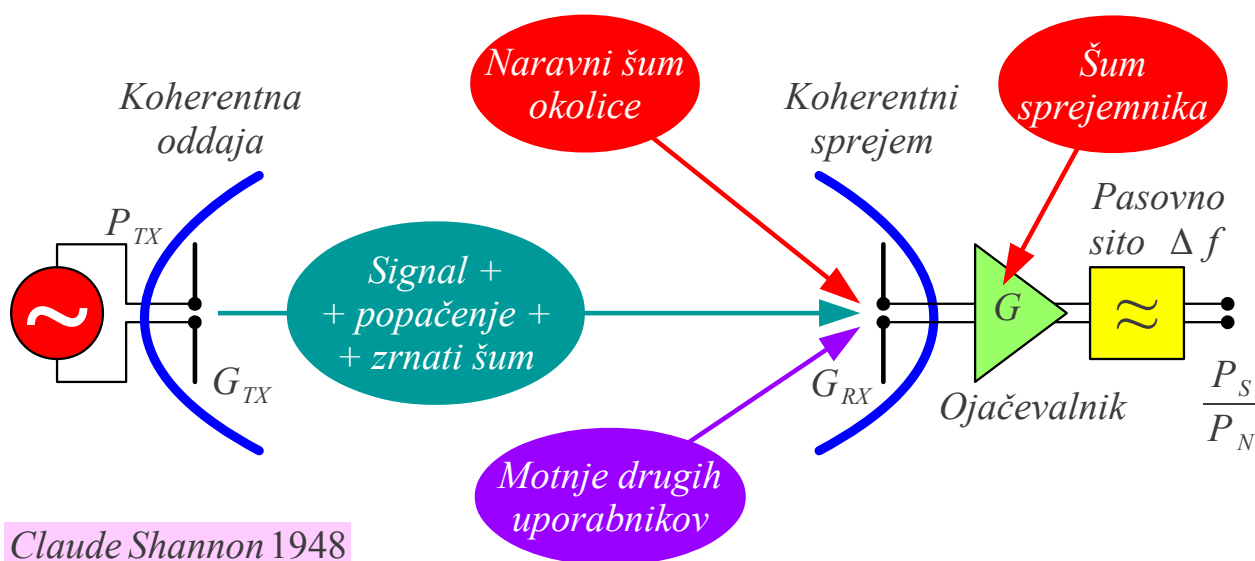


13. Toplotni šum

Domet brezvrvične zveze največkrat opišemo kot razmerje P_{TX}/P_S med močjo oddajnika in močjo signala, ki doseže sprejemnik. Ob upoštevanju dobitkov obeh anten G_{TX} in G_{RX} lahko določimo največjo dosegljivo razdaljo r med oddajnikom in sprejemnikom v praznem prostoru oziroma drugačnih pogojih razširjanja radijskih valov. Iz moči P_S , ki jo zahteva na svojem vходу sprejemnik, lahko izračunamo potrebno moč oddajnika P_{TX} .

Moč signala P_S na vходу sprejemnika določata moč šuma P_N in zahtevano razmerje signal/šum $S/N = P_S/P_N$. Claude Shannon je leta 1948 dokazal, da analogno razmerje signal/šum neposredno določa tudi zmogljivost številske zveze:



Claude Shannon 1948

$$C = \Delta f \log_2 \left(1 + \frac{P_S}{P_N} \right) = \Delta f \log_2 \left(1 + \frac{P_S}{P_{\text{popačenja}} + P_{\text{zrnati}} + P_{\text{okolice}} + P_{\text{sprejemnika}} + P_{\text{motenj}}} \right)$$

$\Delta f [\text{Hz}] = B \equiv$ pasovna širina

$P_S [\text{W}] \equiv$ moč signala

$C [\text{bit/s}] \equiv$ zmogljivost radijske zveze

$P_N [\text{W}] = \Delta f \cdot N_0 \equiv$ moč šuma

Zmogljivost radijske zveze

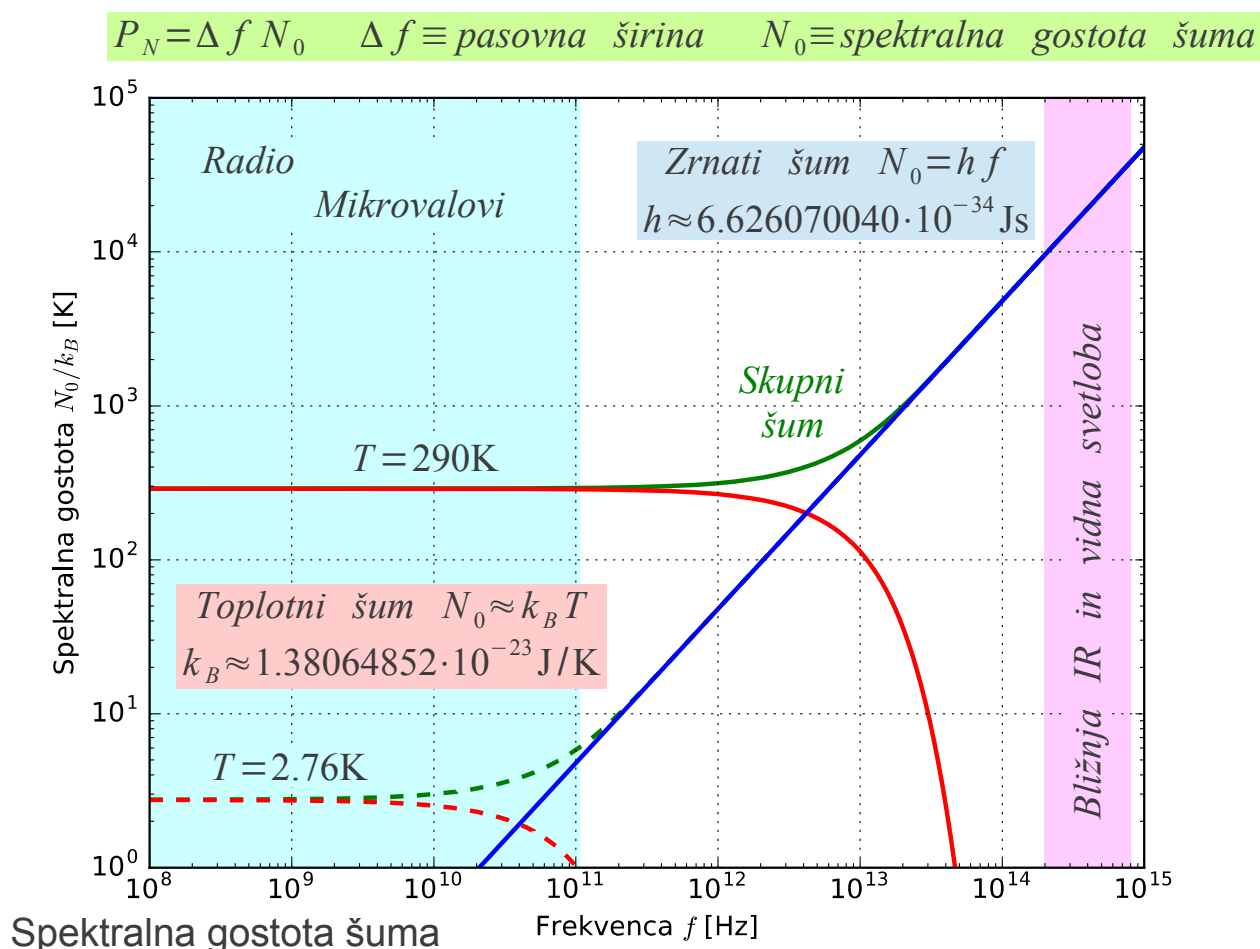
$N_0 [\text{W/Hz} = \text{J}] \equiv$ spektralna gostota šuma

