



Appunti universitari
Tesi di laurea
Cartoleria e cancelleria
Stampa file e fotocopie
Print on demand
Rilegature

NUMERO: 2082A -

ANNO: 2017

A P P U N T I

STUDENTE: Massara Andrea

MATERIA: Elettronica applicata - prof. Sansoè

Il presente lavoro nasce dall'impegno dell'autore ed è distribuito in accordo con il Centro Appunti.

Tutti i diritti sono riservati. È vietata qualsiasi riproduzione, copia totale o parziale, dei contenuti inseriti nel presente volume, ivi inclusa la memorizzazione, rielaborazione, diffusione o distribuzione dei contenuti stessi mediante qualunque supporto magnetico o cartaceo, piattaforma tecnologica o rete telematica, senza previa autorizzazione scritta dell'autore.

**ATTENZIONE: QUESTI APPUNTI SONO FATTI DA STUDENTIE NON SONO STATI VISIONATI DAL DOCENTE.
IL NOME DEL PROFESSORE, SERVE SOLO PER IDENTIFICARE IL CORSO.**

LEZIONE 1

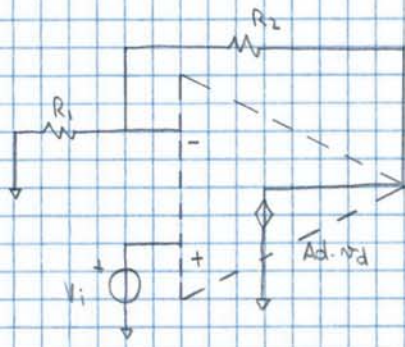
28/09/2015

sappv.polito.it/prenotazioni

ARGOMENTI

- 1) OPAMP - Interno
- 2) APPLICAZIONI LINEARI OPAMP
- 3) FILTRI ATTIVI
- 4) APPLICAZIONI NON LINEARI OPAMP
- 5) FUORI LINEARITÀ
 - Generatore onda quadra
 - Comparatore di soglia
 - Oscillatori
- 6) TRANSISTOR FUORI LINEARITÀ
- 7) CIRCUITI LOGICI
- 8) INTERFACCE
- 9) ALIMENTATORI
- 10) SISTEMI DI ACQUISIZIONE DATI

2



$$v^+ \approx V_i$$

$$v^- \approx V_u \cdot \beta$$

$$v^- = V_i - v_d$$

$$V_i - v_d = \beta V_u \quad \text{e inoltre } v_d = \frac{V_u}{A_d} \quad \text{da cui:}$$

$$V_i - \beta V_u = \frac{V_u}{A_d}$$

$$V_u \left(\beta + \frac{1}{A_d} \right) = V_i$$

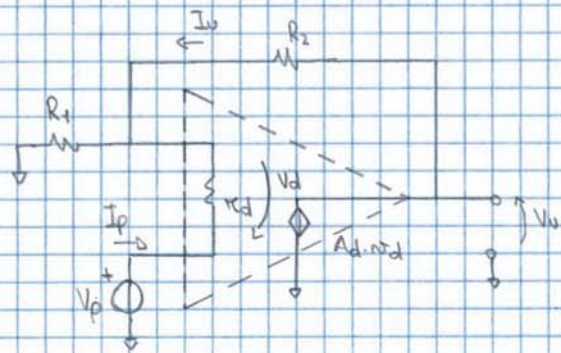
$$V_u = V_i \cdot \frac{A_d}{A_d \beta + 1}$$

$$V_u = V_i \cdot \frac{1}{\beta} \cdot \frac{A_d}{A_d + \frac{1}{\beta}} = V_i \cdot \frac{1}{\beta} \cdot \frac{\beta A_d}{\beta A_d + 1} = T = \text{rapporto di anello}$$

$$\frac{V_u}{V_i} = \frac{1}{\beta} \cdot \frac{T}{1+T}$$

(Poiché $T \rightarrow$ alto solitamente anche in questo caso $\frac{V_u}{V_i} \approx \frac{1}{\beta}$)

• E se ora non suppongo più $Z_{in} \rightarrow \infty$?



(*)

$$V_p = r_d \cdot I_p + (I_u + I_p) R_1$$

$$v_d = r_d I_p \quad \text{e} \quad V_u = A_d \cdot v_d = A_d \cdot r_d I_p$$

$$\text{ma } V_u = R_1 (I_u + I_p) + I_u \cdot R_2 \quad \text{e perciò}$$

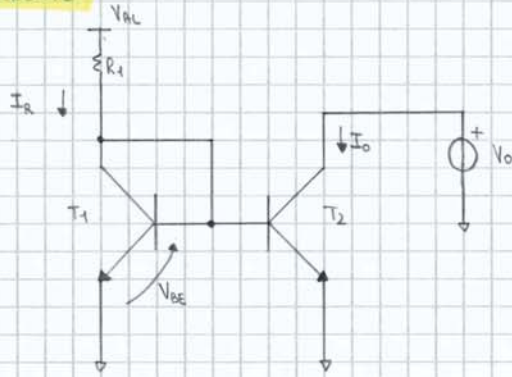
LEZIONE 2

29/09/2015

- SPECCHIO DI CORRENTE A BJT
- IMPEDENZE IN e OUT (rapporto alto)

- SPECCHIO PRECISIONE

SPECCHIO DI CORRENTE



β è alto

Se quelli sono buoni transistor, ossia con β molto grande, $I_o \approx I_E$, perciò:

$$I_R \approx I_{C1} \approx I_{E1} \quad \text{e} \quad I_o = I_{C2} \approx I_{E2}$$

Per Ebers-Small io so che:

$$I_R = I_{E1} = I_{S1} \left(e^{\frac{V_{BE}}{V_T}} + 1 \right) \approx I_{S1} \left(e^{\frac{V_{BE}}{V_T}} \right)$$

$V_{BE} = V_{BE1} = V_{BE2}$
 perché T_1 e T_2 sono in parallelo
 trascurabile

$$I_{E2} = I_o = I_{S2} \left(e^{\frac{V_{BE}}{V_T}} + 1 \right) \approx I_{S2} \left(e^{\frac{V_{BE}}{V_T}} \right)$$

da cui: $\frac{I_R}{I_o} = \frac{I_{S1}}{I_{S2}}$

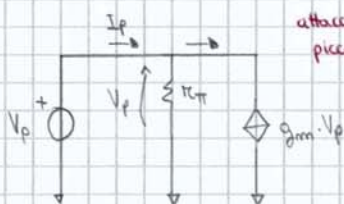
Noi non vogliamo una dipendenza di questa formula dalla temperatura. Peccato che le correnti inverse di saturazione ne sono fortemente influenzate, oltre che dall'area (dimensioni della giunzione).

Compensando agli errori quindi ho:

$$\frac{I_R}{I_o} = \frac{I_{S1}}{I_{S2}} = \frac{A_1}{A_2} \quad \text{e poiché } A_1 \approx A_2 \rightarrow I_R = I_o$$

di solito

Formalmente però I_R e I_o non lo so la stessa cosa, perciò cerco le impedenze che vengono viste:



attacco il modello di piccolo segnale del BJT T_1

$$I_p = g_m V_p$$

trascurando la corrente in r_{pi}

$$Z_{in} = \frac{1}{g_m}$$

(Basta)

= IMPEDENZA DI INGRESSO DELLO SPECCHIO VISTA DA T_1

(4)

Per la relazione dei BJT è so che $I_{E2} = \frac{I_o}{\beta_2} = \frac{I_c}{\beta}$

$$I_o = I_R - 2 \frac{I_o}{\beta_2}$$

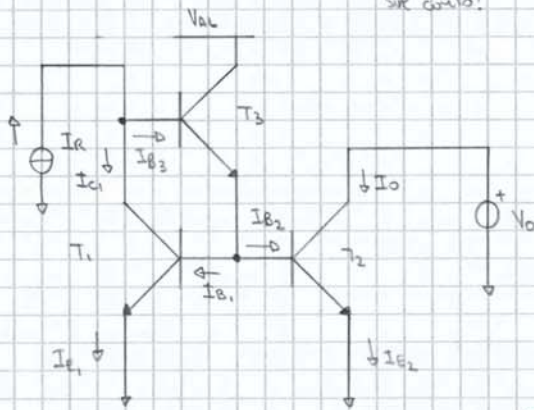
quindi $I_o \left(1 + \frac{2}{\beta_2} \right) = I_R$

$$I_o = \frac{I_R}{1 + \frac{2}{\beta_2}}$$

evidenzia che $\frac{I_o}{I_o} \neq 1$ ma c'è dipendenza dal β !
 è comunque ragionevolmente preciso ma non lo è estremamente segue che tale termine di errore va minimizzato il più possibile se voglio fare l'approssimazione!

Per minimizzare modifico lo schema in modo da rendere meno dipendente I_o dalle correnti di base I_{B1} e I_{B2} e quindi poco sensibile alla corrente sul carico!

Aggiungo perciò un transistor:



Faccio la supposizione che:

- 1. $\beta = \beta_1 = \beta_2 = \beta_3$
- 2. $\beta + 1 \approx \beta \rightarrow \beta \gg 1$

supponendo che $I_{B1} = I_{B2}$ poiché $\beta_1 = \beta_2$

$$I_{B3} = \frac{I_{B1} + I_{B2}}{\beta_3 + 1} = \frac{I_{B1} + I_{B2}}{\beta} = \frac{2 I_{B1}}{\beta}$$

$$I_{E1} = I_{B1} + I_{C1} = I_{B1} + I_R - I_{B3}$$

$$I_{E2} = I_o + I_{B2}$$

Con $I_{B1} = I_{B2}$, ecc... ottengo che $I_{E1} = I_{E2}$ come prima, da cui:

$$I_R + I_{B1} - I_{B3} = I_o + I_{B2}$$

con $I_{E1} - I_{B3} = I_{C1} = \beta I_{B1}$ e perciò

$$I_{B1} = \frac{I_R - I_{B3}}{\beta}$$

$$I_o = I_{C2} = I_{B2} \beta$$

$$I_{B1} = \frac{I_R - I_{B3}}{\beta}$$

$$\Rightarrow I_R + \frac{I_R - I_{B3}}{\beta} - I_{B3} = I_o \left(1 + \frac{1}{\beta} \right)$$

$$\left(I_R - I_{B3} \right) \left(1 + \frac{1}{\beta} \right) = I_o \left(1 + \frac{1}{\beta} \right)$$

$$I_R - 2 \frac{I_{B3}}{\beta} = I_o$$

$$I_{B3} \approx \frac{I_R}{\beta} \text{ e perciò}$$

$$I_o = \frac{I_R}{1 + \frac{2}{\beta^2}}$$

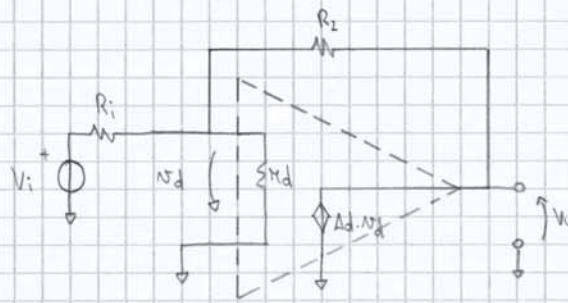
SPECCHIO DI CORRENTE DI PRECISIONE!

l'errore rispetto a prima che non c'era T_3 ora va come $\frac{2}{\beta^2} \ll \frac{2}{\beta}$ di prima

MOLTO PIÙ PRECISO!

5

Vado ora a calcolare il guadagno non considerando $A_d \rightarrow \infty$:



$$\frac{V_i + I_d R_i}{R_i} = \frac{-V_o - I_d R_f}{R_f} \quad \text{con } I_d = \frac{V_o}{A_d}$$

$$\frac{V_i}{R_i} = -\frac{V_o}{R_f} - \frac{V_o}{A_d R_f} + \frac{V_o}{A_d R_i}$$

Perciò:

$$\frac{V_o}{V_i} = -\frac{R_f}{R_i} \cdot \frac{1}{1 + \frac{1}{A_d \beta}}$$

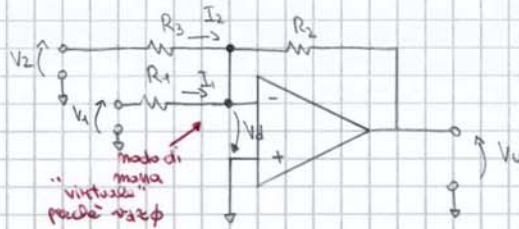
con $\beta = \frac{R_f}{R_i + R_f}$

$$\frac{V_o}{V_i} = \underbrace{\left(-\frac{R_f}{R_i} \right)}_{A_{\infty}} \left(\frac{A_d \beta}{1 + A_d \beta} \right)$$

stesso guadagno del non invertente a meno del "-"

APPLICAZIONI DELL'OP AMP E GENERALIZZAZIONI

1



$$I_1 = \frac{V_1}{R_1} \quad \text{e} \quad I_2 = \frac{V_2}{R_2}$$

e perciò $V_o = -R_f (I_1 + I_2) = -R_f \left(\frac{V_1}{R_1} + \frac{V_2}{R_2} \right)$

$$V_o = -V_1 \frac{R_f}{R_1} - V_2 \frac{R_f}{R_2}$$

SOMMATORE INVERTENTE!

V_o è c.p. dalle due V_{in} e la cosa importante è che le due V_{in} non si influenzano a vicenda!

01/10/2015

LEZIONE 4

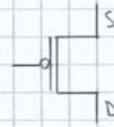
- SPECCHIO DI CORRENTE A MOSFET
- STADIO DIFFERENZIALE A BJT: caratteristica e g_m

SPECCHIO DI CORRENTE CON 1 MOSFET

Rappresentazione per MOSFET integrati



N-MOS



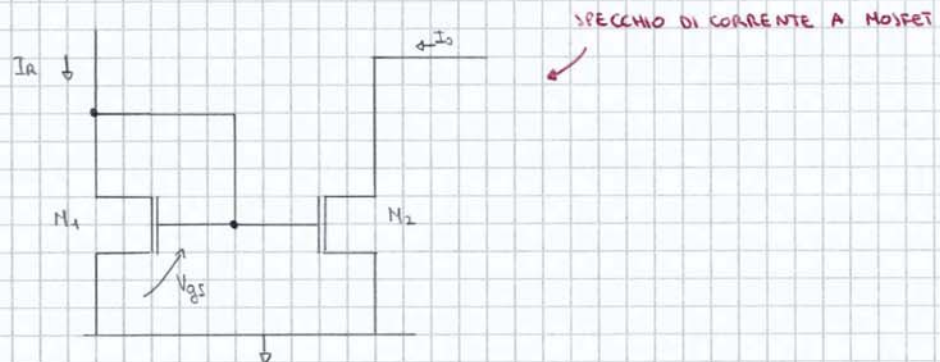
P-MOS

→ non c'è bisogno di distinguere DRAIN e SOURCE

Rappresentazione per MOSFET di potenza



→ Distinguo DRAIN e SOURCE per distinguere come funziona il diodo del substrato



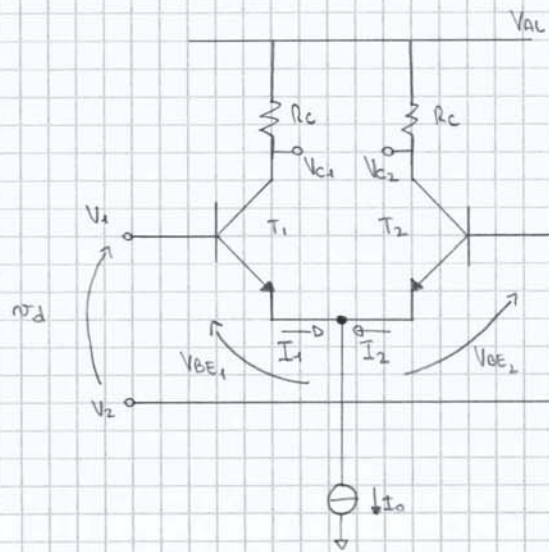
Faccio l'unica ipotesi che i MOS lavorino in saturazione:

$$I_D = \frac{K_m}{2} (V_{GS} - V_{TN})^2 (1 + \lambda V_{GS}) \quad \text{dove } K_m = \mu_n C_{ox} \frac{W}{L}$$

$$\begin{cases} I_A = \frac{K_{m1}}{2} (V_{GS} - V_{TN})^2 & \text{e per ora trascuriamo il termine con } \lambda \\ I_O = \frac{K_{m2}}{2} (V_{GS} - V_{TN})^2 & \dots \dots \dots \end{cases}$$

$$\frac{I_A}{I_O} = \frac{K_{m1}}{K_{m2}} = \frac{W_1}{L_1} \cdot \frac{L_2}{W_2}$$

Com'è fatto lo stadio differenziale?



