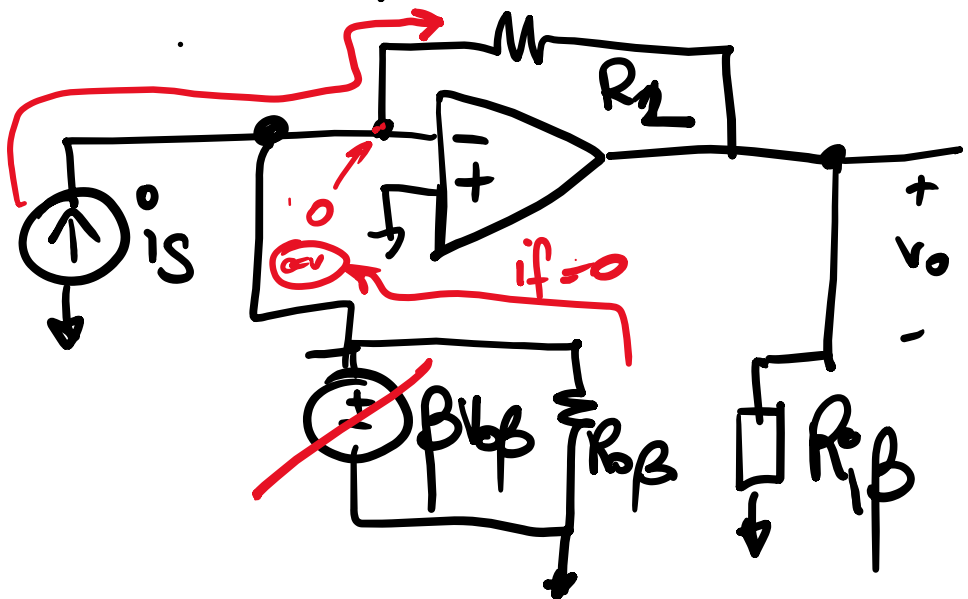


$$\beta = \frac{i_f}{v_{o\beta}} \Big|_{f=0}$$

3 poli reali
3 zeri nell'origine

$$\lim_{\omega \rightarrow \infty} \beta = \frac{1}{R_1} > 0 \text{ fase } \emptyset$$