V brezvrvični zvezi z elektromagnetnim valovanjem je skupna moč šuma P_N vsota moči različnih pojavov: popačenja signala, moč zrnatega (kvantnega) šuma signala, naravni šum okolice sprejemnika, motnje drugih

uporabnikov in šum, ki ga dodaja sam sprejemnik. Popačenje lahko nastane v samem oddajniku oziroma zaradi večpotja pri razširjanju radijskih valov. Elektromagnetno valovanje ni zvezna fizikalna veličina, pač pa je sestavljeno iz določenega števila fotonov, kar povzroča zrnati šum. Energija fotonov in moč zrnatega šuma naraščata premo-sorazmerno s frekvenco.

Učinkovita izraba radio-frekvenčnega spektra zahteva, da se isti radio-frekvenčni kanali na določeni varni oddaljenosti dodeljujejo dodatnim uporabnikom. Motnje med različnimi uporabniki istih kanalov tedaj niso zanemarljive. Končno omejujeta občutljivost sprejemnika naravni šum okolice in šum samega sprejemnika, ki sta največkrat toplotnega izvora.

Moč šuma in motenj je običajno enakomerno porazdeljena po frekvenčnem spektru. Šum in motnje je zato smiselno opisati s spektralno gostoto moči $N_0 [\text{W/Hz}]$. Spektralna gostota moči zrnatega šuma $N_0 = hf$ je zmnožek Planckove konstante in frekvence. Spektralna gostota moči toplotnega šuma je pri nizkih frekvencah (Rayleigh-Jeansov približek) $N_0 = k_B T$ zmnožek Boltzmannove konstante in absolutne temperature:



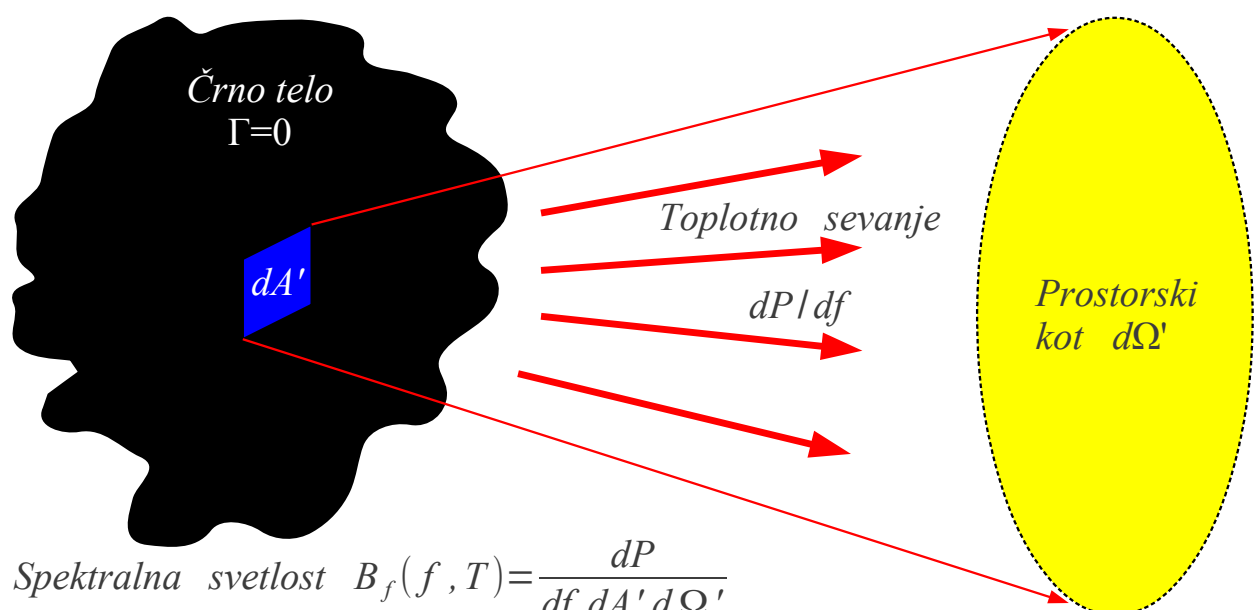
Za lažjo primerjavo sta oba, zrnati in toplotni šum izrisana kot razmerje

$N_0/k_b[\text{K}]$. V področju radijskih valov $f \leq 100\text{GHz} = 10^{11}\text{ Hz}$ pri sobni temperaturi $T \approx 290\text{K} \approx 17^\circ\text{C}$ popolnoma prevladuje toplotni šum nad zrnatim šumom. Celo v najhladnejših delih vesolja s temperaturo $T \approx 2.76\text{K}$ (ostanek prapoka pred 13.8 milijardami let) je zrnati šum opazen šele nad $f > 10\text{GHz} = 10^{10}\text{ Hz}$.