$$V_1 - V_2 = v_d = V_{BE1} - V_{BE2}$$

Usando l'equazione Ebers-Smolli:

$$I_1 = I_{S1} \left(e^{\frac{V_{BE1}}{V_T}} \right) \quad \text{e} \quad I_2 = I_{S2} \left(e^{\frac{V_{BE2}}{V_T}} \right)$$

$$\text{da cui} \quad \frac{I_1}{I_2} = \frac{I_{S1}}{I_{S2}} \left(e^{\frac{V_{BE1} - V_{BE2}}{V_T}} \right) = \frac{I_{S1}}{I_{S2}} \left(e^{\frac{v_d}{V_T}} \right)$$

considerando $I_{S1} \approx I_{S2}$ per distanze, dimensioni e temperatura simili:

$$I_1 = I_2 e^{\frac{v_d}{V_T}} \quad (\text{poiché } I_{S1} \approx I_{S2})$$

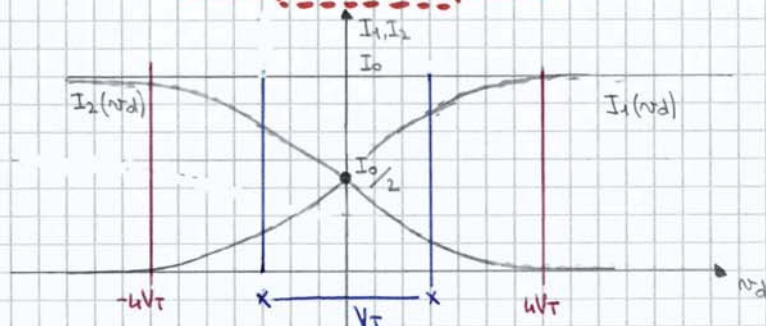
inoltre:

$$I_0 = I_1 + I_2 \quad \text{e quindi}$$

$$I_0 = I_2 \left(1 + e^{\frac{v_d}{V_T}} \right) \quad \text{e}$$

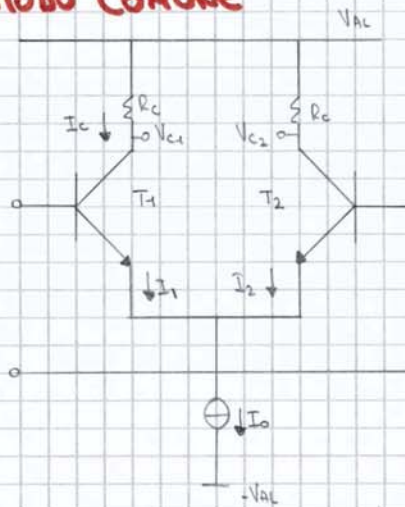
$$I_2 = \frac{I_0}{\left(1 + e^{\frac{v_d}{V_T}} \right)} \quad \text{e per quanto visto prima anche}$$

$$I_1 = \frac{I_0 e^{\frac{v_d}{V_T}}}{\left(1 + e^{\frac{v_d}{V_T}} \right)}$$



LEZIONE 5

- STADIO DIFFERENZIALE (modo comune)
- SCHEMA DI OP AMP
- DINAMICA INGRESSO MODO COMUNE



$$\begin{cases} V_{c1} = V_{AL} - R_c I_{c1} \\ = V_{AL} - R_c \left(\frac{I_o}{2} + g_{m0} v_d \right) \\ V_{c2} = V_{AL} - R_c \left(\frac{I_o}{2} - g_{m0} v_d \right) \end{cases}$$

→ La resistenza R_c fanno sì che la caduta di tensione su esse sia alta e quindi questo limita il guadagno $(I_o \cdot R_c)$ che io voglio che sia alto!! Vediamo un backstrucuro... (cambio attivo)

- A noi interessa che sia buona la dinamica d'ingresso del modo comune (la differenziale no)
- Tenendo conto del modo comune, il sistema diventa:

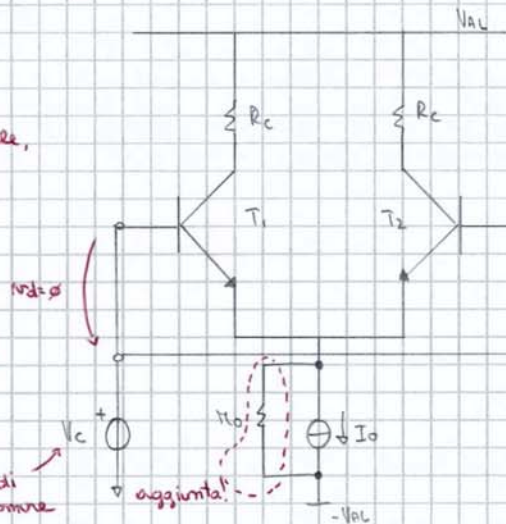
$$V_o = A_d v_d + A_c V_c$$

A noi interessa una buona dinamica di modo comune, e non differenziale, perché:



ndato! Quindi il termine buono e che mi interessa restare spesso a V_c !!

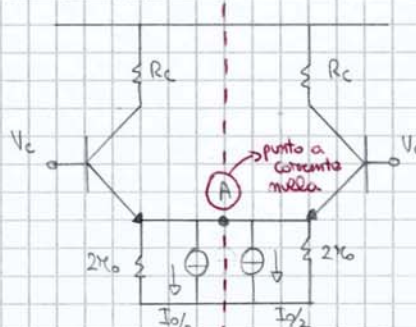
segnale di modo comune



INPORTANTE:

Questo circuito così fatto non ha guadagno di modo comune perché il operatore I_o opera su corrente che è indipendente dalla tensione ai capi. Quindi i due T operano una tensione che non dipende dagli input!
In realtà io non lo farei un operatore ideale di corrente, quindi metto il circuito equivalente dello specchio di corrente (che lo fare) che mi era venuto; altrimenti sto facendo ad un normale che vega un altro risultato!

Se ora considero $T_1 = T_2$:



Quanto vale la dinamica di modo comune di questo circuito?

Per saperlo vado a cortocircuitare le basi di T_1 e T_2 e lo pongo a tensione V_C (esattamente come fatto prima).

Quanto valgono $V_{C_{MAX}}$ e $V_{C_{MIN}}$?

Poiché le giunzioni B-C non devono essere polarizzate direttamente, trovo le condizioni:

$$\begin{cases} V_{C1} = V_{AL} - V_{BE1} \\ V_{C2} = V_{AL} - V_{BE2} - V_{BE1} \end{cases}$$

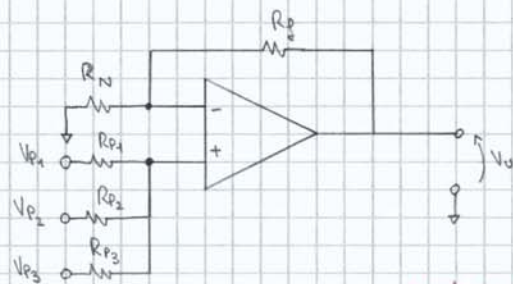
Poniamo che V_{BE} dei PNP siano uguali:

$$\begin{cases} V_{C1} = V_{AL} - V_{BE} \\ V_{C2} = V_{AL} - 2V_{BE} \end{cases}$$

$$\begin{cases} V_{C_{MAX}} = V_{AL} - 2V_{BE} \\ V_{C_{MIN}} = -V_{AL} + 2V_{BE} \end{cases}$$

~> Dinamica di modo comune simmetrica!

SOMMATORE NON INVERTEANTE



Con S.D.E.:

guadagno di un OPAMP non invertente

$$V_U = V_{P1} \cdot \frac{R_P2 \parallel R_P3}{(R_P2 \parallel R_P3) + R_P1} \left(1 + \frac{R_P}{R_N} \right) + V_{P2} \cdot \frac{R_P2 \parallel R_P3}{(R_P2 \parallel R_P3) + R_P2} \left(1 + \frac{R_P}{R_N} \right) + V_{P3} \cdot \frac{R_P2 \parallel R_P3}{(R_P2 \parallel R_P3) + R_P3} \left(1 + \frac{R_P}{R_N} \right)$$

Voglio ottenere $V_U = K_{P1} V_{P1} + K_{P2} V_{P2} + K_{P3} V_{P3}$, quindi:

se $R_P = R_P1 \parallel R_P2 \parallel R_P3$

è dimostrabile che i partitori su scatti sono riscrivibili con R_P , e quindi:

$$V_U = V_{P1} \frac{R_P}{R_P1} \left(1 + \frac{R_P}{R_N} \right) + V_{P2} \frac{R_P}{R_P2} \left(1 + \frac{R_P}{R_N} \right) + V_{P3} \frac{R_P}{R_P3} \left(1 + \frac{R_P}{R_N} \right)$$

se $\frac{R_P}{R_N} = A_N$

$$V_U = (1 + A_N) \left(V_{P1} \frac{R_P}{R_P1} + V_{P2} \frac{R_P}{R_P2} + V_{P3} \frac{R_P}{R_P3} \right)$$

$$\Rightarrow K_{P1} = (A_N + 1) \frac{R_P}{R_P1}, \quad K_{P2} = (A_N + 1) \frac{R_P}{R_P2}, \quad K_{P3} = (A_N + 1) \frac{R_P}{R_P3}$$

$$\text{Ma } K_{P1} + K_{P2} + K_{P3} = (A_N + 1) \left(R_P \right) \left(\frac{1}{R_P1} + \frac{1}{R_P2} + \frac{1}{R_P3} \right) = \frac{1}{R_P} = (A_N + 1)$$

Quindi:

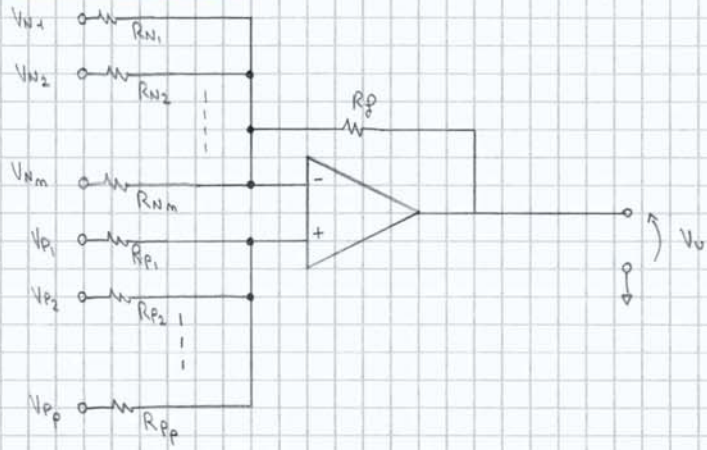
$$\begin{aligned} A_N + 1 &= K_{P1} + K_{P2} + K_{P3} \\ \frac{R_P}{R_N} + 1 &= K_{P1} + K_{P2} + K_{P3} \end{aligned}$$

CONDIZIONE NECESSARIA:
ecco come determinare approssimamente la resistenza di reazione R_N in un OPAMP non invertente!

Se faccio il rapporto tra 2 K_P a costo:

$$\frac{K_{P1}}{K_{P2}} = \frac{R_P2}{R_P1} \quad \text{ovvia un'altra relazione che lega le R_P con i K !}$$

SOMMATORE GENERALIZZATO (inverted sia sul + che sul -)



- $V_o |_{V_{Ni}} = -V_{Ni} \frac{R_f}{R_{Ni}}$ (per tutti i agli inputi invertenti)

• Considero:

$$R_N = R_{N1} \parallel R_{N2} \parallel \dots \parallel R_{Nm} = \frac{1}{\sum_{i=1}^m \frac{1}{R_{Ni}}}$$

e $A_N = \frac{R_f}{R_N}$ e $R_p = R_{p1} \parallel R_{p2} \parallel \dots \parallel R_{pP}$

$$V_o |_{V_{Pi}} = (A_N + 1) \sum_{j=1}^P \frac{R_p}{R_{pj}} V_{Pj}$$

$$\rightarrow V_o = (A_N + 1) \sum_{j=1}^P \frac{R_p}{R_{pj}} V_{Pj} - \sum_{i=1}^m \frac{R_f}{R_{Ni}} V_{Ni}$$

Espressione per l'operazionale sommatore generalizzato

Avendo distinto guadagno sul - e sul +, posso fare:

$$K_{Ni} = \frac{R_f}{R_{Ni}} \quad \text{e} \quad A_N = \sum_{i=1}^m K_{Ni}$$

$$V_o = \underbrace{(A_N + 1)}_{A_p} \sum_{j=1}^P K_{pj} V_{Pj} - \underbrace{\sum_{i=1}^m K_{Ni}}_{A_N} V_{Ni} \quad \text{ma ricordo che } A_p = A_N + 1, \text{ quindi:}$$

se voglio $V_o = 3V_1 - 15V_2 + V_3$, $A_p = 3 + 1 = 4$ e $A_N = 15$, quindi poiché $A_p \neq A_N + 1$ ricorro a un trucco!

Trucco: $A_N + 1 = 16$ $A_p = 4$

$$V_o = 3V_1 - 15V_2 + V_3 + 12V_o \quad \text{di differenza che metto a malta}$$

LEZIONE 7

- STADI DI POTENZA
- CLASSI DI AMPLIFICATORI
- SCHEMA COMPLETO OPAMP & PARAMETRI PARASSITI

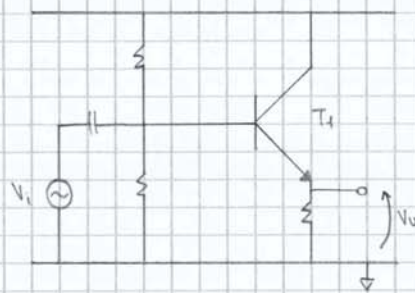
Definisco η come il rendimento:

$$\eta = \frac{P_o}{P_a} = \frac{P_o}{P_o + P_d}$$

strettamente < 1

AMP. CLASSE A

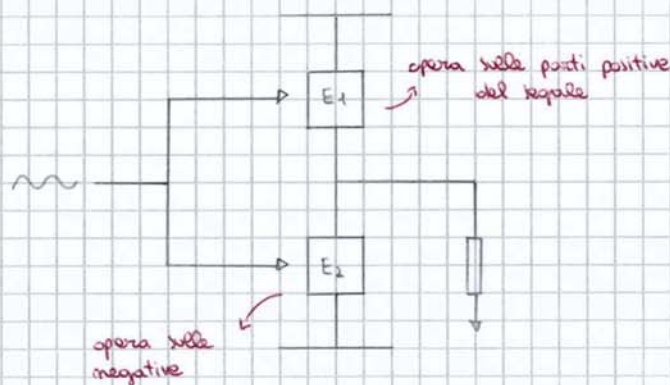
1 elemento attivo (100% del periodo)



- Bona efficienza
- Buona qualità (bassa distorsione)

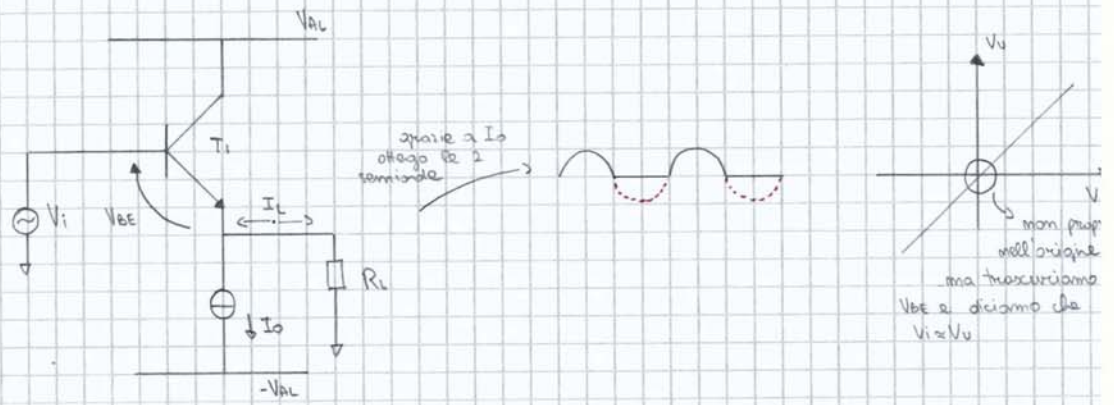
AMPLIFICAZIONE CLASSE B

2 elementi attivi al 50% del periodo



- Efficienza elevata (circa 3 volte più grande dell'A)
- Distorsione elevata (lo switching tra E1 e E2 può provocare problemi)

1) CLASSE A



A differenza dell'anno scorso dove con il taglio la continua, ora che trattiamo OPAMP sappiamo che questi amplificano anche la continua. Per fare ciò serve un'alimentazione in corrente che, emessa sull'emettitore, corrente di base corrente su RL va costante in ambedue i sensi.

Come dimensiono I_o ?