Rete per A_e

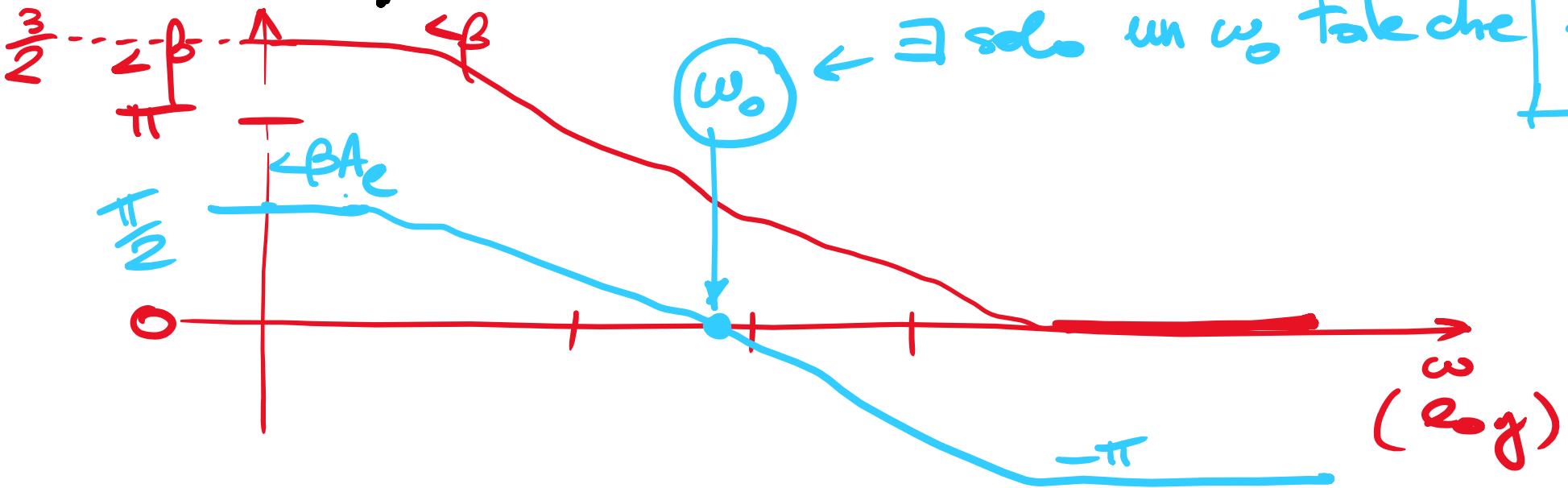


$$\underline{A_e} = \left. \frac{v_o}{i_s} \right|_{\beta=0} = \underline{\underline{-R_2}} \quad (\circ)$$

$$v_o = -R_2 i_s$$

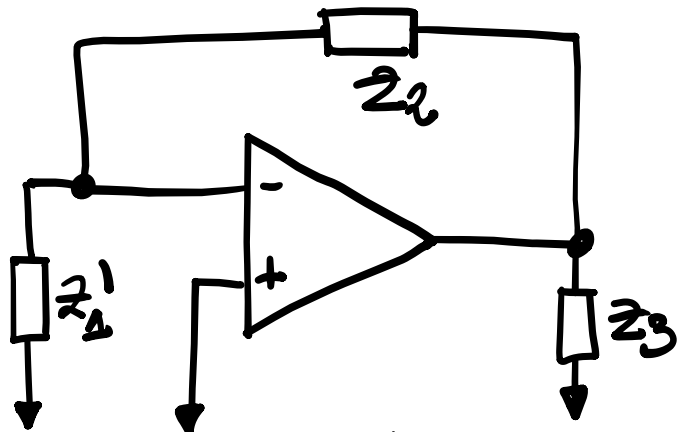
$$\angle \beta A_e = \angle \beta + \angle A_e$$