V področju bližnje IR in vidne svetlobe $f \approx 400\text{THz} = 4 \cdot 10^{14}\text{ Hz}$ toplotni šum popolnoma izgine, spektralna gostota zrnatega šuma pa naraste za dva velikostna razreda nad nizkofrekvenčni toplotni šum pri $T \approx 290\text{K}$. Vsota toplotnega šuma brez približkov in zrnatega šuma je zvezna funkcija frekvence, ki začne monotono naraščati v področju med radijskimi valovi in svetlobo, pri sobni temperaturi nad $f > 1\text{THz} = 10^{12}\text{ Hz}$.

Toplotno sevanje natančno opisuje Planckov zakon. Toplotno sevanje črnega telesa $\Gamma = 0$ je največje. Telesa drugačnih barv $|\Gamma| > 0$ sevajo manj od črnega telesa, natančneje sorazmerno z $1 - |\Gamma|^2$ glede na črno telo. Hkrati se v telesu, ki ne vpija vsega vpadnega valovanja $|\Gamma| > 0$, vsaj delno zrcali sevanje drugih virov. Planckov zakon je lahko zapisan v obliki spektralne svetlosti na dva različna načina: $B_f(f, T)$ v frekvenčnem prostoru oziroma $B_\lambda(\lambda, T)$ v prostoru valovnih dolžin:

Spektralna svetlost $B_f(f, T)$ opisuje moč toplotnega sevanja dP v frekvenčnem pasu širine df , ki jo seva ploskvica črnega telesa dA' v prostorski kot $d\Omega'$. Pri radijskih frekvencah je energija fotona $hf \ll k_B T$ dosti manjša od toplotne energije. Splošni Planckov zakon je smiselno poenostaviti v Rayleigh-Jeansov približek, kjer Planckova konstanta h ne nastopa več:



Spektralna svetlost $B_f(f, T) = \frac{dP}{df dA' d\Omega'}$

Planckov zakon $B_f(f, T) = \frac{2 h f^3}{c_0^2} \cdot \frac{1}{e^{\frac{h f}{k_B T}} - 1}$

Prazen prostor ϵ_0, μ_0
 $c_0 = 299792458 \text{ m/s} \approx 3 \cdot 10^8 \text{ m/s}$

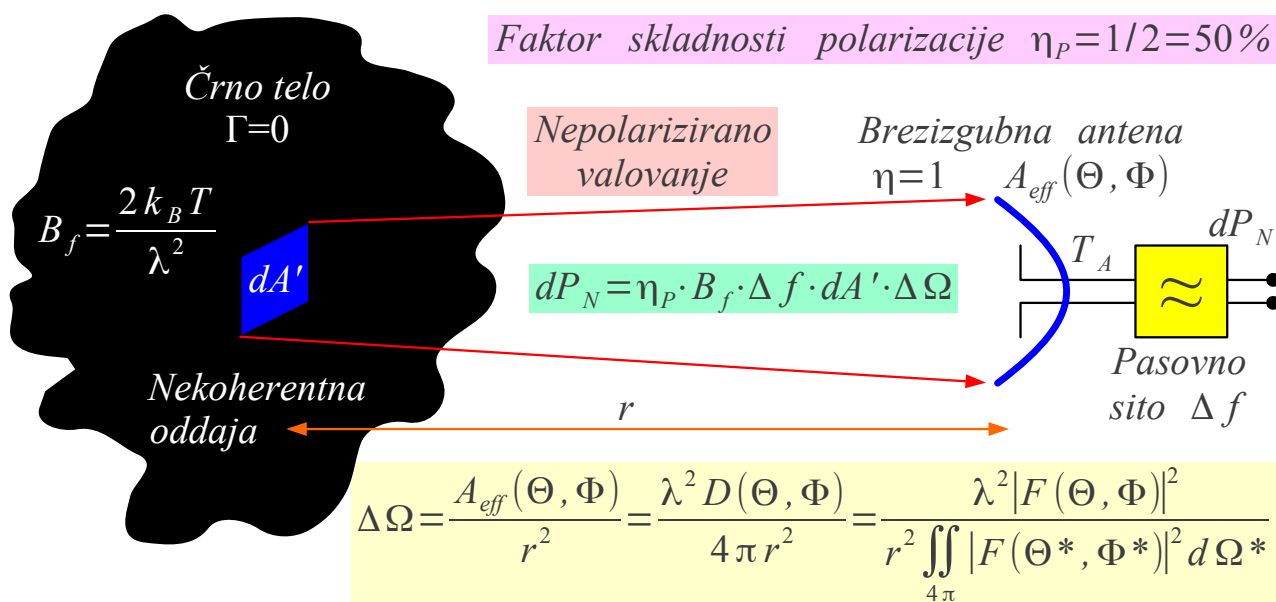
$h f \ll k_B T \rightarrow$ Rayleigh-Jeansov približek $B_f(f, T) \approx \frac{2 k_B T f^2}{c_0^2} = \frac{2 k_B T}{\lambda^2}$

Toplotno sevanje črnega telesa

S pomočjo Rayleigh-Jeansovega približka je smiselno računati delež moči sevanja črnega telesa, ki ga sprejme radijska antena. Pri računanju ne smemo pozabiti, da nismo odkrili nič novega! Fiziki so morali pred mnogimi leti izpeljati isti račun v obratni smeri, da so iz rezultatov številnih različnih meritev najprej prišli do približkov in končno do celotnega Planckovega zakona.