Cerca P_{AL} :
 La max tensione sul carico dovrà essere minore sicuramente di V_{AL}
 Oggi siamo generosi e poiché non va differenza di 0.5V diremo che
 $V_{U_{MAX}} = V_{AL}$
 $R_L \cdot I_o = V_{AL} \rightarrow I_o = \frac{V_{AL}}{R_L}$ (calcolata con T_1 spento)

I_L sarà sinusoidale anch'essa (in è sinusoidale) e sarà tipo $I_L = I_p \sin(\omega t)$
 perciò $V_L = I_p \sin(\omega t) \cdot R_L$

calcolata con l'approssimazione che $I_o \gg I_p$ e quindi $I_c \approx I_o$

$$I_c = I_o + I_L = I_o + I_p \sin(\omega t)$$

$$P_{AL} = \frac{1}{T} \int_0^T V \cdot I \, dt$$

$$P_{AL} = \frac{V_{AL}}{T} \int_0^T [I_o + I_p \sin(\omega t)] \, dt$$

$$= I_o \cdot \frac{V_{AL}}{T} \cdot T + \frac{V_{AL}}{T} \cdot 0 = V_{AL} \cdot I_o$$

$$= V_{AL}^2 \cdot \frac{1}{R_L}$$

$$P_{AL} = V_{AL}^2 \cdot \frac{1}{R_L}$$

$$P_{AL_{TOT}} = 2 \cdot \frac{V_{AL}^2}{R_L}$$

consuma potenza indipendentemente da quanto esce! Non dipende da V_i .

Cerca P_L :
 $P_L = \frac{V_p \cdot I_p}{2} = \frac{V_p^2}{2R_L}$ ottenuto dal fatto che sul carico carico V e I entrambi sinusoidali. Pertanto se ne fanno l'integrale doppio attraverso $P_L = \frac{V_p}{\sqrt{2}} \cdot \frac{I_p}{\sqrt{2}} = \frac{V_p I_p}{2}$

Trovo η :

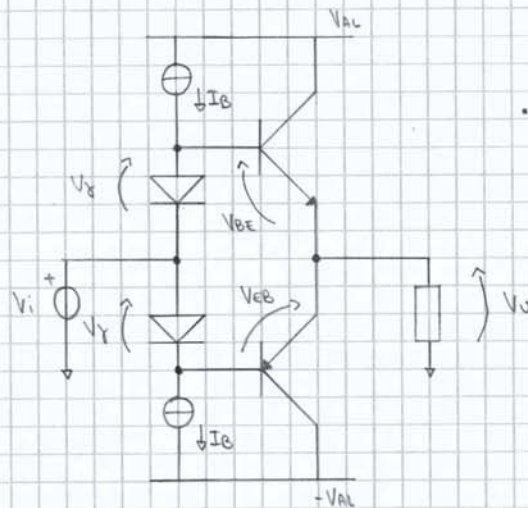
$$\eta = \frac{P_{L_{TOT}}}{P_{AL}} = \frac{V_p^2}{2R_L} \cdot \frac{R_L}{2V_{AL}^2} = \frac{V_p^2}{4V_{AL}^2}$$

che per bene che usi è $< 2.5\%$! BASSA!

Poiché il mio OPAMP non parte istantaneamente, rimane sempre una leggerissima distorsione di cross-over, che però è molto molto piccola (dell'ordine di divisione di un fattore pari al quadrato di un'ellisse)

CLASSE AB

* Un altro modo per togliere la distorsione deve cambiare la polarizzazione in modo che su T_1 e T_2 avviano segnali scalati delle rispettive V_{BE} (metto delle giunzioni al riccio (BE))

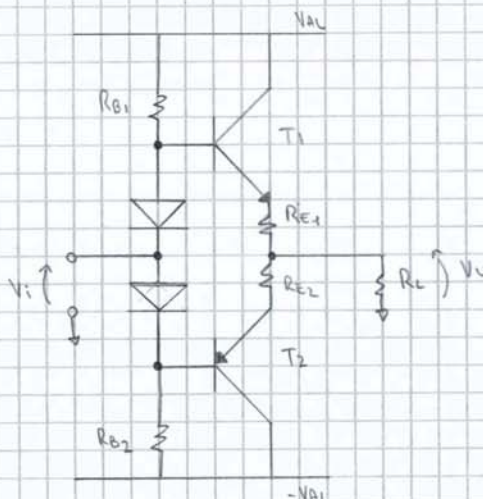


Metto anche un I_C fissa al fine di far condurre i diodi.

- Idealmente riduco la tensione che genera il cross-over compensato proprio con le V_Y dei due diodi!
- Realmente però la dissipazione di calore per la potenza dei T. Quindi cambia T, ergo le V_{BE} e perciò le V_Y non saranno mai perfettamente uguali alle V_{BE} .

Potrebbe capitare che se $V_Y < V_{BE}$ ho conduzione per ambedue i T: e loro I_C girano insieme e ciò causa più potenza, che cosa + corrente, che cosa + potenza → **BRUCIA!**

La garanzia alle fughe termiche è una resistenza che più fanno corrente, più fanno tensione la quale si sottrae alle V_{BE} dei T:



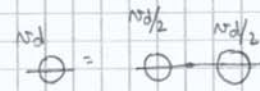
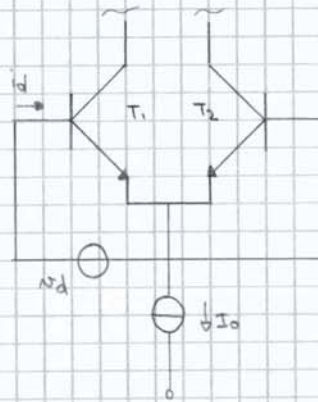
È ovvio che servono opportune dimensioni di R_{E1} ed R_{E2} al fine di creare un giusto equilibrio di potenza dissipata su esse!

Se ad esempio I_{E1} cresce troppo, meccanico di un dispositivo che me blocca l'aumento. Esso deve funzionare solo se $I_{E1} > I_{E_{MAX}}$ dettata dal sistema!

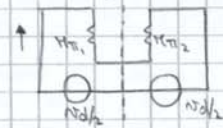
LEZIONE 8

- IMPEDENZA IN STADIO DIFFERENZIALE E MODO COMUNE
- GUADAGNO E ANALISI DATASHEET DI UN OPAMP

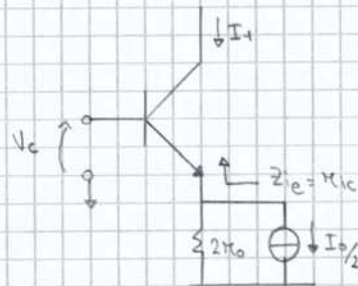
• Per il differenziale:



$$i_d = \frac{r_d}{2} \cdot \frac{1}{2} \rightarrow K_{id} = 2 K_{\pi}$$



• Per il modo comune:



$$r_{ic} = K_{\pi} + \frac{2r_o(\beta+1)}{2} \approx \frac{2r_o(\beta+1)}{2}$$

2
 su un lato del modo comune ho solo un r_o
 quindi nel modo comune divido per 2!



$$v_2 = -g_{m1} K_{i2} v_d$$

$$v_3 = -g_{m2} K_{i3} v_2$$

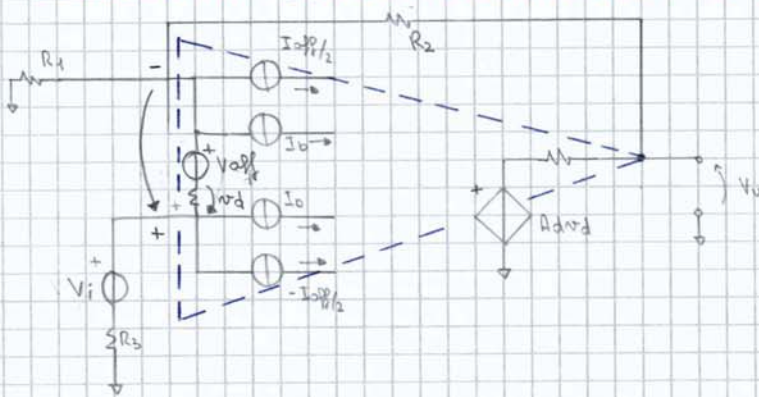
$$v_o = v_2 = g_{m1} g_{m2} K_{i2} K_{i3} v_d$$

GUADAGNO OPAMP!

12/10/2015

LEZIONE 9

- DIMENSIONAMENTO DI UN OPAMP NON INVERTENTE
- RISPOSTA IN FREQUENZA DEGLI OPAMP
- PRODOTTO BANDA-GUADAGNO e SLEW RATE



Con S.D.E.:

- $V_o \Big|_{V_{diff}} = V_{diff} \left(1 + \frac{R_2}{R_1} \right) = V_{diff} \cdot A_v$
- $V_o \Big|_{\frac{I_b - I_{opp}}{2}} = - \left(1 + \frac{R_2}{R_1} \right) \left(I_b - \frac{I_{opp}}{2} \right) R_2$
- $V_o \Big|_{\frac{I_b + I_{opp}}{2}} = R_2 \left(I_b + \frac{I_{opp}}{2} \right)$

OPAMP non invertente

- * $I_b - \frac{I_{opp}}{2} = I^+$
- * $I_b + \frac{I_{opp}}{2} = I^-$

Pertanto:

$$V_{o,opp} = V_{diff} A_v + I_b \left(R_2 - \frac{R_1 + R_2}{R_1} \cdot R_2 \right) + \frac{I_{opp}}{2} \left(R_2 + \frac{R_1 + R_2}{R_1} \cdot R_2 \right)$$

termini con segni opposti! e se R1 azzerabili?

$$R_2 = R_2 \frac{R_1 + R_2}{R_1} \quad \rightarrow \quad R_1 = \frac{R_1 R_2}{R_1 + R_2} = R_1 || R_2$$

Così facendo e sostituendo quella R1 in $I_{opp}/2$, trovo:

$$V_{o,opp} = V_{diff} A_v + I_{opp} \cdot R_2 \quad \Rightarrow \quad \text{per i valori bassi di } I_{opp} \text{ e di } R_2 \text{ ottengo guadagni diversi! Per avere buoni risultati dovrò fare sì che:}$$

$$R_2 \ll \frac{V_{diff} A_v}{I_{opp}} \rightarrow \frac{6mV \cdot 10}{200 nA} = 300 k\Omega$$

(sostituendo i valori visti nel data sheet)

Avrò ottenuto $R_2 > 1k\Omega$ e $R_2 \ll 300 k\Omega$, prendo un valore

intermedio:

33 k Ω può andare bene, ma perché non 31 k Ω ?

La tolleranza che c'è su 33 k Ω copre anche i 31 k Ω perché

va bene! Per esempio con tolleranze del 10% trovo la serie

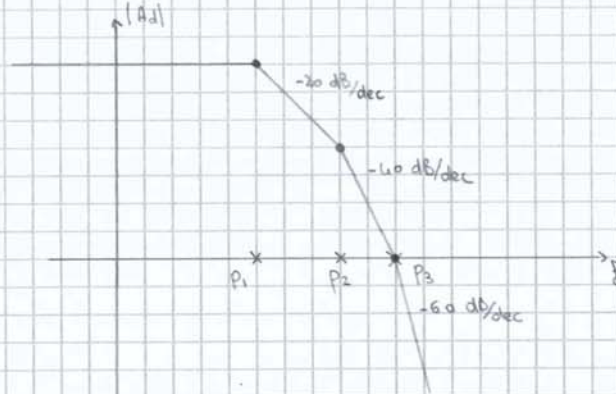
E12!

RISPOSTA IN FREQUENZA

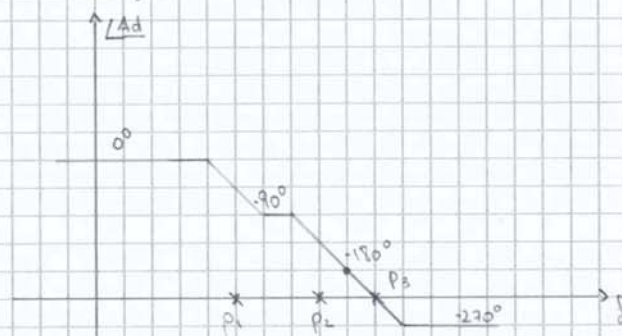
RISPOSTA IN FREQUENZA

Il nostro OPAMP è all'incirca risuntito con 3 stadi di amplificazione.

Diciamo che ogni stadio ha il suo polo dominante:



Dualmente la fase:



Questi sono il β e L senza reazione. Noi in realtà il sistema lo realizziamo:

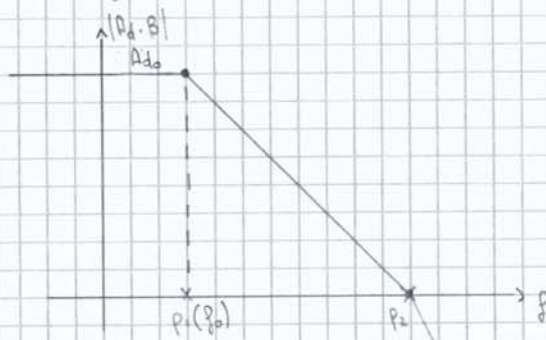
$$T = A \beta \rightarrow \text{costante} < 1!$$

Succede che $|A_d \cdot \beta|$ non è uguale come andamento ad $|A_d|$, ma traslato giù!

Più β è piccolo e più il grafico $|A_d|$ trasla giù! Segue che interviene il rischio della stabilità del sistema guardando margine di fase e guadagno!

Pertanto meno reazione e meno problemi di stabilità ($\beta < a$). Caso peggiore: $\beta = 1$ (VOLTAGE FOLL).

Caso peggiore: VOLTAGE FOLLOWER ($\beta=1$)



Qual è la risposta in frequenza del sistema?

Poiché $\omega_2 = \omega_1 \beta$ posso pensare di trascurarlo e considerare il sistema con un solo polo:

$$A_d(j\omega) = A_{d0} \cdot \frac{\beta_0}{1 + j\frac{\omega}{\omega_0}} \quad \text{o anche} \quad A_v = \frac{1}{\beta} \frac{T}{1+T} = \frac{1}{\beta} \frac{A_d \beta}{1+A_d \beta}$$

Perciò:

$$A_v = \frac{1}{\beta} \frac{1}{1 + \frac{1 + j\omega/\omega_0}{A_{d0} \beta}} = \frac{1}{\beta} \frac{A_{d0} \beta}{1 + A_{d0} \beta + j\frac{\omega}{\omega_0}}$$

$$= \frac{1}{\beta} \frac{A_{d0} \beta}{A_{d0} \beta (1 + \frac{1}{A_{d0} \beta} + j\frac{\omega}{\omega_0 A_{d0} \beta})}$$

A_{d0} è molto grande

$$A_v = \frac{1}{\beta} \frac{1}{1 + j\frac{\omega}{\omega_0 A_{d0} \beta}}$$

A_{v0}



Chiamando $A_{d0} \beta_0 = \beta_{BW}$:

$$\beta_{BW} = \beta_{BW} \cdot \beta = \frac{\beta_{BW}}{A_{v0}}$$

Da ciò trova:

$$\beta_{BW} = \beta_{BW} \cdot A_v$$

→ prodotto BANDA GUADAGNO!

Pertanto avremo limiti di guadagno sempre avute bande piccolissime

L'unico che non risente di niente riguarda il CURRENT FEEDBACK

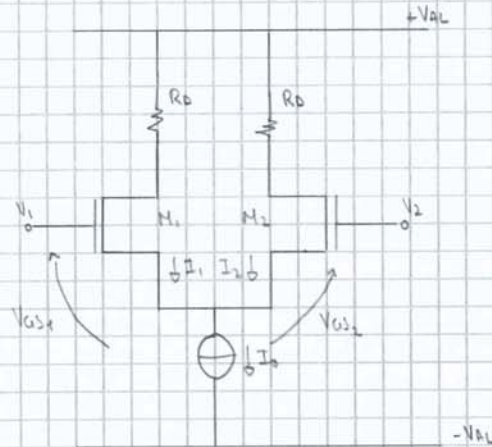
LEZIONE 10

19

15/10/2015

- STADIO DIFFERENZIALE MOSFET
- OPERAZIONALE CMOS
- INTEGRATORE E DERIVATORE

DIFFERENZIALE A MOSFET



$$v_d = V_1 - V_2 = V_{GS1} - V_{GS2}$$

$$I_0 = I_1 + I_2$$

$$I_1 = \frac{1}{2} k_m (V_{GS1} - V_{th})^2$$

$$I_2 = \frac{1}{2} k_m (V_{GS2} - V_{th})^2$$

supposti in saturazione

$$\begin{cases} \sqrt{I_1} = \sqrt{\frac{1}{2} k_m (V_{GS1} - V_{th})^2} \\ \sqrt{I_2} = \sqrt{\frac{1}{2} k_m (V_{GS2} - V_{th})^2} \end{cases}$$

$$\sqrt{I_1} - \sqrt{I_2} = \sqrt{\frac{1}{2} k_m} (V_{GS1} - V_{GS2})$$

$$\sqrt{I_1} - \sqrt{I_2} = \sqrt{\frac{1}{2} k_m} v_d \quad (\text{rielevo al quadrato})$$

$$I_1 + I_2 - 2\sqrt{I_1 I_2} = \frac{1}{2} k_m v_d^2$$

ricordo che $I_1 + I_2 = I_0$ e quindi:

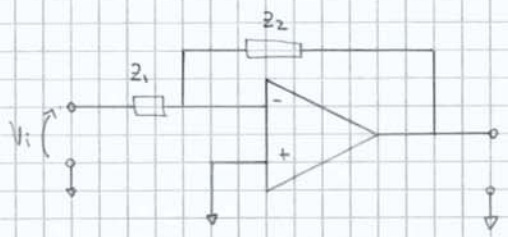
$$I_0 - 2\sqrt{I_1(I_0 - I_1)} = \frac{1}{2} k_m v_d^2$$

$$\begin{aligned} I_1 &= \frac{I_0}{2} + \sqrt{k_m I_0} \frac{v_d}{2} \sqrt{1 - \frac{k_m (v_d/2)^2}{I_0}} \\ I_2 &= \frac{I_0}{2} - \sqrt{k_m I_0} \frac{v_d}{2} \sqrt{1 - \frac{k_m (v_d/2)^2}{I_0}} \end{aligned}$$

Profondale noto che non sono poi così diverse fra loro! (vedi dispense)

La zona lineare in mezzo è un po' più ampia rispetto al differenziale a BJT!