\exists solo un ω_0 tale che $\angle \beta A_e = 0$



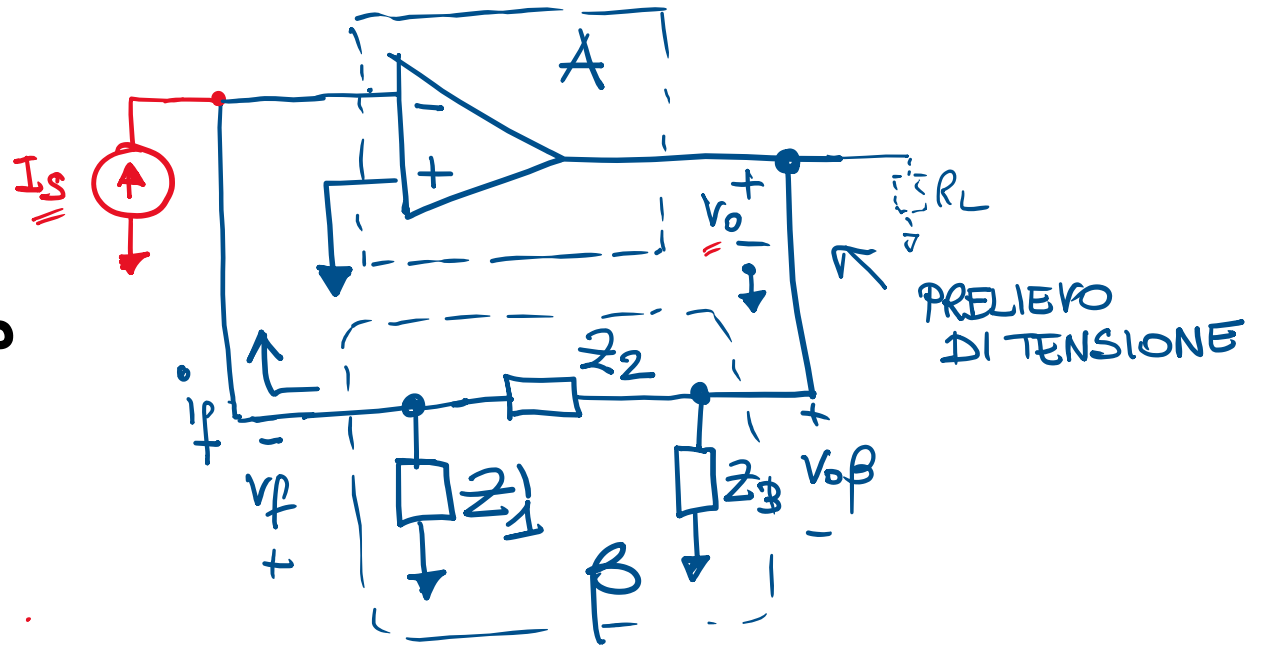
Oscillatori a tre punti

z_1, z_2, z_3 sono impedenze reattive [solo componente immaginaria della z]



Amplificatore Invertente

disegnandolo come un sistema

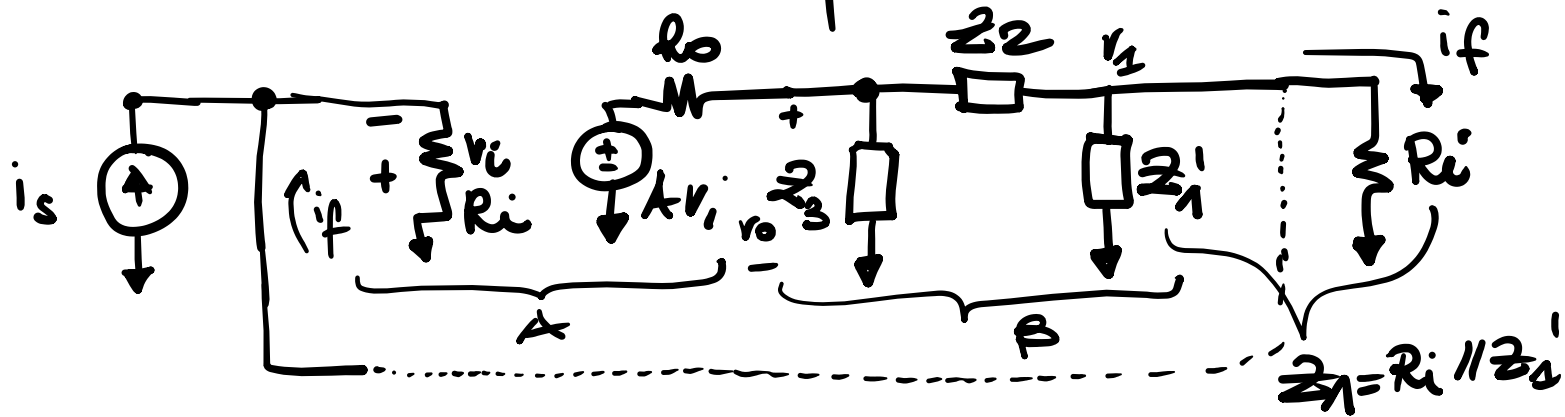


$$A_F = \frac{V_o}{i_s}$$

$$A_e = \left. \frac{V_o}{i_s} \right|_{\phi=0}$$

$$\beta = \left. \frac{i_f}{V_{o\beta}} \right|_{V_f=0}$$

Calcolo diretto di βA_e



$$\underline{\underline{\beta A_e = \frac{i_f}{i_s}}}$$

$$v_i = -R_i i_s$$

$$v_o = A v_i \frac{z_3 \parallel [z_2 + z_1]}{z_3 \parallel (z_2 + z_1) + R_o}$$

$$v_1 = v_o \cdot \frac{z_1}{z_1 + z_2}$$

$$i_f = -\frac{v_1}{R_i}$$

$$\beta A_e = \frac{i_f}{i_s} = \frac{1}{\cancel{R_i}} \cdot \frac{z_1}{z_1 + z_2} \cdot A \frac{z_3 \parallel [z_2 + z_1]}{z_3 \parallel [z_2 + z_1] + R_o} \quad \cancel{-R_i}$$

