

## 20 RADIOMETRO A RUMORE AGGIUNTO

Il radiometro di Dicke fornisce le sue migliori prestazioni se la sorgente di rumore viene pilotata in controreazione. Inoltre, come abbiamo visto, il commutatore di ingresso introduce un rumore aggiuntivo che, specie per ricevitori criogenici (ovvero raffreddati a temperature inferiori a  $100\text{ K}$ ), può essere inaccettabile.

Una alternativa, di realizzazione più semplice (ma, come vedremo, con prestazioni inferiori), è il radiometro a rumore aggiunto. In esso una sorgente esterna di rumore a temperatura  $T_N$  viene pilotata da un segnale a onda quadra, e aggiunta direttamente al segnale proveniente dalla antenna. La stessa onda quadra (vedi Fig. 1) pilota anche un interruttore (a bassa frequenza) che invia le uscite rispettivamente verso  $y_A$  (se il generatore di rumore è spento) e  $y_N$  (se il generatore di rumore è acceso).

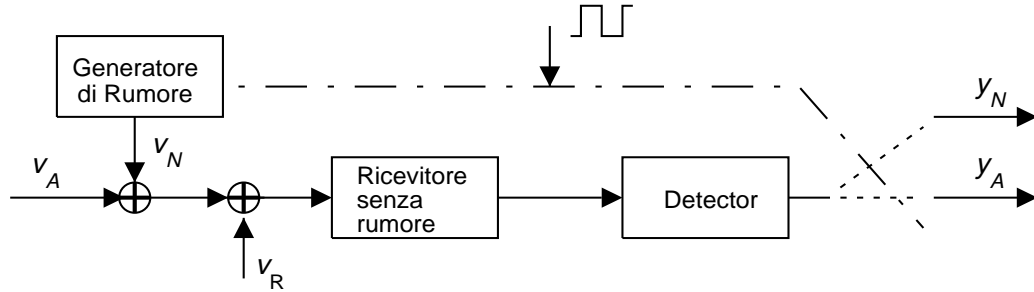


Fig.1: Schema di principio di un radiometro a rumore aggiunto.

Alle due uscite sono quindi presenti i segnali

$$\begin{aligned} y_A &= \frac{G_s}{R_0} (s_A + s_R)^2 \frac{1}{KB} \\ y_N &= \frac{G_s}{R_0} (s_A + s_N + s_R)^2 \frac{1}{KB} \end{aligned} \quad (153)$$

che vengono campionati ciascuno con  $N/2$  campioni indipendenti e poi mediati. Si ottengono così le due stime

$$\begin{aligned} Y_A &= G_s (T_A + T_R) \\ Y_N &= G_s (T_A + T_N + T_R) \end{aligned}$$

Da esse si calcola poi il rapporto

$$\mathcal{Y} = \frac{Y_A}{Y_N - Y_A} = \frac{T_A + T_R}{T_N} \quad (154)$$

da cui si ottiene

$$T_A = T_N \mathcal{Y} - T_R \quad (155)$$

del tutto indipendente da  $G_s$ , che quindi non è necessario misurare. L'errore invece dipende da  $T_N$  e  $T_R$ , oltreché dall'errore intrinseco di misura su  $Y_A$  e  $Y_N$ . Per calcolarlo, differenziamo la (155), poiché le grandezze a secondo membro sono tutte indipendenti tra loro:

$$dT_A = T_N d\mathcal{Y} + dT_N \mathcal{Y} - dT_R = \frac{T_A + T_R}{T_N} dT_N - T_N d\mathcal{Y} - dT_R$$

e calcoliamo l'errore

$$(\Delta T_A)^2 = T_N^2 \text{Var}[\mathcal{Y}] + \mathcal{Y}^2 (\Delta T_N)^2 + (\Delta T_R)^2 = T_N^2 \text{Var}[\mathcal{Y}] + \left(\frac{T_A + T_R}{T_N}\right)^2 (\Delta T_N)^2 + (\Delta T_R)^2 \quad (156)$$

Per determinare  $\text{Var}[\mathcal{Y}]$  dobbiamo partire dalla (154). Anche qui le tre grandezze a secondo membro sono indipendenti e si ha

$$d\mathcal{Y} = \frac{(Y_N - Y_A) + Y_A}{(Y_N - Y_A)^2} dY_A - \frac{Y_A}{(Y_N - Y_A)^2} dY_N = \frac{Y_N dY_A - Y_A dY_N}{(Y_N - Y_A)^2}$$

e

$$\text{Var}[\mathcal{Y}] = \frac{Y_N^2 \text{Var}[Y_A] + Y_A^2 \text{Var}[Y_N]}{(Y_N - Y_A)^4}$$

Le stime sono variabili esponenziali, e quindi

$$\text{Var}[Y_A] = G_s^2 (T_A + T_R)^2 \frac{2}{N} \quad \text{Var}[Y_N] = G_s^2 (T_A + T_R + T_N^2) \frac{2}{N}$$

Sostituendo le varianze e le espressioni di  $Y_A$  e  $Y_N$  segue

$$\begin{aligned} \text{Var}[\mathcal{Y}] &= \frac{(T_A + T_R + T_N^2) (T_A + T_R)^2 + (T_A + T_R)^2 (T_A + T_R + T_N^2)}{(T_N)^4} \frac{2}{N} \\ &= \frac{4}{N} \frac{(T_A + T_R)^2 (T_A + T_R + T_N^2)}{(T_N)^4} \end{aligned}$$

Possiamo sostituire nella (156) e, ricordando l'espressione di  $\Delta T_i$  dalla (116), ottenere

$$\begin{aligned} (\Delta T_A)^2 &= T_N^2 \frac{4}{N} \frac{(T_A + T_R)^2 (T_A + T_R + T_N^2)}{(T_N)^4} + \left(\frac{T_A + T_R}{T_N}\right)^2 (\Delta T_N)^2 + (\Delta T_R)^2 \\ &= 4(\Delta T_i)^2 \left[1 + \frac{T_A + T_R}{T_N}\right]^2 + \left(\frac{T_A + T_R}{T_N}\right)^2 (\Delta T_N)^2 + (\Delta T_R)^2 \end{aligned} \quad (157)$$

Rispetto a un radiometro di Dicke (a parità di  $N$ , ovvero di tempo di integrazione), il primo termine della (157) é moltiplicato per un fattore maggiore di 1, che però può essere ridotto se si aumenta  $T_N$ . L'effetto delle imprecisioni di  $T_N$  (che sono molto piccole) é in genere ridotto, ma compare di nuovo l'errore su  $T_R$ , grandezza che deve ovviamente essere misurata periodicamente. Naturalmente, mancando lo switch di ingresso, a parità di ricevitore il valore di  $T_R$  é inferiore in un radiometro a rumore aggiunto rispetto a un radiometro di Dicke.