CAPITOLO 2: APPLICAZIONI OPAMP

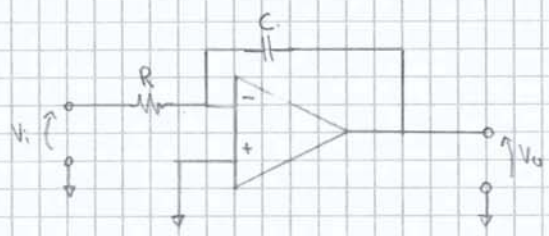


A differenza di quanto fatto prima consideriamo Z_1 e Z_2 , non + semplici R :

$$\frac{V_o}{V_i} = - \frac{Z_2}{Z_1}$$

Casi limite:

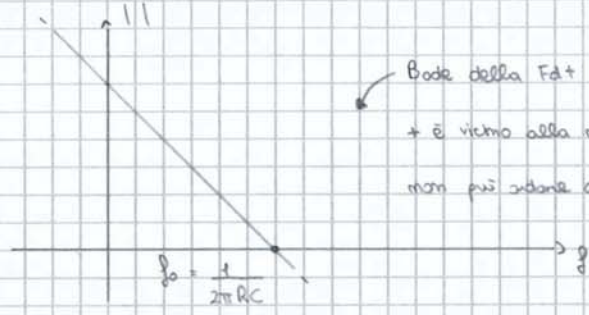
(I) $Z_1 = R$ e $Z_2 = C$



→ INTEGRATORE

$$\frac{V_o}{V_i} = - \frac{1}{sRC}$$

$$V_o(t) = V_i(0) \cdot \frac{1}{RC} \int_0^t v_i(t) dt$$

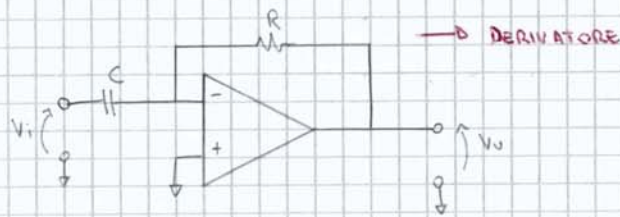


Bode della $F(s) = \frac{V_o}{V_i}$! Non mi piace molto visto che + è vicino alla continua e + va a ∞ ! Ma un OPAMP non può andare a infinito, deve avere un limite

Per vedere tale limite provo a vedere cosa fa il quadrupolo di anello:

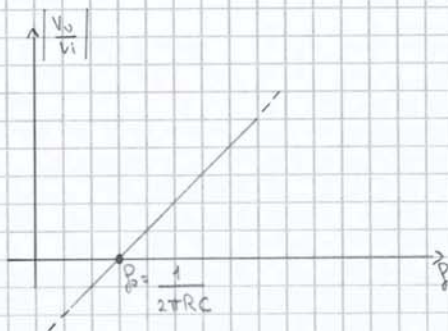
$$\beta = \frac{Z_1}{Z_1 + Z_2} = \frac{R}{R + \frac{1}{sC}} = \frac{sRC}{1 + sRC}$$

II $Z_1 = C$ $Z_2 = R$



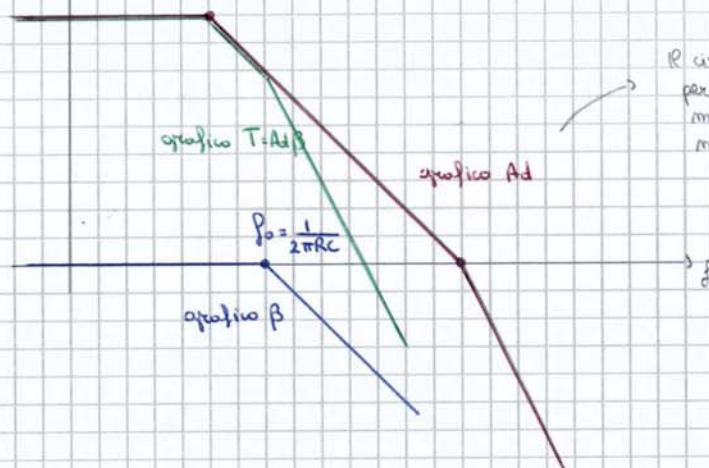
$$\frac{V_o}{V_i} = -sRC$$

$$V_o = -RC \frac{dV_i(t)}{dt}$$



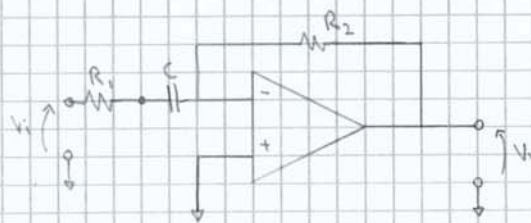
come prima, non può guadagnare ∞ per $\omega \rightarrow \infty$.
 Il circuito è stabile? quando β

$$\beta = \frac{1}{sC \left(R_2 + \frac{1}{sC} \right)} = \frac{1}{1 + sRC}$$



Il circuito è pressoché instabile perché il zero polo di T è molto sopra per dB, quindi il margine di fase è pressoché nullo!

Per togliere l'instabilità e avere un circuito realmente che deriva mettono un R in serie nel circuito, evitando così che $Ad \rightarrow \infty$ per ω alte:



$$\frac{V_o}{V_i} = \frac{sCR_2}{1 + sCR_1}$$

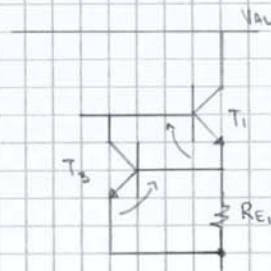
Considerando $V_{CE1} \approx 15V = V_{AL}$ e $I_{C1} \approx 300mA$:

$$P_{D_{MAX}} = 0,3 \cdot 15 = 4,5W$$

↳ solo T_1 perché T_3 dissipa molto meno!
 T_1 deve dissipare al massimo 4,5W affinché sia protetto dal circuito!

↳ LM741 non ce ne fa a tanto. Uso il TIP31 che ha un complementare che è il TIP32

Come dimensioniamo R_{E1} e R_{E2} affinché il fatto che $I_{C1} = 300mA$ sia vera?



$$I_{C1_{MAX}} \cdot R_{E1} = V_{BE_{ON_{T3}}}$$

↳ $V_{BE_{ON_{T3}}}$ varia con T ($-2,5mV/^\circ C$)

- $V_{BE_{ON_{T3}}}(50^\circ C) = V_{BE_{ON_{T3}}}(25^\circ C) - 2,5mV \cdot 25 \approx 0,5V$

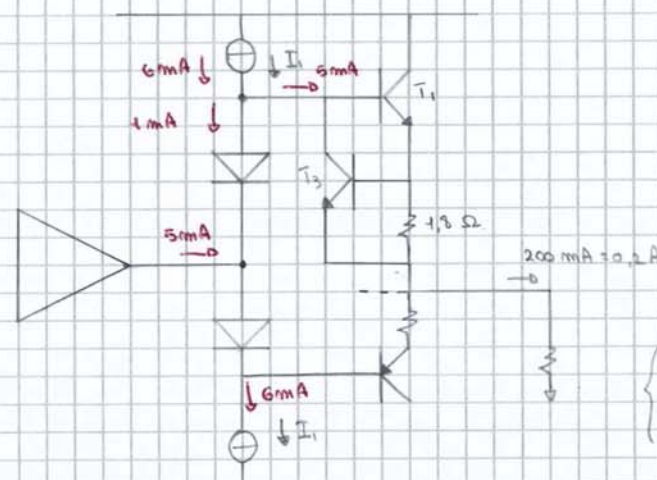
$$R_{E1} = \frac{0,5V}{300mA} = 1,67\Omega \approx 1,8\Omega \text{ (che è il valore + vicino)}$$

- $V_{BE_{ON_{T3}}}(0^\circ C) \approx$ poniamo che venga $0,7V$

$$I_{C1} = \frac{0,7}{1,8\Omega} = 390mA$$

Per simmetria R_{E2} dovrà uguale a R_{E1} , perciò non si fanno i conti, ma rispetto i valori

Andiamo avanti:



Da data sheet il β del TIP31 è tra 40 e un valore + alto

Quando ho 10V nell'uscita e I_C è 5mA, T_2 è interdetto, perciò I_{B2} è nullo!

Come dimensiono I_{B1} ?

$$I_{B1_{MAX}} = \frac{I_{L_{MAX}}}{\beta_{MIN}} = \frac{200mA}{40} = 5mA$$

Perciò, perché minima di I_{B1} deve accendere il diodo \Rightarrow metto I_{B1} allora = 6mA

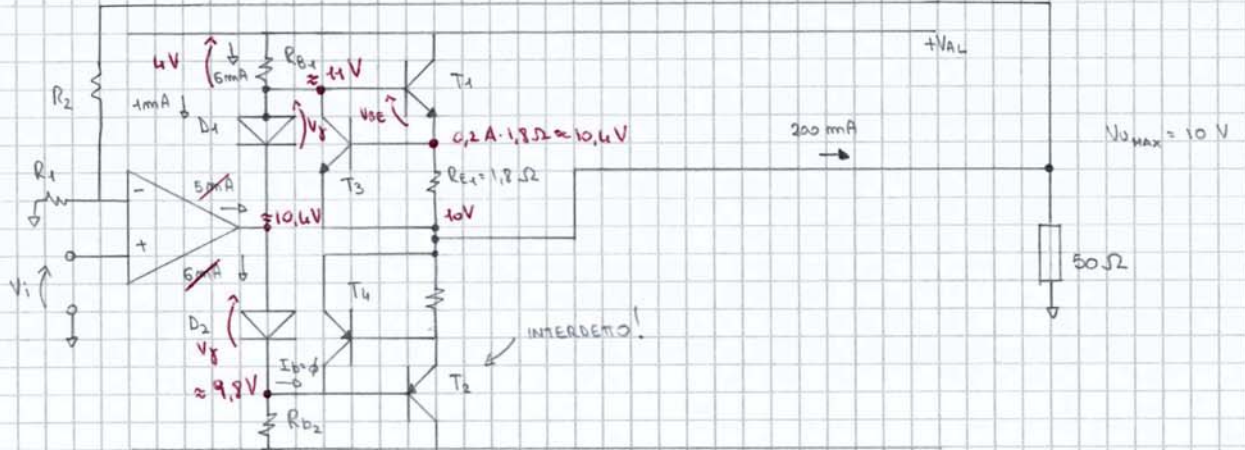
LEZIONE 11

23

15/10/2015

PROGETTO DI UN AMPLIFICATORE DI POTENZA

...continuando con il progetto dello stadio di potenza:



Dobbiamo dimensionare R_{E1} e R_{E2} :

Preferisco meno R_{E1} e R_{E2} al posto dei generatori di corrente, perché non vale più il teorema della corrente fatta prima!

Difficile idealmente da realizzare

$$R_{E1} = \frac{4V}{6mA} = 666\Omega \quad \rightsquigarrow \text{Sceglia } R_{E1} = 560\Omega$$

Da ciò deriva che per simmetria $R_{E2} = 560\Omega$

Per le condizioni fatte nella resistenza, R_{E2} che $-V_{CE} = -15V$ e il punto sopra R_{E2} è a $9,8V$

$$V_{RE2} \approx 25V \quad \rightsquigarrow \quad I_{RB2} \approx \frac{25V}{560\Omega} = 44,2mA$$

Dall'OPAMP affinché ci siano $44,2mA$ devono uscire $44,2mA$, il che è impossibile per un LM741 come dice il datasheet.

(I) * Una soluzione sarebbe di mettere al posto di T_1 e T_2 due Darlingtons:

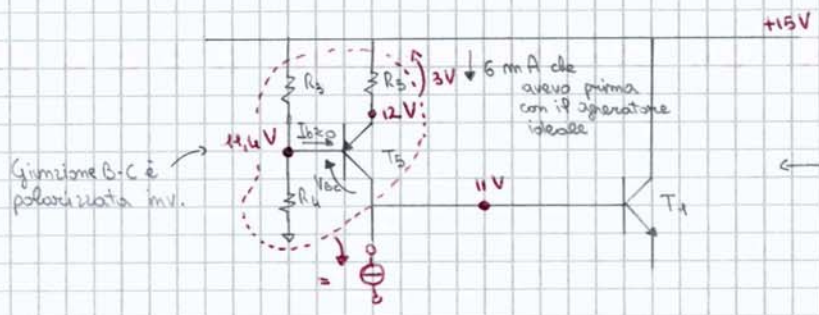
Faccio quadruplicare di più quegli stadi perché ho 2 transistor

anziché uno solo per lato (T_1 e T_2)

Così facendo, nelle stesse condizioni, R_{E1} (o R_{E2}) far passare meno corrente!

(26)

II * Un'altra soluzione è mettere dei generatori di corrente (NO SPECCHIO) al posto dei Darlington



La tensione sulla base di T2 deve essere + alta della massima tensione sul collettore di T2 perché T2 è un PNP e io voglio che lavori in linearità!

$$R_5 = \frac{3V}{6mA} = \frac{1}{2} k\Omega = 500 \Omega \approx 470 \Omega$$

La corrente in base deve essere trascurabile in modo da non dipendere dal β del T

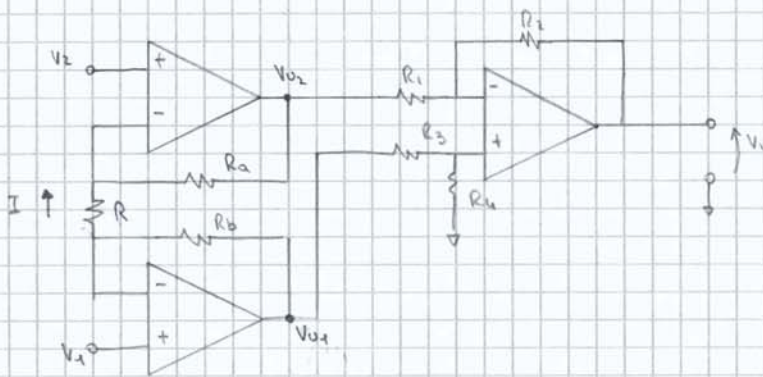
$$R_3 = \frac{3,6V}{1mA} = 3,6 k\Omega \approx 3,3 k\Omega$$

$$R_4 = \frac{11,4V}{1mA} = 11,4 k\Omega \approx 12 k\Omega$$

$$* \quad 6mA \approx \frac{6mA}{\beta_{min}+1} = \frac{60\mu A}{100+1} = I_{B_{T_2}}$$

La corrente in R3 deve essere >>> di $I_{B_{T_2}}$! Altrimenti non sia trascurabile meglio dunque $I_{R_3} = 1mA$

Perciò:



$$I = \frac{(V_1 - V_2)}{R}$$

che si sviluppa all'interno dell'impedenza fittizia $V_{01} - V_{02} = \frac{V_1 - V_2}{R} (R_a + R_b + R)$

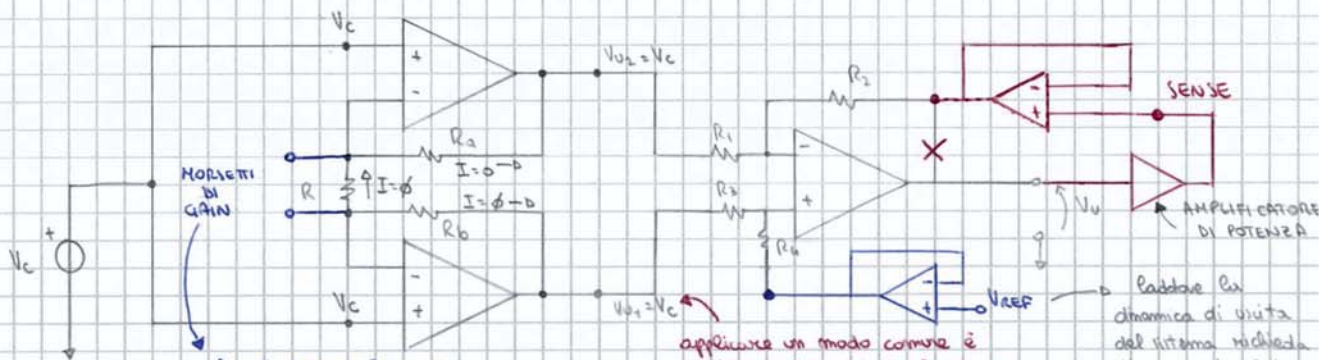
$$V_0 = (V_{01} - V_{02}) k = \left(\frac{V_1 - V_2}{R} \right) (R_a + R_b + R) k$$

Affinché quello sia un vero differenziale devo avere un guadagno tipo

se cambio R cambio il guadagno dello stadio totale!