Brezizgubna radijska antena $\eta = 1$ sama po sebi nič ne seva, pač pa sevanje drugih virov pretvarja v električni signal na priključku oziroma obratno, električni signal generatorja pretvarja v sevanje v prostoru. Frekvenčna pasovna širina antene je običajno omejena, v radijskem sprejemniku jo še dodatno omejimo s pasovno-prepustnim sitom širine $\Delta f \ll f$ glede na osrednjo frekvenco antene oziroma sita.

Toplotno sevanje črnega telesa je nepolarizirano valovanje. Kakršnakoli koherentna sprejemna antena daje faktor skladnosti polarizacije $\eta_P = 1/2$. Antena torej sprejme natančno polovico sevanje moči črnega telesa, ki zadene njeno efektivno površino $A_{\text{eff}}(\Theta, \Phi)$. Preostala polovica sevanja črnega telesa ima pravokotno polarizacijo glede na sprejemno anteno:



$$P_N = \iint_{A'} \frac{1}{2} \cdot B_f \cdot \Delta f \cdot dA' \cdot \Delta \Omega$$

$$dA' = r^2 d\Omega$$

$$P_N = \Delta f k_B \frac{\iint_{4\pi} T(\Theta, \Phi) |F(\Theta, \Phi)|^2 d\Omega}{\iint_{4\pi} |F(\Theta, \Phi)|^2 d\Omega}$$

Sprejeta moč toplotnega šuma

$$P_N = \Delta f N_0 = \Delta f k_B T_A$$

$$T_A = \frac{\iint_{4\pi} T(\Theta, \Phi) |F(\Theta, \Phi)|^2 d\Omega}{\iint_{4\pi} |F(\Theta, \Phi)|^2 d\Omega}$$

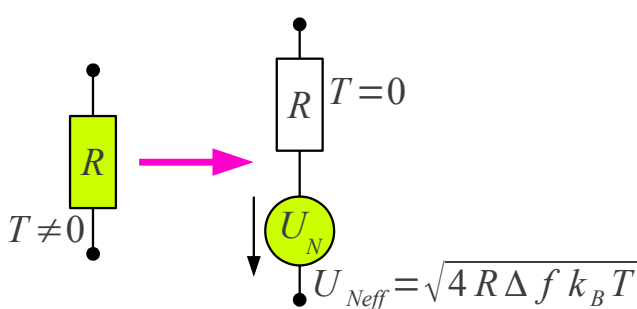
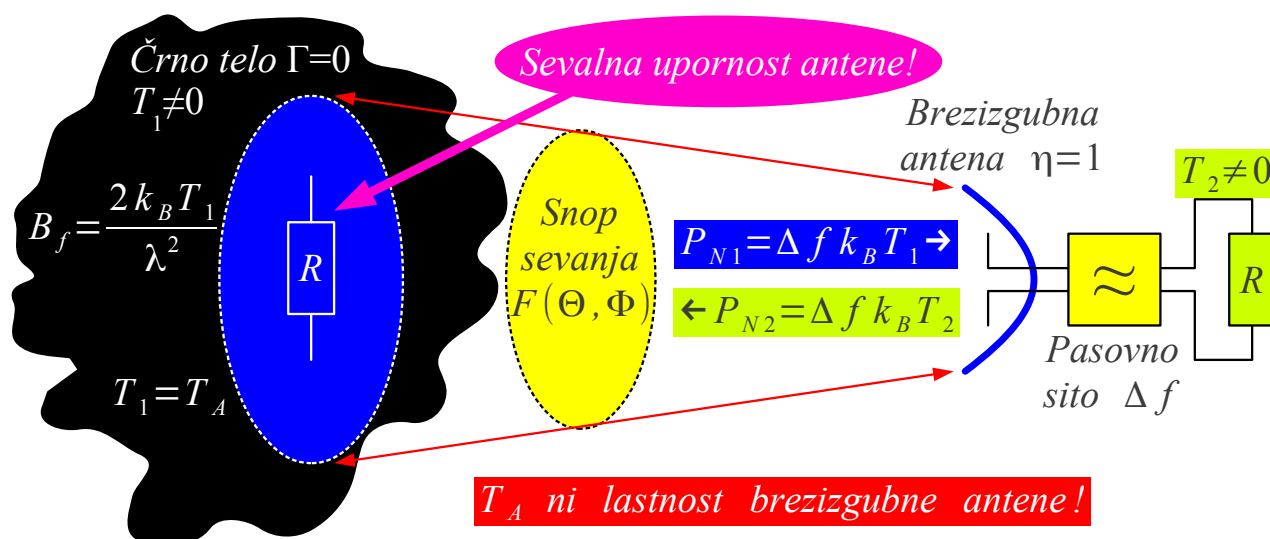
Prostorski kot $\Delta \Omega = A_{eff}(\Theta, \Phi) / r^2$ določa efektivna površina sprejemne antene. $A_{eff}(\Theta, \Phi)$ kot funkcijo smeri izračunamo iz močnostnega smernega diagrama antene $|F(\Theta, \Phi)|^2$. Integracijo po ploskvi črnega telesa $dA' = r^2 d\Omega$ prevedemo v integracijo po prostorskem kotu gledano iz sprejemne antene. Končno dopustimo, da je temperatura črnega telesa $T(\Theta, \Phi)$ funkcija smeri, saj antena vidi v različnih smereh različno tople predmete.

Sprejeta moč šuma P_N je sorazmerna pasovni širini Δf , Boltzmannovi konstanti k_B in povprečju temperature črnega telesa $T(\Theta, \Phi)$, uteženim z močnostnim smernim diagramom antene $|F(\Theta, \Phi)|^2$. Uteženo povprečje temperatur črnega telesa $T(\Theta, \Phi)$, ki ga vidi sprejemna antena, imenujemo šuma temperatura antene T_A .