$$= -A \frac{z_1}{z_1 + z_2} \cdot \frac{z_3 (z_2 + z_1) / (z_3 + z_2 + z_1)}{z_3 (z_2 + z_1) / (z_3 + z_2 + z_1) + R_o}$$

$$\beta A_e = -A \frac{z_1}{z_1 + z_2} \frac{z_3 (z_2 + z_1)}{z_3 (z_2 + z_1) + R_0 (z_1 + z_2 + z_3)}$$

$$\begin{aligned} z_1 &= jX_1 \\ z_2 &= jX_2 \\ z_3 &= jX_3 \end{aligned}$$

$$\beta A_e = -A \frac{x_1}{x_1 + x_2} \frac{-x_3 (x_2 + x_1)}{-x_3 (x_2 + x_1) + jR_0 (x_1 + x_2 + x_3)}$$

$$\beta A_e = \frac{A x_1 x_3}{-x_3 (x_2 + x_1) + jR_0 (x_1 + x_2 + x_3)}$$

CRITERIO DI BARKHAUSEN SULLA FASE

$$\angle \beta A_e(j\omega_0) = 0 \Rightarrow \text{la parte immaginaria del denominatore}$$

deve essere nulla \Rightarrow

$$x_1 + x_2 + x_3 = 0$$

deve esistere ω_0 : $x_1(\omega_0) + x_2(\omega_0) + x_3(\omega_0) = 0$

$$\beta A_e(\omega_0) = \frac{A x_1(\omega_0) \cancel{x_2(\omega_0)}}{-\cancel{x_3(\omega_0)} \underbrace{[x_1(\omega_0) + x_2(\omega_0)]}_{= -x_3(\omega_0)}} = \boxed{\frac{A x_1(\omega_0)}{x_3(\omega_0)}}$$

ALL' INNESCO

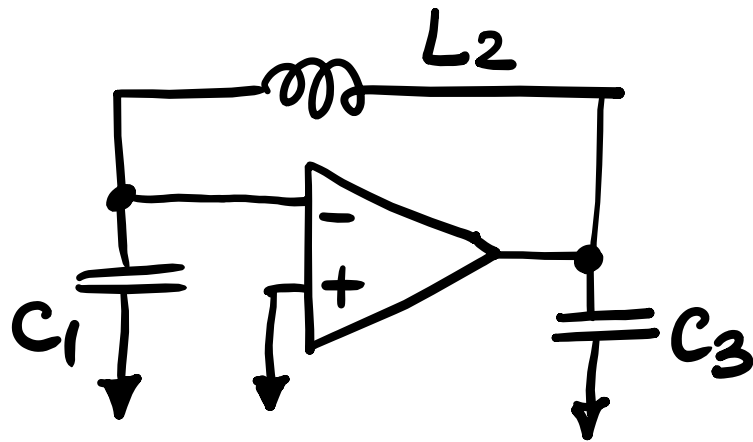
$$\underline{\beta A_e(\omega_0) = 0} \rightarrow x_1(\omega_0) \text{ e } x_3(\omega_0) \text{ devono essere concordi (di segno)}$$

[$x_2(\omega_0)$ deve essere di segno opposto]

$$|\beta A_e(\omega_0)| > 1 \rightarrow \frac{A x_1(\omega_0)}{x_3(\omega_0)} > 1$$

A REGIME: Come sopra ma $|\beta A_e(\omega_0)| = 1 \Rightarrow \frac{A x_1(\omega_0)}{x_3(\omega_0)} = 1$

Oscillatore di Colpitts



$$\begin{bmatrix} X_1 \\ X_3 \end{bmatrix} \stackrel{C}{\parallel} \begin{matrix} X_2 \\ \text{---} \\ X_3 \end{matrix} \quad \begin{matrix} L \\ \text{---} \\ X_2 \end{matrix}$$

$$X_1 + X_2 + X_3 = 0$$

$$-\frac{1}{\omega C_1} + \omega L_2 - \frac{1}{\omega C_3} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{-C_3 + \omega^2 L_2 C_1 C_3 - C_1}{\omega C_1 C_3} = 0$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{C_1 + C_3}{L_2 C_1 C_3}}$$