Ho esattamente ciò che voglio perché V_0 cambia funzione di R e R_a $V_1 - V_2$ anche un ampl. da strumentazione

Se all'ingresso ho un segnale di modo comune, anche differenziale?

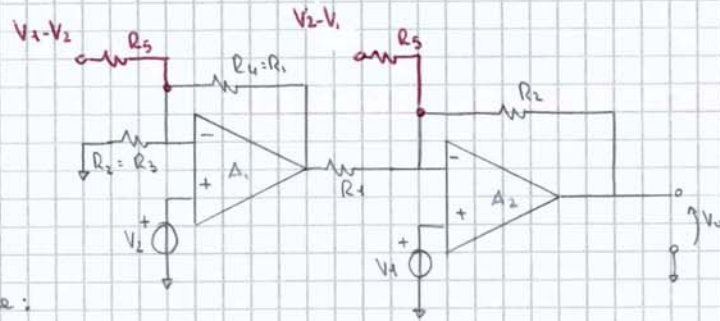


MORFETTI DI GAIN

Il costruttore fornisce una tabella che dati certi valori di R dice quanto guadagnerà quello stadio totale

applicare un modo comune è inutile perché ciò che ho prima dei VF lo ottengo dopo

La classe B dinamica di uscita del sistema richiede di essere amplificata per poter sentire, molto un VF che turba le caratteristiche del sistema.



Uso SDE considerando (V_2-V_2) e (V_2-V_1) dei generatori di tensione:

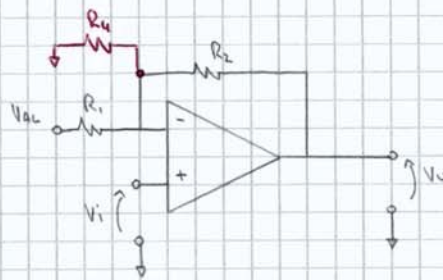
$$V_0 = \underbrace{(V_2-V_2) \left(1 + \frac{R_2}{R_1} \right)}_{\text{contributo senza } R_3} + \underbrace{\left(\frac{R_2}{R_1} \frac{R_4}{R_5} \right) (V_1-V_2)}_{\text{contributo del generatore indep. } V_1-V_2} - \underbrace{(V_2-V_1) \left(\frac{R_2}{R_6} \right)}_{\text{contributo del generatore indep. } V_2-V_1}$$