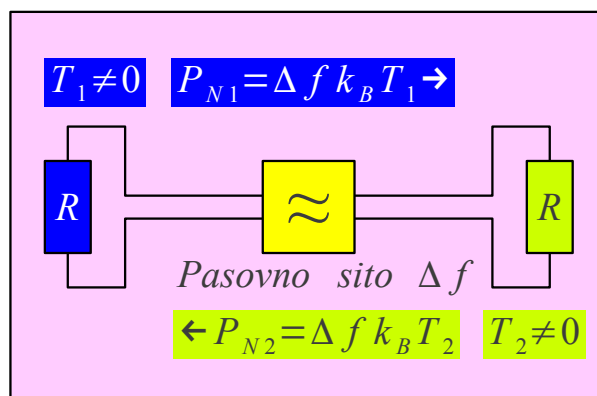
Enačba $P_N = \Delta f k_B T$ hkrati pove, kolikšno električno moč proizvaja poljuben upor R na od nič različni temperaturi $T \neq 0$ v pasovni širini Δf . Poljuben upor na temperaturi $T \neq 0$ lahko torej nadomestimo z zaporedno vezavo hladnega upora R in napetostnega izvora naključnega

signala šuma efektivne vrednosti $U_{Neff} = \sqrt{4 R \Delta f k_B T}$. Opisani vir daje največjo moč prilagojenemu bremenu $\Gamma = 0$, torej še enemu enakemu upor R .

Če dva enaka upora R povežemo preko pasovno-prepustnega sita Δf , pošilja upor na temperaturi $T_1 \neq 0$ moč $P_{N1} = \Delta f k_B T_1$ drugemu upor. Slednji na temperaturi $T_2 \neq 0$ vrača prvemu moč $P_{N2} = \Delta f k_B T_2$. Ker izvora naključnega signala šuma nista sinhronizirana med sabo, je skupni pretok moči skozi pasovno-prepustno sito Δf kar razlika moči $P_{N1} - P_{N2}$. Slednja je usmerjena tako, da streži k izenačenju $T_1 = T_2$ temperatur obeh uporov:



Toplotno ravnovesje

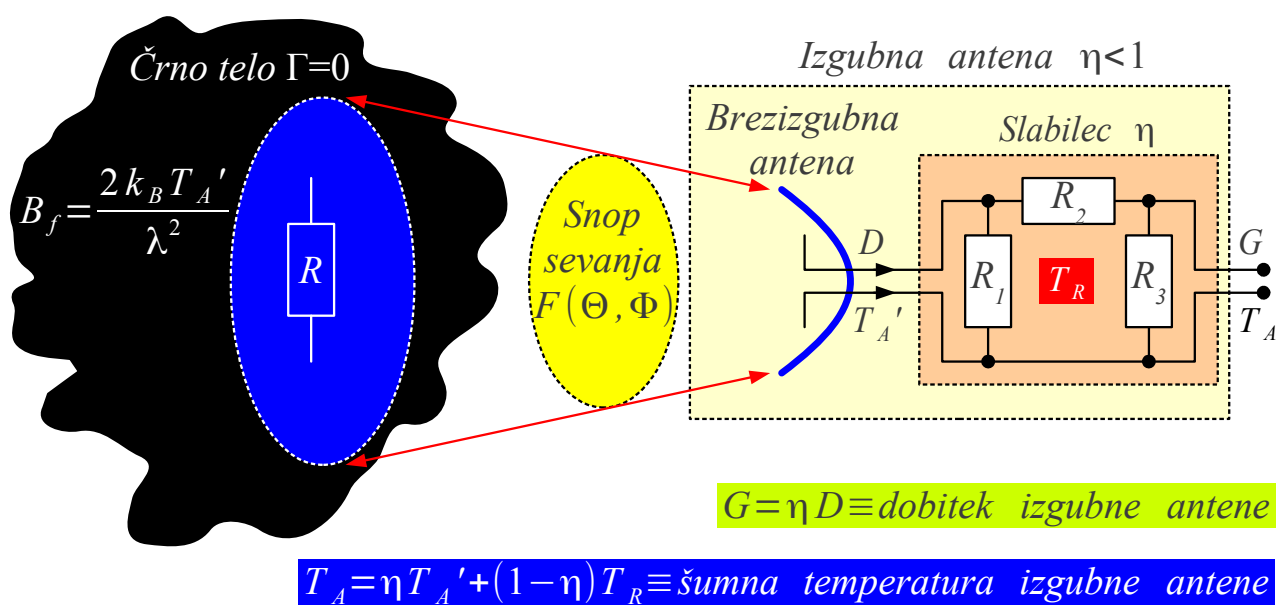


Brezizgubna radijska antena $\eta=1$ in pasovno-prepustno sito Δf sta samo posrednika med črnim telesom na temperaturi $T_1=T_A \neq 0$ in bremenom R na temperaturi $T_2 \neq 0$, na katerega je priključena antena. Pretok moči je največji, ko antena vidi črno telo ($\Gamma=0$ za valovanje v praznem prostoru) in je hkrati breme $R=R_S$ prilagojeno sevalni upornosti antene ($\Gamma=0$ za valovanje na električnem prenosnem vodu). Razlika moči

$P_{N1} - P_{N2}$ med črnim telesom in uporom je usmerjena tako, da streli k izenačenju $T_1 = T_2$ temperatur črnega telesa in upora.

Opisana razlaga hkrati pojasnjuje fizikalni pomen sevalne upornosti antene R_S . Upornost R_S se ne nahaja v sami anteni, pač pa v črnem telesu $\Gamma = 0$, ki ga antena vidi v svojem smernem diagramu $F(\Theta, \Phi)$. Črno telo je tudi izredno oddaljeno temno nebo, kjer je treba res dolgo čakati več milijard let, da se valovanje kjerkoli odbije in vrne nazaj v anteno. Obratno, če brezizgubno anteno $\eta = 1$ zapremo v končno veliko kovinsko ohišje z brezhibno zrcalnimi stenami $|\Gamma| = 1$, se vsa izsevana moč vrne nazaj v anteno in gre sevalna upornost antene $R_S \rightarrow 0$ proti nič!