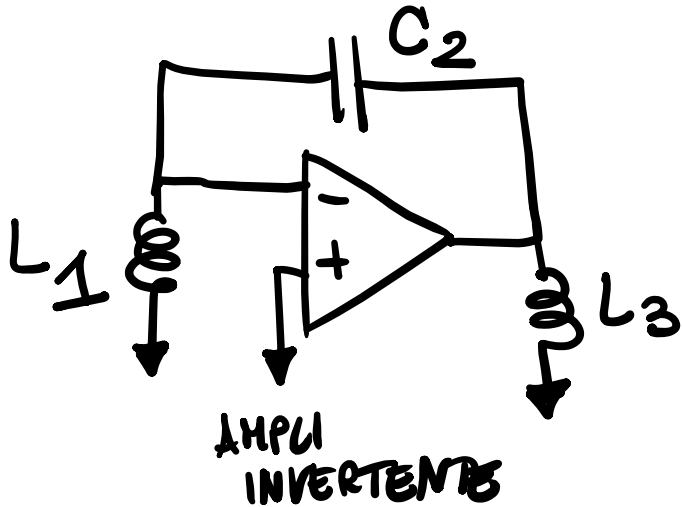
EVENTUALE
PULSAZIONE
DELL'OSCILLAZIONE
ALL'INNESCO A REGIME

Condizione sul modulo:

$$\beta_e(\omega_0) > 1 \underset{\text{all'inesco}}{\rightarrow} A \frac{X_1}{X_3} > 1 \rightarrow A \frac{\cancel{\omega_0} C_3}{\cancel{\omega_0} C_1} > 1 \rightarrow$$

$$\boxed{\frac{A C_3}{C_1} > 1} \quad \boxed{\frac{A C_3}{C_1} = 1}$$

Oscillatore di Hartley



$$\begin{array}{l} X_1 \\ X_3 \\ \underline{\underline{> 0}} \end{array} \quad L \quad \begin{array}{l} X_2 \\ < 0 \end{array} \quad C$$

$$\boxed{X_1 + X_2 + X_3 = 0} \quad \text{per } \omega = \omega_0$$

$$\omega L_1 - \frac{1}{\omega C_2} + \omega L_3 = 0 \rightarrow \frac{-1 + \omega^2 C_2 (L_1 + L_3)}{\omega C_2} = 0$$

ESISTE SOLO UNA
PULSAZIONE A ω_0 SI
PUÒ OSSERVARE L'OSCILLAZIONE

$$\boxed{\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{C_2 (L_1 + L_3)}}$$

Condizione sull'ampiezza

$$\begin{array}{l} |A_T(\omega_0)| > 1 \quad \text{all'innesco} \\ = 1 \quad \text{a regime} \end{array}$$



$$\frac{A \omega_0 L_1}{\omega_0 L_3} = \frac{A L_1}{L_3} > 1 \quad \text{all'innesco}$$