$$V_0 = (V_1-V_2) \left(1 + \frac{R_2}{R_1} + 2 \frac{R_2}{R_5} \right)$$

con R_5 aumento il guadagno dello stadio di $2 \frac{R_2}{R_5}$ volte

~~~~> Ora: qual è la soluzione migliore delle 2?

- Per il costo di componenti il II
- Per le prestazioni il I perché il II non riesce ad amplificare segnali di modo comune per alte frequenze (= la rotazione di fase che si ottiene attraversando  $A_1$  e  $A_2$  introduce instabilità)



$$V_u = V_i \left( 1 + \frac{R_2}{R_1} \right) - V_{al} \frac{R_2}{R_1} \quad \text{e} \quad V_{al} \frac{R_2}{R_1} = 3,5V \quad \text{da cui} \quad \frac{R_2}{R_1} = \frac{3,5}{5} = 0,7$$

occe un sommatore generalizzato:

Aggiungo  $R_u$  perché  $1 + 0,7 = 1,7$  è errato!  $\left( 1 + \frac{R_2}{R_1} \right)$  deve essere uguale a 4:

$$V_u = V_i \left( 1 + \frac{R_2}{R_1 \parallel R_u} \right) - V_{al} \frac{R_2}{R_1}$$

$$1 + \frac{R_2}{R_1 \parallel R_u} = 4$$

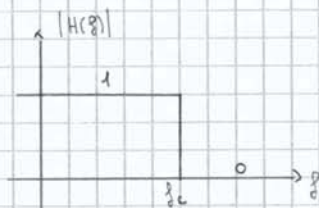
$$\frac{R_2}{R_1 \parallel R_u} = 3$$

$$\begin{cases} R_2 = 100 \text{ k}\Omega \\ R_1 = 103 \text{ k}\Omega \\ R_u = 43,2 \text{ k}\Omega \end{cases}$$

## CAPITOLO 3: FILTRI ATTIVI

App'ntorno di uno o più R, C e OPAMP!

1



FILTRO PASSA BASSO (LPF)

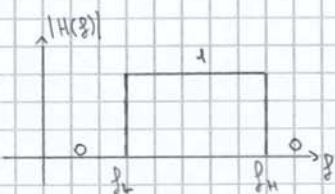
Non è realizzabile idealmente il gradino

2



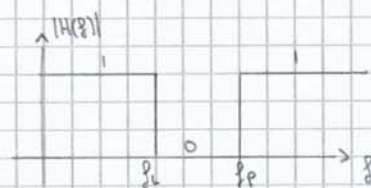
FILTRO PASSA ALTO (HP)

3



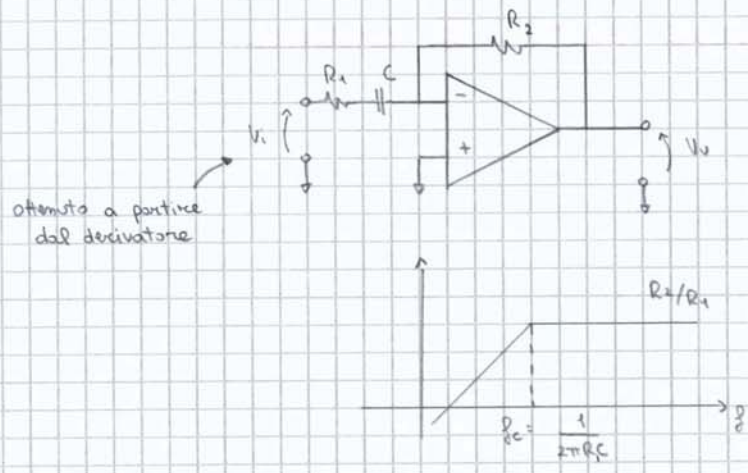
FILTRO PASSA BANNA (BP)

4



FILTRO ELIMINA BANNA (NOTCH)

II FILTRO PASSA ALTO

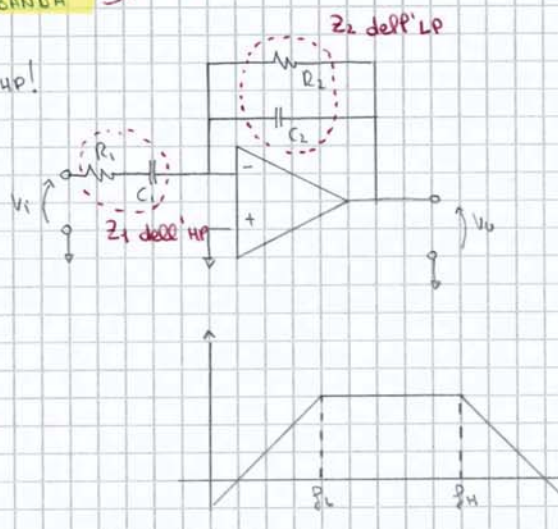


$$\frac{V_0}{V_i} = - \frac{s R_2 C}{s R_2 C + 1}$$

III FILTRO PASSA BANDA

è di 2° ordine del II ordine

Combino LP e HP!



$$\frac{V_0}{V_i} = \frac{s R_2 C}{(1 + s R_2 C_2)(1 + s R_1 C_1)}$$

$f_L$  e  $f_H$  sono sempre distanti → Filtro BP a Banda Lunga!

**FILTRI DEL SECONDO ORDINE**

**I PASSA-BASSO**

$H_{LP}$  = funzione canonica filtro LP quando il guadagno in banda passante è 0 dB

$$H_{LP} = \frac{1}{\left(\frac{s}{\omega_0}\right)^2 + \frac{s}{Q} + 1}$$

oppure amiche in  $\left(j\frac{\omega}{\omega_0}\right)$  la scriviamo in (3):

$$H_{LP} = \frac{\omega_0^2}{s^2 + \frac{\omega_0}{Q}s + \omega_0^2}$$

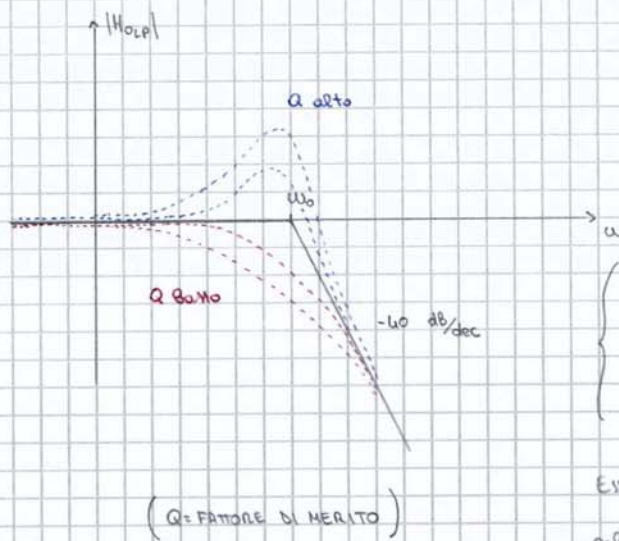
*anche al numeratore*

$$= \frac{\omega_0^2}{s^2 + 2\xi\omega_0 s + \omega_0^2} \quad \text{dove } Q = \frac{1}{2\xi}$$

Per vedere il comportamento in frequenza conviene lavorare su Fourier più che su Laplace:

$$H_{LP}(j\omega) = \frac{\omega_0^2}{-\omega^2 + j\frac{\omega_0}{Q}\omega + \omega_0^2}$$

|                             |                                                  |                    |                                |
|-----------------------------|--------------------------------------------------|--------------------|--------------------------------|
| $\omega \rightarrow 0$      | $H_{LP}(j\omega) = 1$                            | $\rightsquigarrow$ | $0^\circ$ di rotazione di fase |
| $\omega \rightarrow \infty$ | $H_{LP}(j\omega) = \frac{\omega_0^2}{-\omega^2}$ | $\rightsquigarrow$ | $180^\circ$ " " " "            |
| $\omega = \omega_0$         | $H_{LP}(j\omega_0) = -jQ$                        | $\rightsquigarrow$ | $-90^\circ$ " " " "            |



$\omega_0$ : frequenza a cui la funzione ruota di  $90^\circ$

$Q = \frac{\sqrt{2}}{2} = 0,707$  è il valore che definisce la funzione maggiormente aderente agli asintoti e che non ha picchi

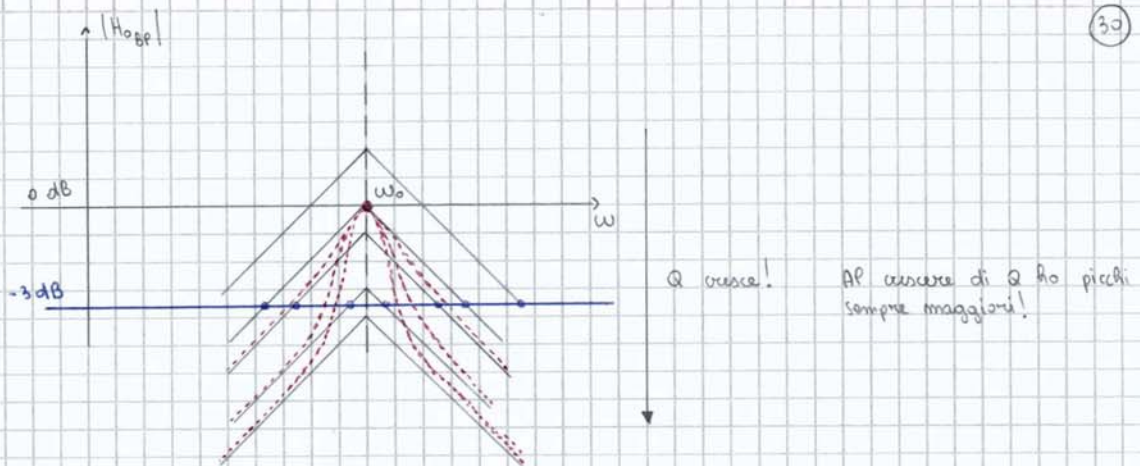
Esso definisce la funzione di Butterworth nel polinomio di II grado

- $Q > \frac{\sqrt{2}}{2}$  picchi sì
- $Q < \frac{\sqrt{2}}{2}$  picchi no

Studi precedenti dicono che  $\omega_{pk}$  per cui ho il picco è:

se  $Q$  è alto allora  $\omega_{pk} \approx \omega_0$

$$\omega_{pk} = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{2Q^2}}$$



SONO LE FREQUENZE (ω<sub>P</sub> e ω<sub>S</sub>) DI BANDA!

$$\omega_L = \omega_0 \left( \sqrt{1 + \frac{1}{4Q^2}} - \frac{1}{2Q} \right)$$

$$\omega_H = \omega_0 \left( \sqrt{1 + \frac{1}{4Q^2}} + \frac{1}{2Q} \right)$$

Nota:  $\omega_0 = \sqrt{\omega_L \cdot \omega_H}$

Chiamando:

$$BW = \omega_H - \omega_L, \text{ allora } Q = \frac{\omega_0}{BW}$$

lunghezza di banda!

→  $\begin{cases} BW \text{ alta, } Q \text{ basso} \\ BW \text{ basso, } Q \text{ alto} \end{cases}$

Per il filtro fatto con la tipologia di terzi:

$$Q_{MAX} = 0.5$$

$$BW = \frac{\omega_0}{0.5} = 2 \omega_0 \rightarrow \text{FILTRO BP A BANDA LARGA!}$$

La zona del BP segue le regole di HP e LP

**IV ELIMINA BANDA**

$$H_{0N} = \frac{s^2 + \omega_0^2}{s^2 + \frac{\omega_0}{Q}s + \omega_0^2}$$

$H_{0N} = H_{0LP} + H_{0HP}$  → un filtro NOTCH si ottiene dalla somma di un LP e di un HP, oppure togliendo all'unità un BP

$H_{0N} = 1 - H_{0BP}$

$\omega = \omega_0 \quad H_{0N} = 0 \rightarrow$  (in uscita non trovo la  $\omega_0 \rightarrow$  si elimina una banda nell'intorno di  $\omega_0$ )



Combino nomi:

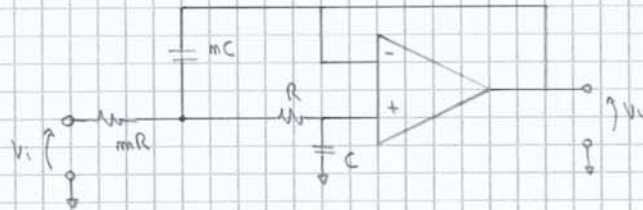
$$R_1 = mR$$

$$R_2 = R$$

$$C_1 = C$$

$$C_2 = mC$$

in modo che  $m$  ed  $n$  diventino i rapporti rispettivamente tra  $R$  e  $C$



da cui:

$$\frac{V_o}{V_i} = \frac{1}{s^2 m n R^2 C^2 + s R C (m+n) + 1}$$

SALLEN-KEY PASSA BASSO

$$\frac{\omega^2}{s^2 + \omega_0 s + \omega_0^2} \quad \rightarrow \quad \frac{1}{\frac{s^2}{\omega_0^2} + \frac{s}{Q\omega_0} + 1}$$

perciò:

- $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{m \cdot n \cdot R^2 C^2}}$        $f_0 = \frac{1}{2\pi} \omega_0$
- $\frac{1}{Q\omega_0} = RC(m+n)$
- $Q = \frac{\sqrt{m \cdot n}}{(m+n)}$

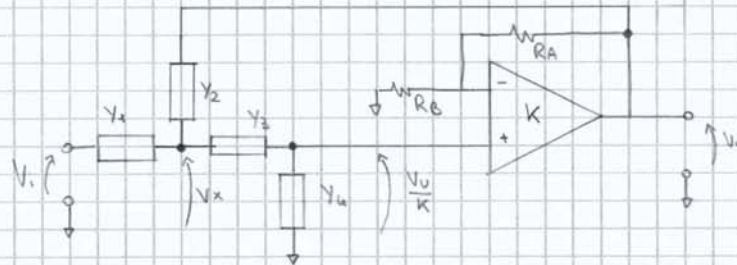
Sapendo dunque le specifiche e sapendo  $\omega_0$  e  $Q$  come espressioni analitiche progetto il filtro.

Questo filtro va bene?

- Compatteria sì
  - Non è estremamente preciso perché  $f_0$  e  $Q$  non sono interdipendenti causa la presenza di  $m$  e di  $n$  in ambedue le espressioni. Dovrei dunque mettere 2 potenziometri (uno per  $m$  e uno per  $n$ ). Ma se cambio  $m$  e  $n$  vuol dire che cambio i rapporti, da cui  $\omega_0$  e  $Q \rightarrow$  CASINO!
- FILTRI PRECISI DI SALLEN-KEY = NO!

II CELLA KRC

Partendo da Sallen-Key metto un amplificatore di K-volte dopo la cella Sallen-Key



Chiamando  $K = 1 + \frac{R_A}{R_B}$ , faccio l'eq. al nodo:

$$\begin{cases} (V_i - V_x) Y_1 = (V_x - V_u) Y_2 + (V_x - \frac{V_u}{K}) Y_3 \\ (V_x - \frac{V_u}{K}) Y_3 = \frac{V_u}{K} Y_4 \end{cases}$$

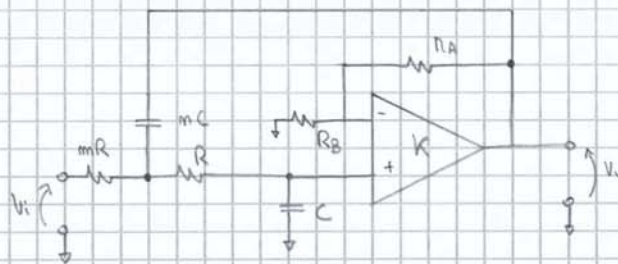
da cui:

$$\frac{V_u}{V_i} = \frac{K Y_1 Y_3}{Y_4 (Y_1 + Y_2 + Y_3) + Y_1 Y_3 + (1-K) Y_2 Y_3}$$

GENERICA ESPRESSIONE KRC

1 PASSA BASSO

Con le stesse scelte per la Sallen-Key:



$$\bullet \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{m m R^2 C^2}} \quad \bullet Q = \frac{\sqrt{m m}}{m+1 + (1-K) m m}$$

Con questo filtro miglioro Sallen-Key perché  $\omega_0$  e Q ora fanno K di  $\neq 1$ .  
 Uno m,m e tanto  $\omega_0$  e poi  $\omega_0$  K per trovare Q

Se uso  $m=1$  e  $m=1$ :

$$\omega_0 = \frac{1}{RC} \quad \text{e} \quad Q = \frac{1}{3-K}$$

Bello!

Meno bello:

$K = 3 \div 9$  !

- $K=3$  semo  $Q=000$
- se Q è oltre un certo valore devo avere R troppo piccola per trovare tutto

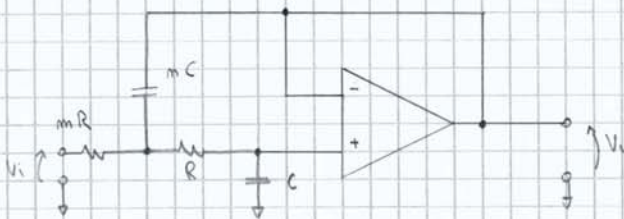
## LEZIONE 15

### PROGETTO Sallen-Key LP

### CELLE A GUADAGNO INFINITO (MULTIPLE FEEDBACK)

Sallen-Key è sintonizzabile perché  $f_0$  ( $\omega_0$ ) e  $Q$  sono indipendenti:

Voglio: S-K LP con  $f_0 = 2 \text{ KHz}$  e  $Q = 2$



$$Q = \frac{\sqrt{m m'}}{m+1}$$

$$f_0 = \frac{1}{2\pi \sqrt{m m'} R^2 C^2}$$

Poiché  $C$  me lo pochi posto da questi e poi fissa le resistenze aggiungendo e aggiustando le cose:

per iniziare una volta l'altra

inizio: prendo  $m=1$  (R uguali di valore nominale  $22 \text{ K}\Omega$ )

$Z_{in} \approx mR$  (vedi prove con C e mC CC e CA)

C vanno nell'ordine  $100 \text{ pF} - 220 \text{ nF}$

ottengo:  $C = \frac{1}{2\pi \sqrt{m} R f_0}$  e  $Q = \frac{\sqrt{m}}{2}$  che dipende da m da m che

sostituisco nell'espressione di C:

$$2 = \frac{\sqrt{m}}{2} \implies m = 16$$

$$C = \frac{1}{8\pi R f_0} = 906 \text{ pF} \approx 1 \text{ nF}$$

ricavo pertanto il condensatore due (mC):

$$mC = 16 \cdot 1 \text{ nF} = 16 \text{ nF} \approx 18 \text{ nF}$$

si tende ad approssimare per essere tutto

Deduco che ora m è passato a 18!

Reimposta il sistema:

$$m=18 \implies Q = \frac{\sqrt{m m'}}{m+1} = 2$$

$$Q(m+1) = \sqrt{m m'} \quad Q^2(m^2+1) = m m'$$

e risolvendo l'equazione trovo:

$$m^2 - \left(\frac{m}{Q^2} - 2\right) m + 1 = 0$$

**I PASSA BANDA MF**

$\left\{ \begin{array}{l} \text{numeratore in } k^1 \\ \text{denominatore } s^2 + k^1 s + k^0 \end{array} \right.$

$$H_{0BP} = \frac{\frac{\omega_0}{Q} s}{s^2 + \frac{\omega_0}{Q} s + \omega_0^2}$$

Normalmente si sceglie  $Y_3$  come C per avere  $Y_1$  come R in IN.

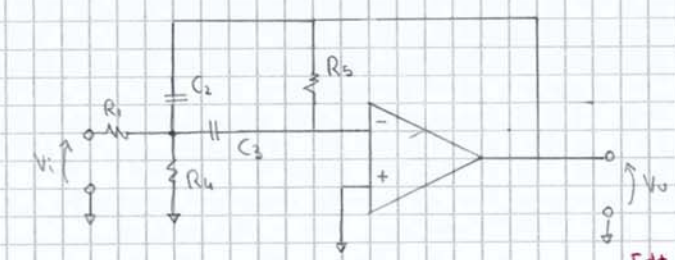
$$Y_1 = \frac{1}{R_1} \quad \text{e} \quad Y_3 = sC_3$$

Da cui:

$$Y_2 = sC_2, \quad Y_4 = \frac{1}{R_5} \quad \text{e} \quad Y_6? \quad * \text{ Possibile anche sceglierlo molto perché non ha importanti risonanze}$$

Eliminando aumento la difficoltà di progetto talvolta.

se Raggio  $Y_4 = \frac{1}{R_4}$ :



Fdt PASSA BANDA MF

$$\frac{V_0}{V_i} = \frac{sC_3 R_4 R_5}{s^2 C_2 C_3 R_1 R_4 R_5 + s R_1 R_4 (C_2 + C_3) + R_1 + R_4}$$

$$p_{00} = \frac{1}{2\pi \sqrt{C_2 C_3 (R_1 // R_4) R_5}}$$

$$Q = \frac{\sqrt{C_2 C_3 (R_1 // R_4) R_5}}{R_1 // R_4 (C_2 + C_3)}$$

$$H_0 = \frac{C_3}{(C_2 + C_3)} \cdot \frac{R_5}{R_1}$$

Se  $R_4 = \infty$  e  $C_2 = C_3$ :

$$p_{00} = \frac{1}{2\pi C \sqrt{R_0 R_1}}$$

$$Q = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{R_5}{R_1}}$$

$$H_0 = \frac{1}{2} \frac{R_5}{R_1}$$

A # di SK dipende solo da C

non dipende da C ma  $H_0$  e Q sono

interdipendenti  $H_0 = 2Q^2$ . Avendo Q elevato

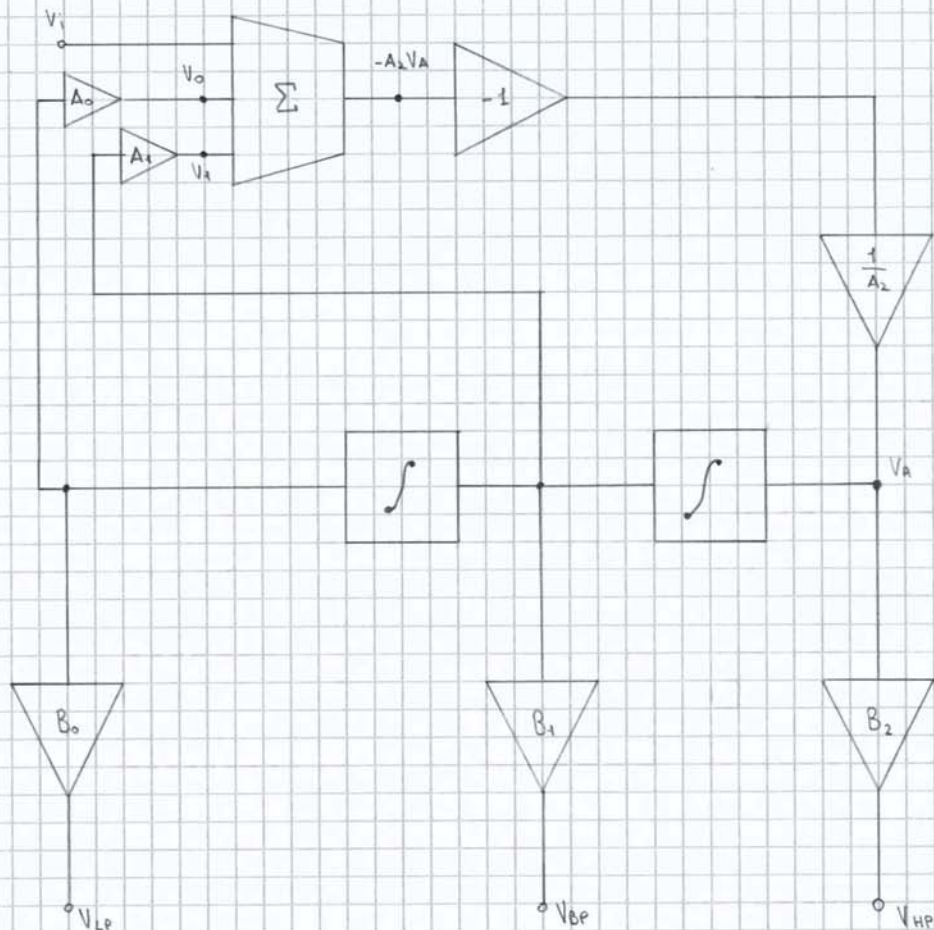
la dinamica di IN è notevolmente ridotta.

OTTIMO! Introducing  $R_4$  cioè un partitore in ingresso e attenua il guadagno in banda

## LEZIONE 16

- CELLA A VARIABILI DI STATO E DI TOW THOMAS
- RISPOSTA IN FREQUENZA FILTRI BESSEL, BUTTERWORTH, CHEBYSHEV ED ELLIPTICI

CELLE CON OPERAZIONALI MULTIPLI O A VARIABILI DI STATO



$$-A_2 V_A = V_i + V_0 + V_1, \quad V_1 = \frac{V_A}{s} \cdot A_1, \quad V_0 = \frac{V_A}{s^2} \cdot A_0 \quad \text{* nel dominio di } s \text{ integrazione è uguale a divisione per "s"}$$

$$-V_A = A_2 V_A + A_1 \frac{V_A}{s} + A_0 \frac{V_A}{s^2}$$

$$-V_A = \frac{s^2 A_2 V_A + s A_1 V_A + A_0 V_A}{s^2}$$

$$\frac{V_A}{V_i} = \frac{s^2}{A_2 s^2 + A_1 s + A_0}$$

$$V_{HP} = \frac{B_2 s^2}{A_2 s^2 + A_1 s + A_0}$$

$$V_{BP} = \frac{B_1 s}{A_2 s^2 + A_1 s + A_0}$$

$$V_{LP} = \frac{B_0}{A_2 s^2 + A_1 s + A_0}$$

il circuito genera 3 uscite, HP, LP e BP. Poiché il den. è uguale per tutti e 3 so che Q e f0 sono uguali

Che vantaggi ha creare filtri del II ordine con 3 OPAMP e 9 comp. passivi anziché farli con un solo OPAMP?

- Esistono i blocchetti con i circuiti integrati in cui ci sono già i condensatori e gli OPAMP e le R. Perciò è più semplice realizzare questi filtri.
- Inoltre sommando  $V_{oHP}$  e  $V_{oLP}$  con R filtri elimina l'offset a parità

**CELLA BIQUADRATICA**

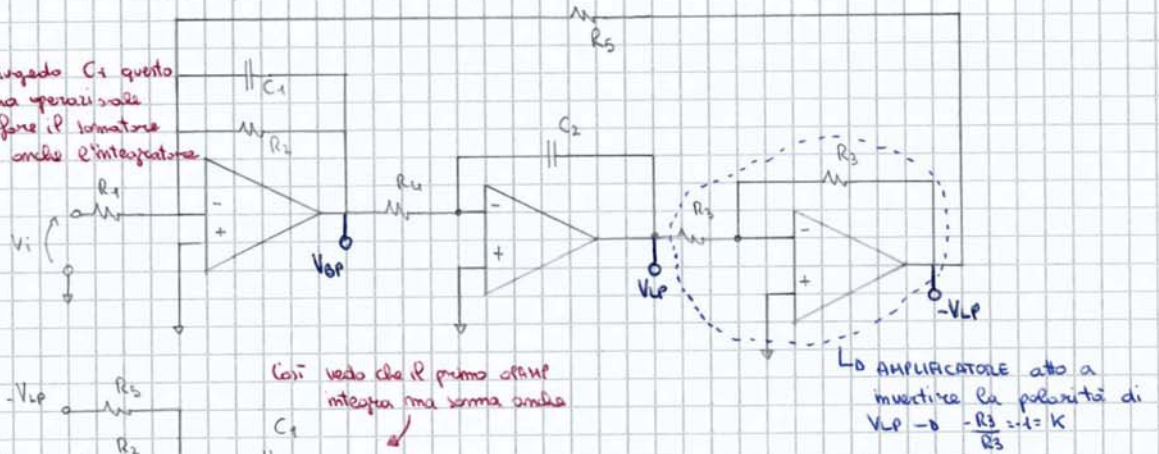
Altrimenti detta filtro risonante o di Tow-Thomas

Poiché il filtro HP è poco usato questa alla mira ad eliminarlo dal circuito tipo.

Perciò, visto che non so creare un integratore <sup>non</sup> invertente ideale, aggiunga un OPAMP comunque.

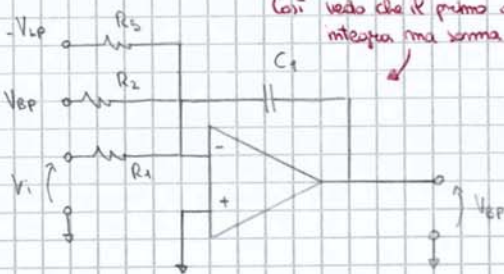
Viendo le capacità commutate (int. inv = int. non inv) ottengo il vero vantaggio di questa cella; altrimenti per volere togliere un OPAMP me aurai comunque aggiunto uno.

aggiungendo  $C_1$  questo prima operazione fa fare il sommatore ma anche l'integratore  
 se  $C_1$  è un c.a. po il mio sommatore, mentre se c'è po l'integratore con le perdite!



Così vedo che il primo OPAMP integra ma somma anche

Lo amplificatore atto a invertire la polarità di  $V_{LP} - 0 - \frac{R_3}{R_5} = -1 = K$



$$\begin{cases} V_{op} = -\frac{1}{sR_1C_1} V_i + \frac{1}{sR_5C_1} V_{LP} - \frac{1}{sR_2C_1} V_{op} \\ V_{LP} = \frac{1}{sR_4C_2} V_{op} \end{cases}$$

$$V_{op} = -\frac{1}{sR_1C_1} V_i - \frac{1}{s^2R_4R_5C_1C_2} V_{op} - \frac{1}{sR_2C_1} V_{op}$$

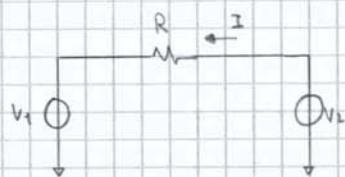
$$\frac{V_{op}}{V_i} = \frac{s(R_4R_5C_2)}{R_1} \frac{1}{s^2(R_4R_5C_1C_2) + s(R_4R_5C_2) + 1}$$

**IV FILTRO ELLITTICO**

Banda passante  
 · Modulo modulato

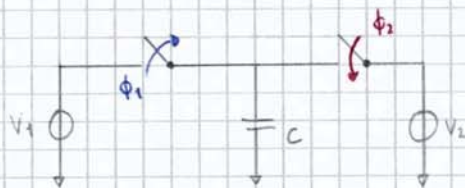
Banda attenuata  
 · Modulo modulato

**FILTRI A CAPACITÀ COMMUTATE**



$$I = \frac{V_2 - V_1}{R}$$

Non si realizza questo circuito con un + complicato:



i 2 interruttori lavorano in opposizione di fase. Generalmente si vuole avere  $\phi_1 \neq \phi_2$  in modo che non ci siano sovrapposizioni di fase, perciò  $\phi_1$  e  $\phi_2$  vengono azionati dallo stesso segnale.

NON OVERLAPPING  
 2-PHASE CLOCK

Il condensatore immagazzina carica:

$$Q_1 = CV_1 \text{ (chiuso su } V_1)$$

$$Q_2 = CV_2 \text{ (chiuso su } V_2)$$

$$\Delta Q = C \Delta V = C (V_2 - V_1)$$

Se switch continuamente questi interruttori ha continuamente trasferimento di carica! Tale trasferimento a pacchetti di carica a opportune basse frequenze, è mimabile con una carica continua  $\sim$  costante!

$$I = \frac{\Delta Q}{\Delta t} = \frac{C \Delta V}{\Delta t} = C (V_2 - V_1) f_{clock}$$

dove  $f_{clock} = \frac{1}{\Delta t}$

Da qui il pacchetto:



Eguagliando le due espressioni deduco che

$$R_{eq} = \frac{1}{C \cdot f_{CLK}}$$

resistenza PROGRAMMABILE  
 funzione della frequenza

INTERESSANTE!

Passando da un sistema continuo a uno campionato, devo sottostare alle leggi di +se mondo:  
io lo ricostruisce il circuito se questo ha banda limitata:

$$F_s \geq 2B$$

(il mio pama bano con  $f_{clock} = 100 \text{ kHz}$  funziona per segnali fino a  $50 \text{ kHz}$ )

se modo una frequenza superiore succedono cose strane, quali ribaltamenti speculari, detto sotto campionamento, che fa sì che mi ritorna:

esempio: se modo una sinusoide a  $99 \text{ kHz}$  ( $1 \text{ kHz}$  meno di  $f_{clk}$ ) a  $1V_{pp}$ , in

uscita vedo un segnale a  $1 \text{ kHz}$  a  $1V_{pp}$ , come IN!

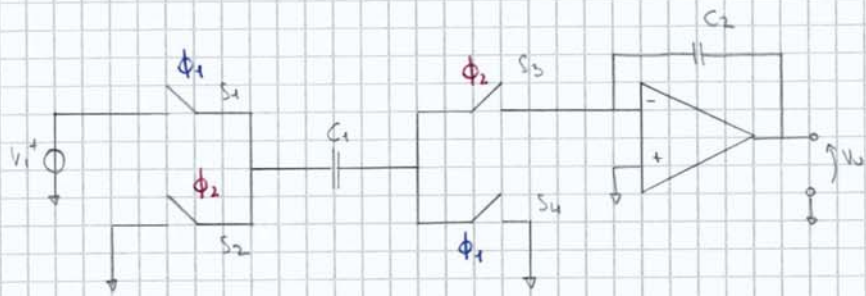
→ Tutto ciò che sta sopra la frequenza di Nyquist viene ribaltato in modo speculare → SOTTOCAMPIONAMENTO!

metà di  $F_s$

$$F_N = \frac{F_s}{2}$$

INP {  
Cioè da 0 a  $50 \text{ kHz}$   
è come da  $50$  a  $100$   
 $\text{kHz}$  ma ribaltato  
al contrario!





INTEGRATORE NON INVERTENTE

come ottenere l'integratore non invertente

Avevo invertito le fasi con cui si chiudono gli switcher, ho cambiato il verso di amplificazione: Integratore non invertente!

Chiudo S1 e S4 e aprisco gli altri:

Carico C1 con tensione V\_i, in più a sx arriva V\_i, a dx 0 V.

Chiudo S2 e S3 e aprisco gli altri:

Prima che l'operazionale si accorga dello switch il lato dx di C1 è a -V\_i. Perciò l'OPAMP genera una corrente per far sì che il moltiplicato - sia dello stesso potenziale del + (0 V).

C1 durante la fase phi\_1 si era caricato con tensione V\_i.

Durante phi\_2, per scaricarlo, devo mettere una corrente che scorra su C2 in questo verso (←): tipico di un non invertente perché data V\_i avrà un'uscita che amplifica positivamente V\_i.

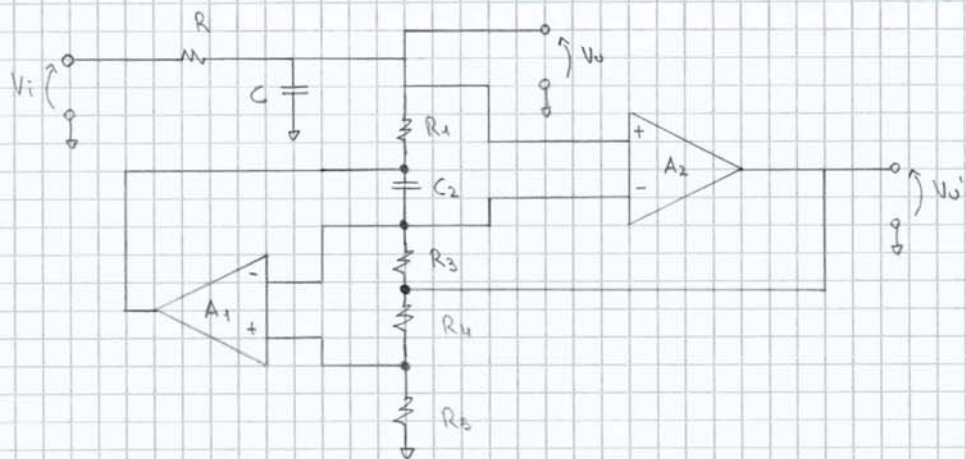
Con le capacità commutate si faciliissimo vedere integratori inv e non, semplicemente scambiando le fasi di un derivatore. Ecco il vantaggio della cella biquadratica.

- NB: • Essendo che gli switch sono MOS (che viviamo in zona ohmica), essi sono ammissibili con delle resistenze. Pertanto dovrà aspettarsi che il C1 si carichi o scarichi prima di commutare gli interruttori. La R introduce un ritardo di cui devo tenere conto!
- Allo stesso modo non posso tenere per troppo tempo chiusi i miei interruttori perché ad esempio S2 e S3 servono per far passare la corrente di bias che passando su C1 lo carica.

Da queste due note segue che

$$100 \text{ Hz} \ll f_{clk} \ll \text{decime di MHz}$$

e il segnale almeno va decade in meno della  $f_{clk}$



È da notare che  $V_o$  si assomiglia a quella del filtro ai comp. passivi, cioè non è buona impedenza. In questo caso si può notare che l'uscita indicata  $V_o'$  è in relazione con  $V_o$ :

$$V_o' = V_o \left( 1 + \frac{R_4}{R_5} \right)$$

Se poi, al posto di  $Z_1$  e  $Z_5$  metto dei condensatori e il resto lascio resistenze, ottengo una impedenza  $Z_{IN}$ :

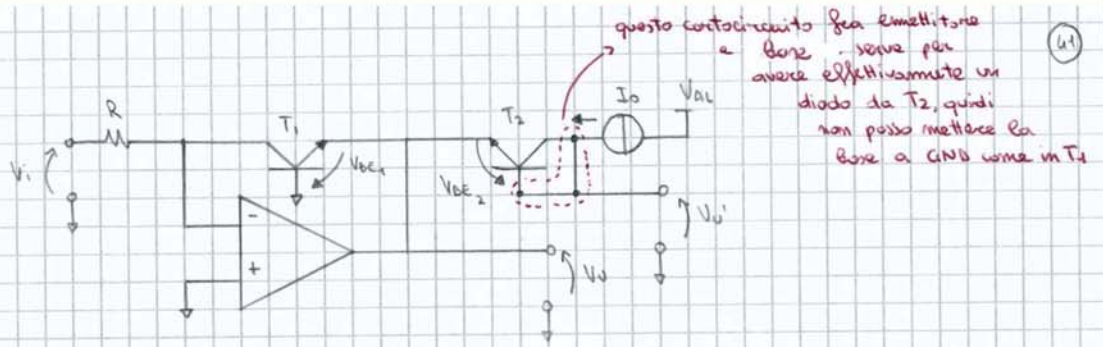
$$Z_{IN} = \frac{R_3}{s^2 R_4 C_1 C_5 R_2}$$

in frequenza  $s^2 = (j\omega)^2 = -\omega^2$ .

È un'impedenza reale, negativa e che ha dipendenza quadratica da  $\omega$ .

FDNR: Frequency dependent negative resistor

II EEmina T



questo cortocircuito fra emettitore e base serve per avere effettivamente un diodo da T2, quindi non posso mettere la base a GND come in T1

$$V_{U'} = V_U + V_{BE2} = -V_T \ln \left( \frac{V_i}{R I_{S1}} \right) + V_T \ln \left( \frac{I_0}{I_{S2}} \right)$$

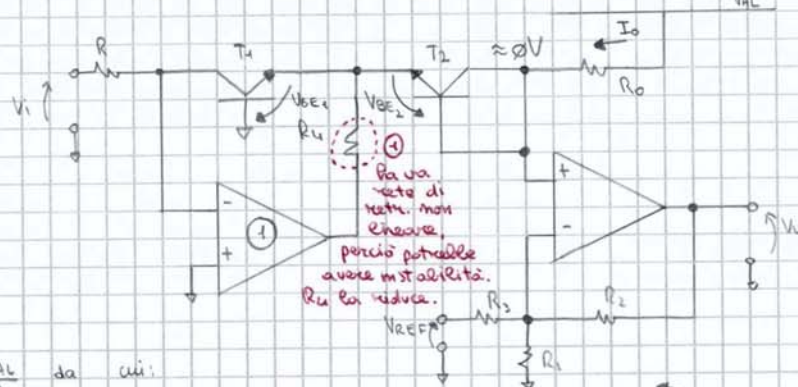
$$= -V_T \ln \left( \frac{V_i}{R I_{S1}} \cdot \frac{I_{S2}}{I_0} \right)$$

se T1 e T2 sono in stesse condizioni e uguali  $I_{S2} = I_{S1}$ :

$$V_{U'} = -V_T \ln \left( \frac{V_i}{R I_0} \right)$$

non dipende + fortemente da T!

AP fine di avere una corrente non ideale, metto un R e inoltre aggiungo un OPAMP non invertente a fondo schema al fine di evitare che su Vu' ci sia alta impedenza e quindi avere una dipendenza della Volt dalla corrente amplificata da un eventuale carico: Val



Pa va - cto di rete, non chavare, perciò potrebbe avere instabilità. Ru la riduce.

$I_0 = \frac{V_{AL}}{R_0}$  da cui:

$$V_U = -V_T \left( 1 + \frac{R_2}{R_1 R_3} \right) \cdot \ln \left( \frac{V_i R_0}{R V_{AL}} \right) - V_{REF} \left( \frac{R_2}{R_3} \right)$$