Šuma temperatura antene T_A torej ni lastnost brezizgubne antene $\eta = 1$, pač pa lastnost predmetov v vidnem polju smernega diagrama antene $F(\Theta, \Phi)$. Dobro načrtovana antena ima sevalni izkoristek $\eta \approx 1$ blizu enote. Resnično anteno s sevalnim izkoristkom manjšim od enote $\eta < 1$ sicer natančno opisuje zaporedna vezava brezizgubne antene in prilagojenega slabilca η iz uporov R_1 , R_2 in R_3 :

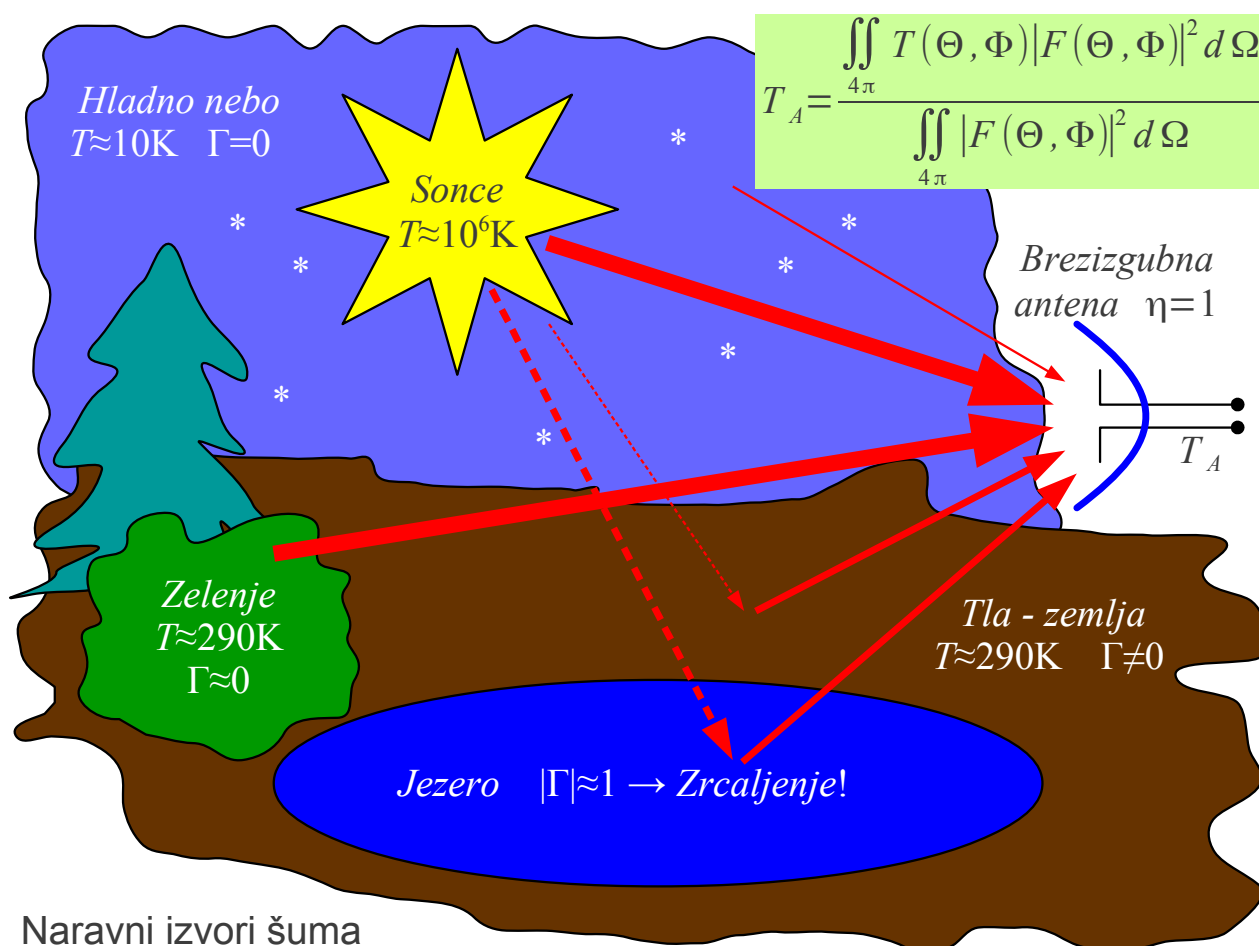


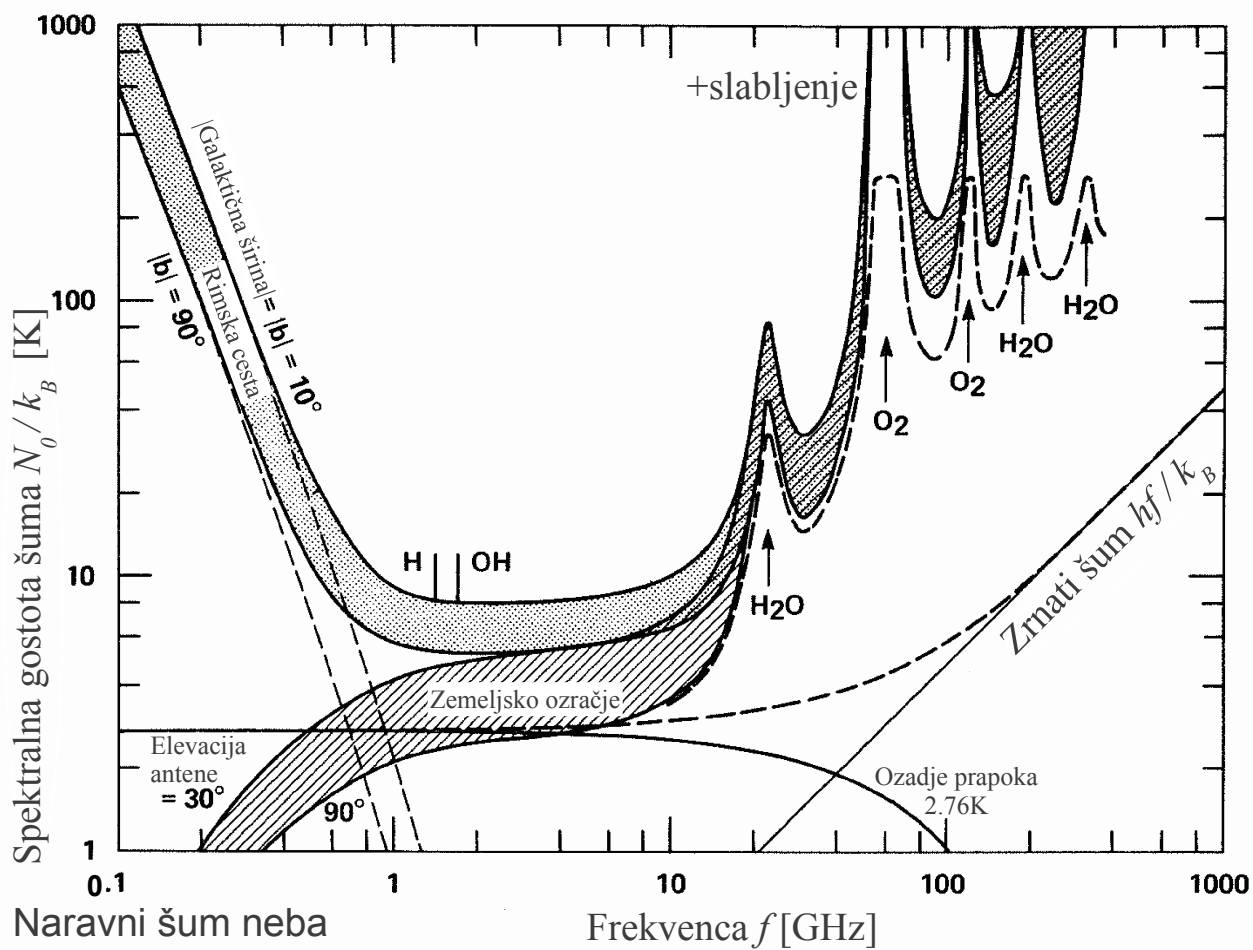
$$T_R \approx 290\text{K} \equiv \text{temperatura slabilca}$$

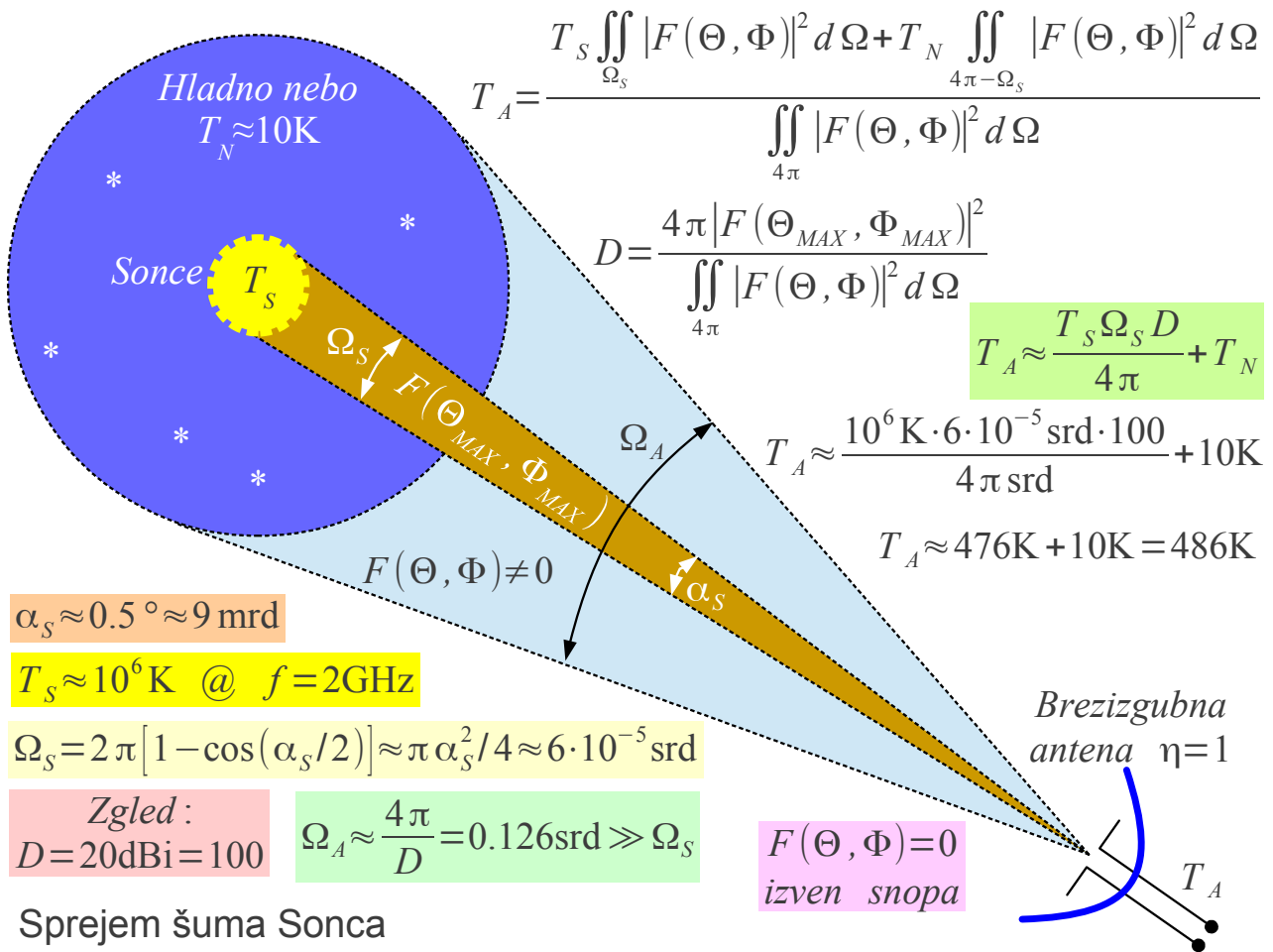
$$T_A = \eta \left[\frac{\iint_{4\pi} T(\Theta, \Phi) |F(\Theta, \Phi)|^2 d\Omega}{\iint_{4\pi} |F(\Theta, \Phi)|^2 d\Omega} \right] + (1 - \eta) T_R$$