$$\frac{A L_1}{L_3} = 0 \quad \text{a regime}$$

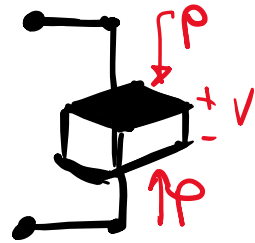
Oscillatori al quarzo

↳ usano cristalli di quarzo

MINERALE IN FORMA CRISTALLINA
SiO₂

MATERIALE
PIEZOELETTRICO

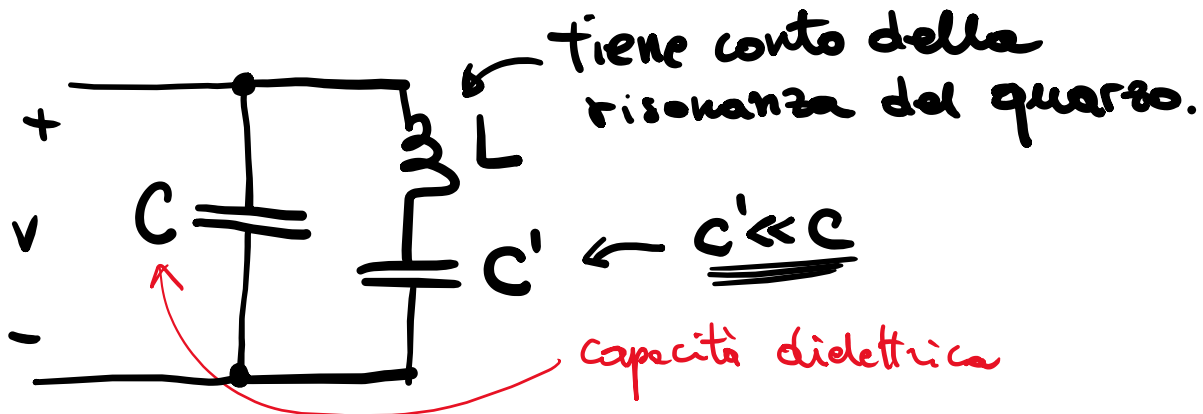
CONDENSATORE



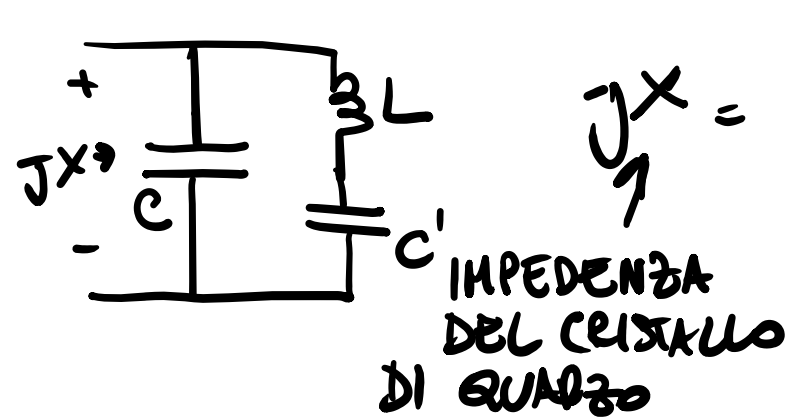
PRESSIONE ↔ DIFFERENZA DI POTENZIALE

Accumula energia sia sotto forma di energia ELETTROSTATICA sia sotto forma di energia ELASTICA.

CIRCUITO EQUIVALENTE DEL QUARZO



UTILIZZIAMO IL QUARZO AL POSTO DELL'INDUTTANZA IN UN OSCILLATORE A 3 PUNTI



$$JX = \frac{1}{j\omega C} \parallel \left[j\omega L + \frac{1}{j\omega C'} \right] = \frac{1}{j\omega C} \parallel \left[\frac{1 - \omega^2 LC'}{j\omega C'} \right]$$

$$JX = \frac{\frac{1}{j\omega C} \cdot \left[\frac{1 - \omega^2 LC'}{j\omega C'} \right]}{\frac{1}{j\omega C} + \frac{1 - \omega^2 LC'}{j\omega C'}} =$$

$$= \frac{1 - \omega^2 LC'}{j\omega C' + j\omega C (1 - \omega^2 LC')}$$

$$JX = \frac{1}{j\omega(C' + C)} \cdot \frac{1 - \omega^2 LC'}{1 - \omega^2 \frac{LC'}{C + C'}} = \frac{1}{j\omega(C' + C)} \cdot \frac{1 - \omega^2 LC'}{1 - \omega^2 \frac{L C' C}{C + C'}}$$