La tensione sul collettore di T2 non sarà troppo variabile perché sarà circa  $-V_{BE1} + V_{BE2} \approx 0$ ! Ai capi di  $R_0$  cadrà praticamente sempre  $V_{AL}$

Con VREF ad R3 posso traslare la caratteristica

Inoltre la corrente passa in R la formula anche l'uscita dell'operazionale, quindi non voglio che  $I_R$  superi la  $I_{out\_max}$  dell'operazionale! (42)

$I_{out} = I + I_0$  e  $I_{max} = \frac{V_{i,max}}{R}$ , perciò:

$I_{u,max} < 5 \text{ mA}$  da cui  $I_{max} + I_0 < 5 \text{ mA}$

Inoltre  $I_0 \approx \frac{1}{10} I_{max}$   $\frac{V_{i,max}}{2k\Omega}$  (primo esercizio)

1,1  $I_{max} < 5 \text{ mA}$

$I_{max} < 4,5 \text{ mA}$

$\frac{V_{i,max}}{R} < 4,5 \text{ mA}$

$R > 2,2 \text{ k}\Omega$

$V_0' = -V_t \ln \left( \frac{V_i}{R I_0} \right)$

$\frac{1V}{R I_0} = 1 \rightarrow I_0 = \frac{1V}{R}$  e  $I_{max} = \frac{V_{i,max}}{R} = \frac{10}{R}$

da cui  $\frac{I_0}{I_{max}} = \frac{1}{10}$

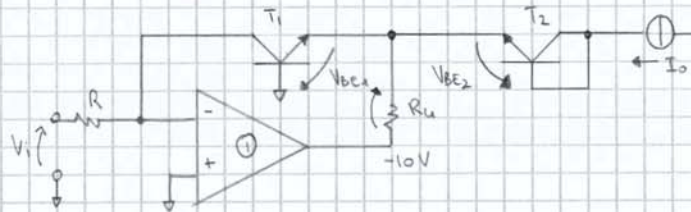
$2,2 \text{ k}\Omega < R < 167 \text{ k}\Omega$

Sceglia  $R = 15 \text{ k}\Omega$ :

$I_0 = \frac{1V}{15 \text{ k}\Omega} = 67 \mu\text{A}$

$I_0 = \frac{V_{be}}{R_0}$   $R_0 = \frac{V_{be}}{I_0} = \frac{15V}{67 \mu\text{A}} = 225 \text{ k}\Omega \approx 220 \text{ k}\Omega$

Ora dimensioniamo  $R_u$ :



L'uscita dell'operazionale (1) è sempre negativa:

in un LM741 abbiamo detto che la  $V_{o,max}$

emittato la  $I_{out,max}$  era di  $-10 \text{ V}$ .

Perciò su  $R_u$  cadono  $V_{be1}(-10V) \approx 9 \text{ V}$ .

Averemo di fatto  $9 \text{ V}$  quando:

$I_{max} = \frac{10 \text{ V}}{15 \text{ k}\Omega} = \frac{2}{3} \text{ mA}$   $I_0 = \text{costante} = 67 \mu\text{A}$

$I_{out,max} = I_{Ru,max} = 0,67 \text{ mA} + 67 \mu\text{A}$

$R_u \cdot I_{Ru,max} < 9 \text{ V}$

$R_u < \frac{9 \text{ V}}{0,74 \text{ mA}} = 12,3 \text{ k}\Omega \rightsquigarrow R_u = 10 \text{ k}\Omega$

# LEZIONE 18

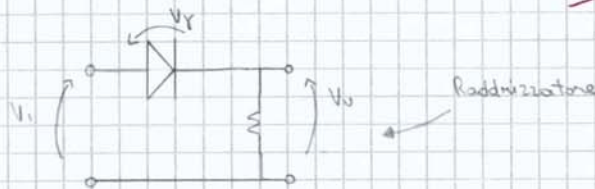
## • DIODO IDEALE

## • RADDRIZZATORE A DOPPIA SEMIONDA + TRASL. CARATTERISTICA

### RADDRIZZATORE A SINGOLA SEMIONDA (DIODO IDEALE)

L'obiettivo è quello di riprodurre in uscita, amplificato e invertito, il segnale presente all'ingresso  $V_i$  se esso è positivo, mentre uscita nulla per  $V_i < 0$ . Di fatto elimina la parte negativa di  $V_i$ !

Volevo raddrizzare un segnale con un diodo:



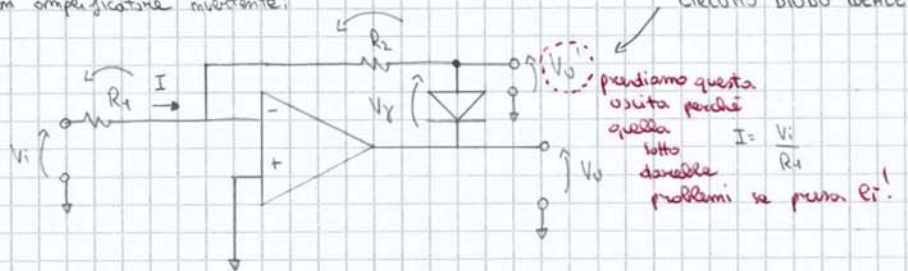
$$V_o = V_i - V_Y \quad \text{se } V_i > V_Y$$

e se  $V_i < 0$ ?

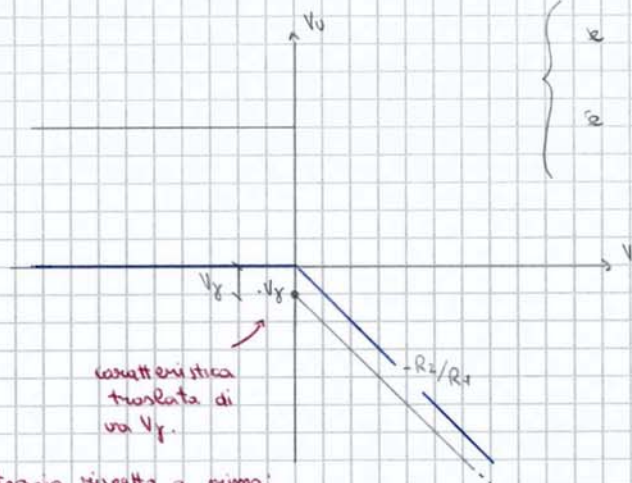
Voglio qualcosa che sia INDIPENDENTE da  $V_Y$ !

Non confondere questo circuito con quelli di potenza. Analizzeremo un circuito che fa solo  $v_i$  nell'ambito delle misure e che non utilizza alte tensioni e correnti!

Partiamo da un amplificatore invertente:



Prendiamo questa uscita perché quella tutto dipende da  $R_1$ !  $I = \frac{V_i}{R_1}$



se  $V_i > 0$   $I \neq 0$  e scorre nel verso indicato  
 se  $V_i < 0$   $I = 0$  perché non può scorrere corrente nel diodo polarizzato inversamente

$$\left. \begin{aligned} \text{se } V_i > 0 \quad V_o &= -\frac{R_2}{R_1} V_i - V_Y \\ \text{se } V_i < 0 \quad V_o &= 0 \quad V = V_{out_{max}} \end{aligned} \right\}$$

Vantaggio rispetto a prima:

funziona per  $V_i > V_Y$ , ma ho un offset di  $V_Y$ !

se il diodo non è perfetto corrente il sistema non è raddrizzato e ho  $V_o = V_{out_{max}}$  dell'operazione (da data sheet 10 V)

Volevamo ottenere un raddrizzatore come quello BLU!

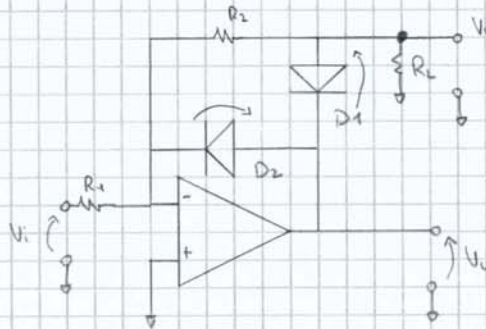
Come fare?

Unico problema di questo circuito: IMPEDENZA DI USCITA

Se quando  $Z_{out}$  con  $V_i < 0$ , e  $V_o < 0$  ( $D_1$  non conduce)  $\rightarrow Z_{out} = R_2$

, se  $V_o > 0$  ( $D_1$  conduce)  $\rightarrow Z_{out}$  viene abbassata

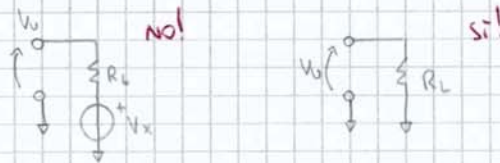
Se pensò io collego un carico all'uscita, è accettabile:



$\left\{ \begin{array}{l} \text{se } V_o > 0 \text{ tutto va bene} \\ \text{se } V_o = 0 \text{ perché } V_i < 0 \text{ funziona ancora perché da ambo le parti ho } \phi V \end{array} \right.$

se  $V_o \neq 0$  tutto funziona bene

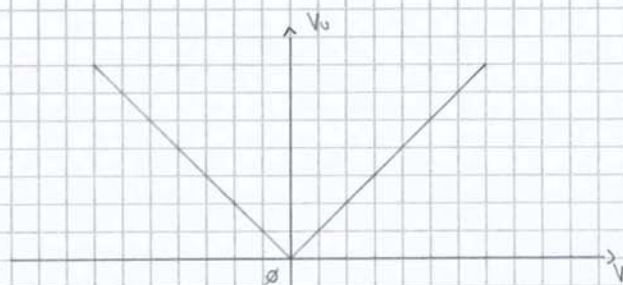
se  $V_o = 0$  tutto va bene se  $R_L$  è meno o meno, perché se così non è il carico, e quindi  $V_o$ , risente in qualche modo della tensione  $V_x$  da me applicata su  $R_L$ :



NB: se inverto i versi di  $D_1$  e  $D_2$  ottengo un raddrizzatore della sola semionda negativa e annullamento della positiva

**RADDRIZZATORE A DOPPIA SEMIONDA (modulo dell'input)**

Fa il modulo di entrambe le semionde



$\left\{ \begin{array}{l} V_i > 0 \quad V_o = V_i \\ V_i < 0 \quad V_o = -V_i \end{array} \right.$

Non mette in cascata due singole semionde raddrizzate! Non conviene!

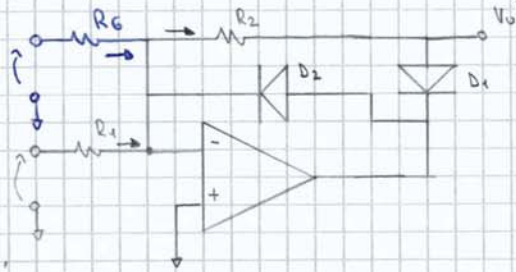
45

**RADDRIZZATORE A DOPPIA SEMIONDA (solo one orizzontale)**

trasliamo lungo l'orizzontale il punto angolare  
 la  $\neq$  che traslo il punto angolare dall'origine ad un  $x \neq \phi$

non aggiungo tensioni sul resistorio + perché modificare la caratteristica, perciò agisco sul -!

Così facendo cambio le condizioni per cui in  $R_2$  passa corrente e cioè, quando  $R_2$  il verso indicato (valore positivo).



punto in cui la corrente in  $R_1$  e in  $R_6$  si equilibrano!

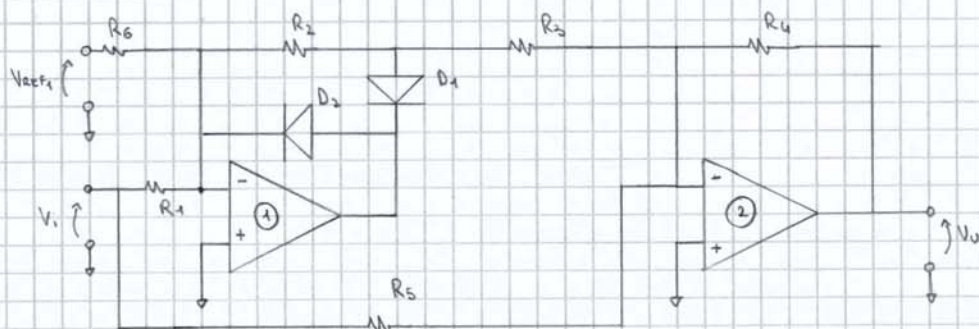
$$\frac{V_i}{R_1} + \frac{V_{EEF1}}{R_6} = 0 \text{ determiniamo } V_i = \text{ tensione angolare}$$

$$V_i = - \frac{V_{EEF1} R_1}{R_6}$$

se voglio spostare a dx il punto  $V_A > 0$   $V_{EEF1} < 0$   
 " " " " sx " "  $V_A < 0$   $V_{EEF1} > 0$



**RADDRIZZATORE A DOPPIA SEMIONDA GENERALIZZATO (one anche verticale)**



Cosa succede ora al circuito?

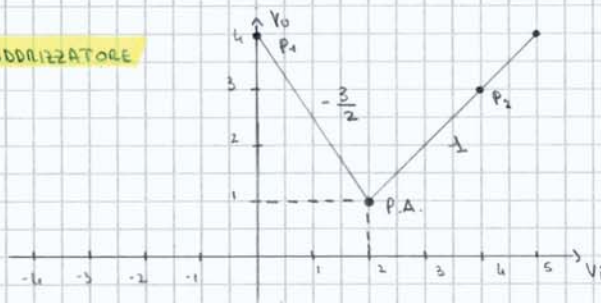
## LEZIONE 19

46

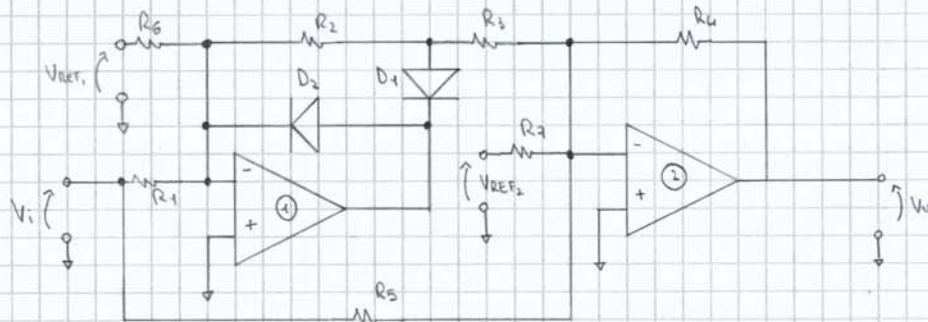
- COMPARATORI DI SOGLIA SENZA E CON ISTERESI
- EFFETTI DEL RUMORE

2/11/2015

### ESEMPIO PROGETTO RADDRIZZATORE



Progettare un raddrizzatore d.s. generalizzato che realizzi questa Fdt:



Condanze: utili per dimensionare le R

$$\begin{cases} V_i < V_A & \angle V_0^- = -\frac{R_4}{R_5} = -\frac{3}{2} \implies \frac{R_4}{R_5} = \frac{3}{2} \\ V_i > V_A & \angle V_0^+ = \frac{R_2 R_4}{R_1 R_3} \cdot \frac{R_4}{R_5} = 1 \implies \frac{R_2 R_4}{R_1 R_3} = \frac{5}{2} \end{cases}$$

$\angle V_0^- = -\frac{R_4}{R_5} = \frac{1-4}{2-0} = \frac{3}{2}$   
 $\angle V_0^+ = \frac{4-1}{5-2} = 1$

Abbiamo ora 3 scelte:

- guadagnare tutto il diodo e il resto 1
- " " " resto e il diodo 1
- scelta intermedia

1 scelta:

se  $V_i = 5V \implies V_0 = 4V$

il diodo da solo guadagna  $\frac{5}{2} \implies V_{01} = -\frac{25}{2}$  potremmo essere fuori dinamica out

se  $V_i = 6V \implies$

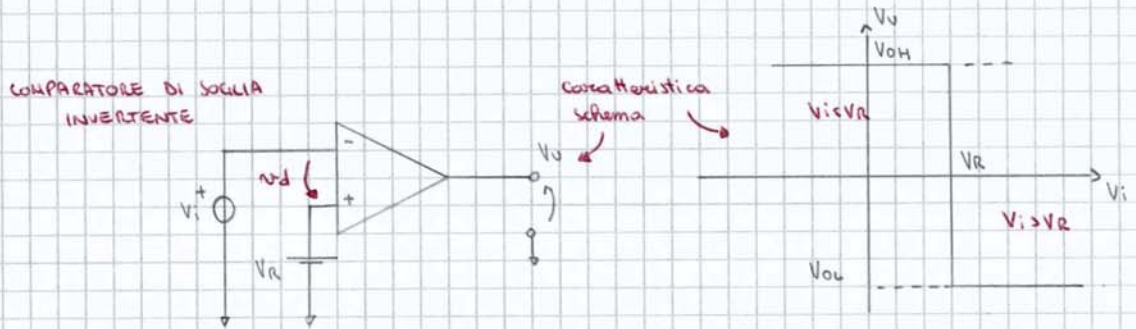
$V_{01} = \frac{30}{2}$  sono fuori dalla dinamica di out di sicuro

☞ Sarebbe guadagnare tutto all'opamp 1 e poco conveniente!



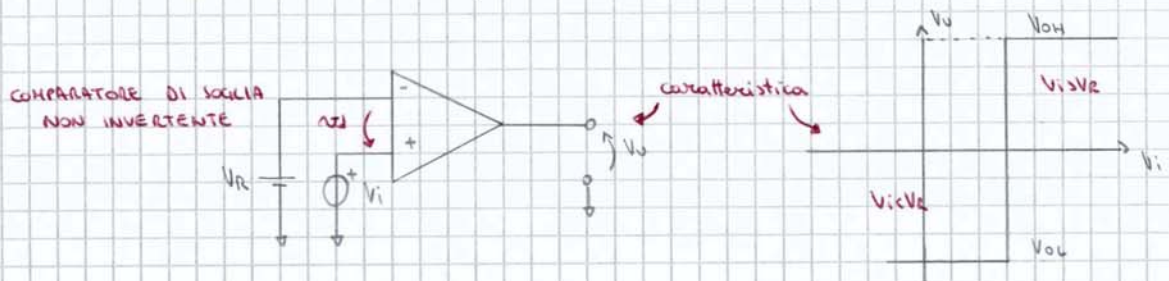
# CAPITOLO 5: AMPLIFICATORE OPERAZIONALE FUORI LINEARITÀ

Fuori linearità l'OPAMP è utilizzabile ma non valgono più le equazioni su correnti ( $i^- = i^+ = \phi$ ) e tensioni ( $v_d = \phi$ ).  
 Fuori linearità esso non si comporta più da amplificatore, ma, non essendo reazionato negativamente, si chiama:  
 "COMPARATORE DI SOGLIA"



Se  $V_i$  passa dall'essere  $>$  a  $<$  di  $V_R$  (o viceversa) ci sono transistori che non permettono di avere tensioni intermedie tra  $V_{OH}$  e  $V_{OL}$ ! Ovviamente c'è un transitorio nella commutazione, non è immediata!

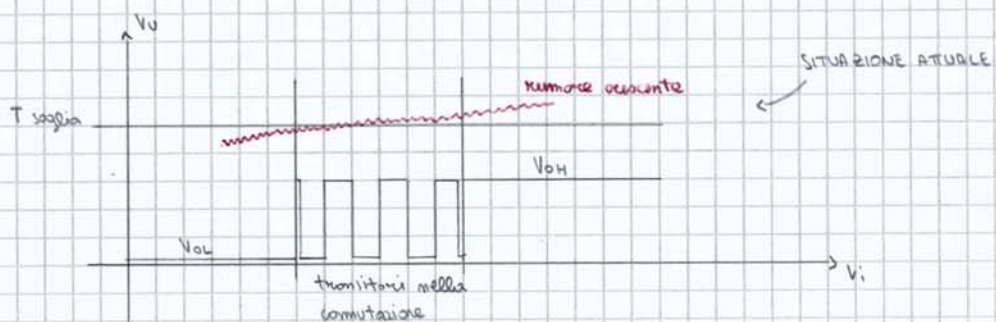
Scambiando  $V_i$  e  $V_R$  ottego:



Utilizzi: tanti e svariati tipo l'azionamento del riscaldamento per una certa  $T$  che viene superata

↳ È evidente che nell'intorno della  $T$  di soglia il sistema si continua ad accendere e spegnere. Questo continuo switch fa sì che il sistema si rompa perché non sostiene più le commutazioni! } soprattutto in presenza di rumori!

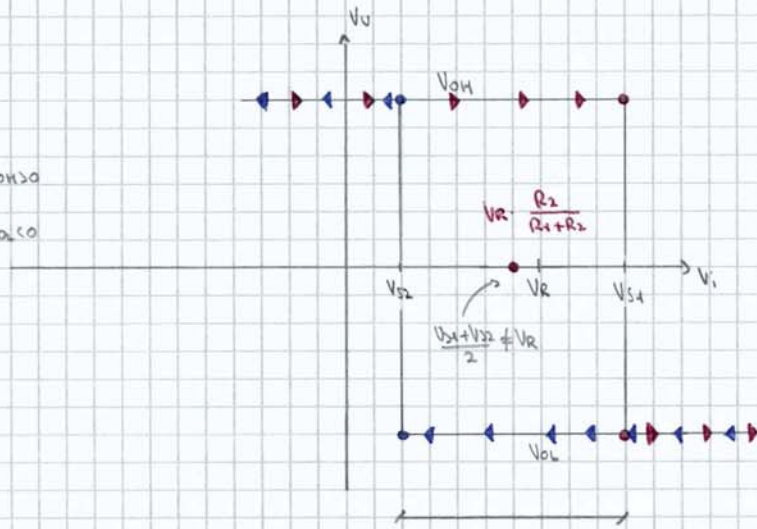
Le risorse a togliere il rumore attorno a  $T_{soglia}$  sono a posto!



Generalmente:

$V_{s1} > V_R$  perché  $V_{OH} > 0$

$V_{s2} < V_R$  "  $V_{OL} < 0$



zona a transitori

per  $V_{s2} \leq V_i \leq V_{s1}$

$$\begin{cases} V_u = V_{OH} & \text{se } V_i \text{ prima era } < V_{s2} \\ V_u = V_{OL} & \text{se } V_i \text{ dopo } > V_{s1} \end{cases}$$

$\frac{V_{s1} + V_{s2}}{2} \neq V_R$  !!

in molti casi avremo  $V_{OH} = -V_{OL}$

$$\frac{V_{s1} + V_{s2}}{2} = V_R \cdot \frac{R_2}{R_1 + R_2} + \frac{(V_{OH} + V_{OL}) \cdot 1}{2} \cdot \frac{R_1}{R_1 + R_2}$$

con tale condizione ( $V_{OH} = -V_{OL}$ ):

$$\frac{V_{s1} + V_{s2}}{2} = V_R \cdot \frac{R_2}{R_1 + R_2}$$

generalmente  $V_R$  tende a stare a dx del punto medio tra  $V_{s1}$  e  $V_{s2}$

Ne consegue che l'ampiezza dell'isteresi:

$$(V_{s1} - V_{s2}) = (V_{OH} - V_{OL}) \frac{R_1}{R_1 + R_2}$$

l'ampiezza non dipende da  $V_R$ !

se  $V_{OL} = -V_{OH}$

$$(V_{s1} - V_{s2}) = \frac{2V_{OH} R_1}{R_1 + R_2}$$