$\frac{1}{\omega_z^2}$
 $\frac{1}{\omega_\phi^2}$

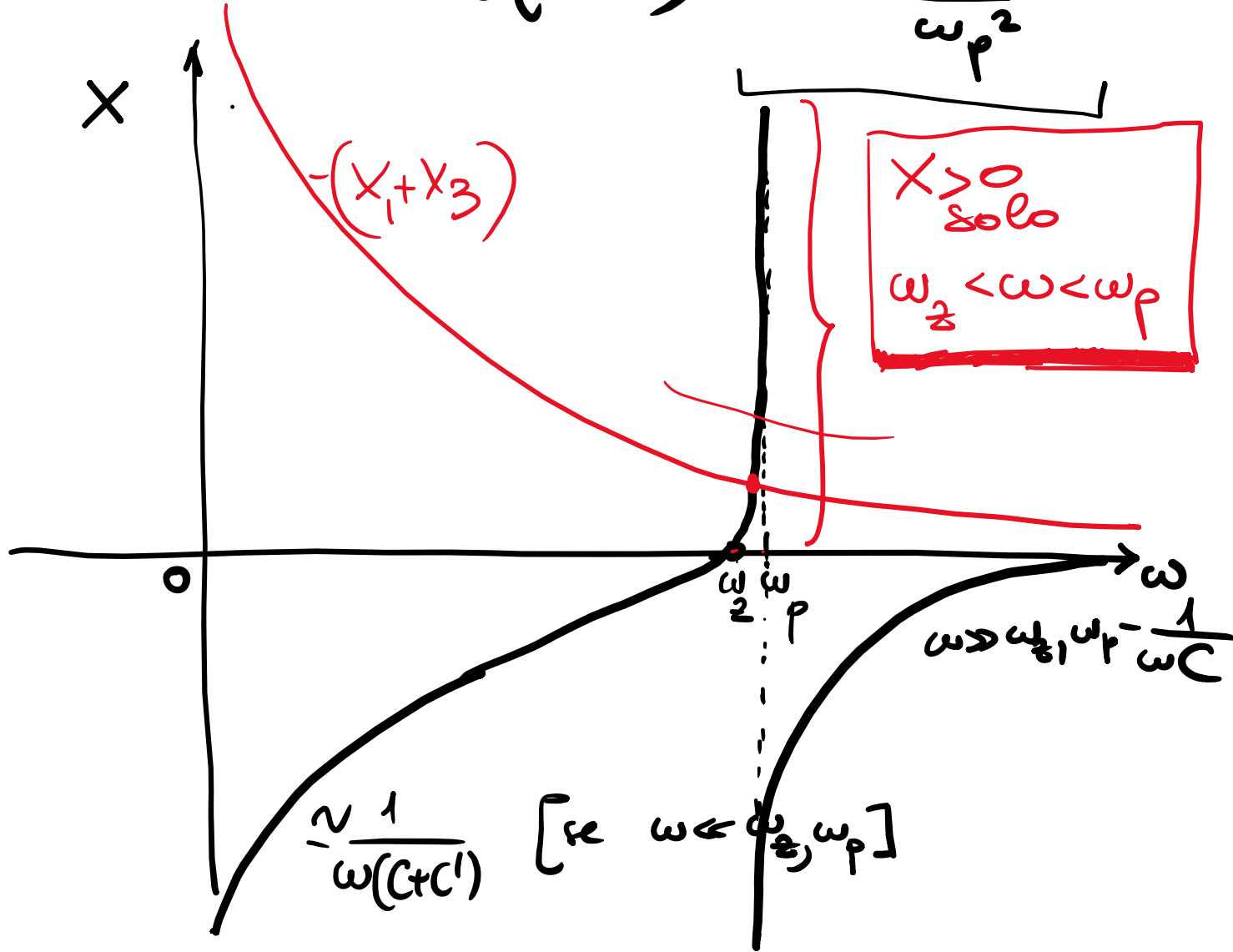
$$X_2 = -\frac{1}{\omega(c+c')} \frac{1 - \frac{\omega^2}{\omega_2^2}}{1 - \frac{\omega^2}{\omega_p^2}}$$

1 polo nell'origine
 2 zeri immaginari $\pm j\omega_2$
 2 poli immaginari $\pm j\omega_p$

$$\omega_2 = \frac{1}{\sqrt{Lc_1}} \quad \omega_p = \sqrt{\frac{c+c'}{Lcc'}}$$

$$\omega_p = \underbrace{\frac{1}{\sqrt{Lc_1}}}_{\omega_2} \cdot \underbrace{\sqrt{\frac{c+c'}{c}}}_{>1}$$

$$\omega_p > \omega_2$$



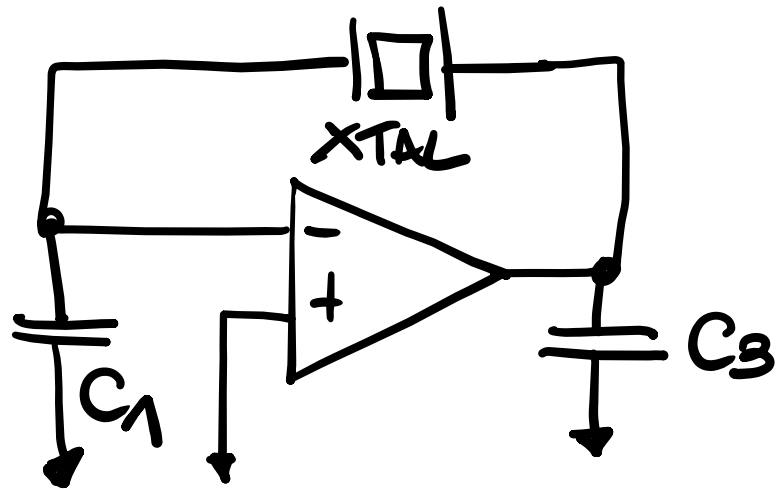
Se $X_1 + X_2 + X_3 = 0$

$X_1 + X_3 = -\frac{1}{\omega c_1} - \frac{1}{\omega c_2}$
 $X_2 \rightarrow$ quarzo

$$X_2 = -\frac{1}{\omega} \left[\frac{1}{c_1} + \frac{1}{c_2} \right]$$

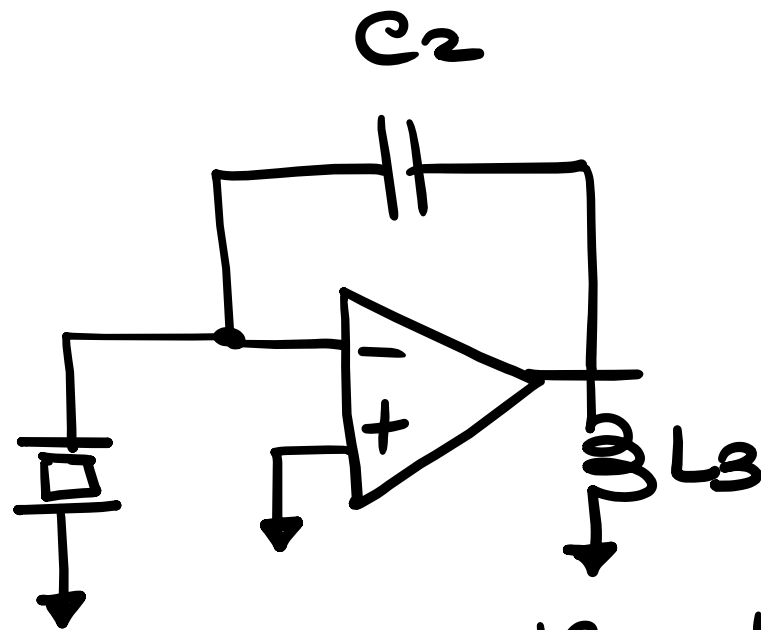
Oscillatori al quarzo . esempio

 XTAL
simbolo del cristallo di quarzo



Oscillatore di Colpitts al quarzo

$$X_{XTAL}(\omega) = + \frac{1}{\omega} \left[\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} \right]$$



Oscillatore di Hartley al quarzo

$$\underline{X_{XTAL}(\omega)} = - \omega L_3 + \frac{1}{\omega C_2}$$