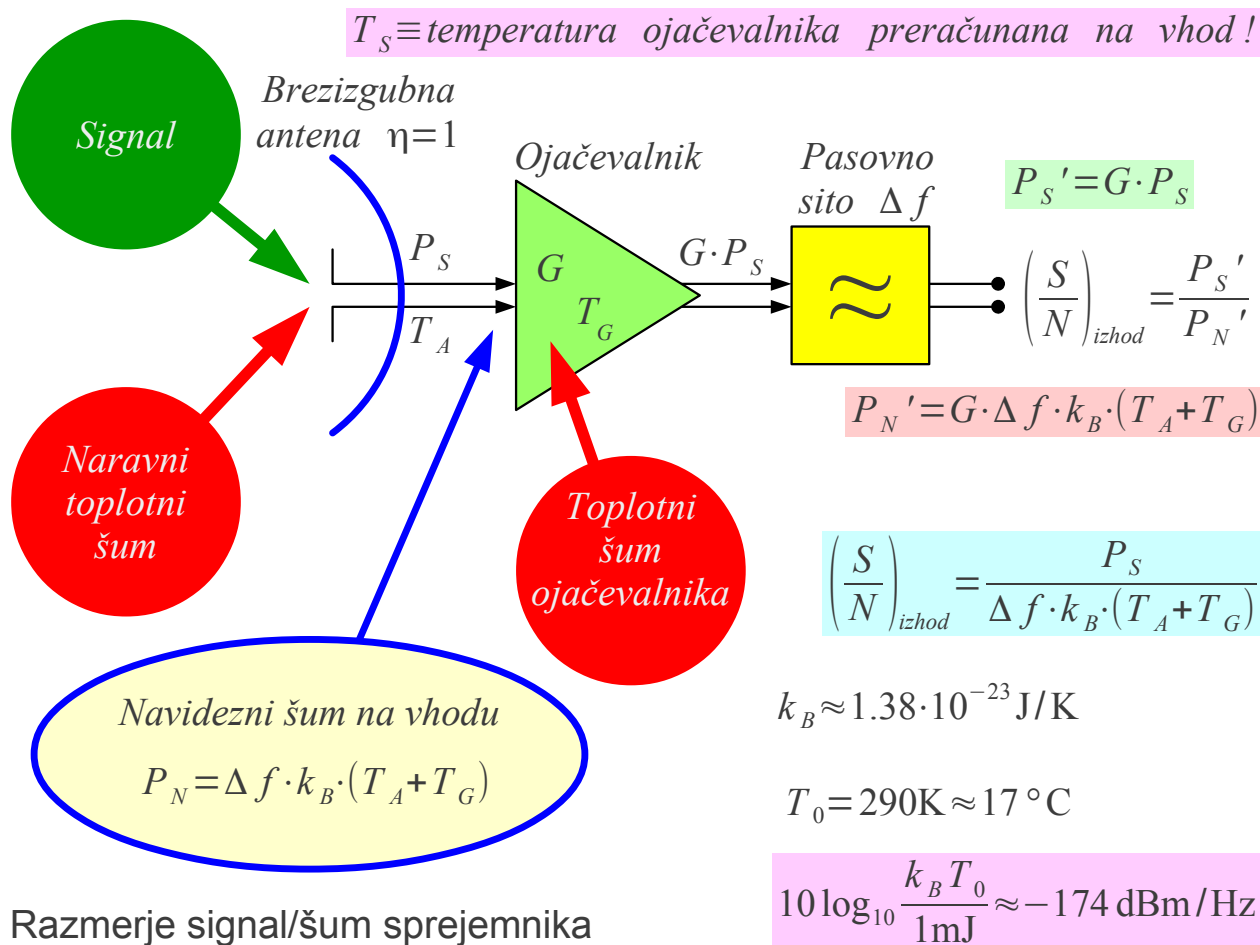
Dobitek in šumna temperatura izgubne antene

Sevalni izkoristek $\eta < 1$ odžira dobiček $G = \eta D$ izgubne antene in odžira šum, ki ga sevajo predmeti v vidnem polju antene. Izgube v konstrukciji antene, ki jih ponazarjajo upori slabilca R_1 , R_2 in R_3 , hkrati dodajajo šum lastnega toplotnega sevanja, saj je temperatura konstrukcije antene $T_R \neq 0$ različna od nič! Temperatura konstrukcije antene $T_R \approx 290\text{K}$ je običajno blizu temperature predmetov oziroma ozračja v neposredni okolici antene.

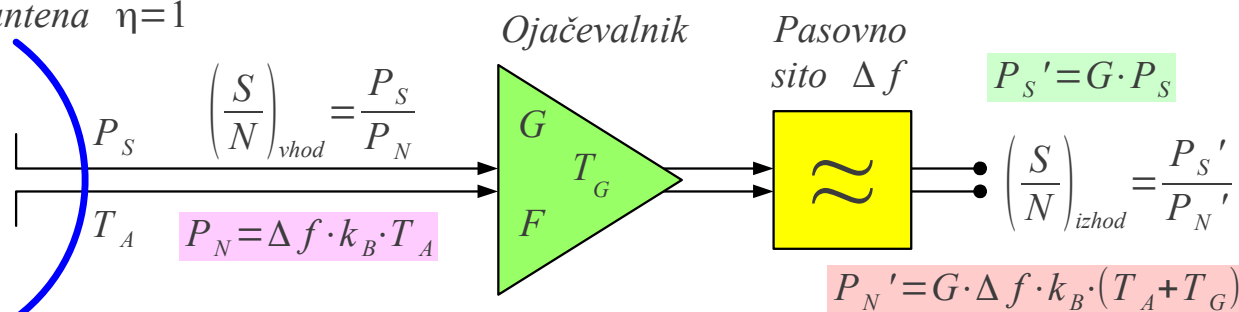








Brezizgubna
antena $\eta=1$



Nesmiselna definicija šumnega števila:

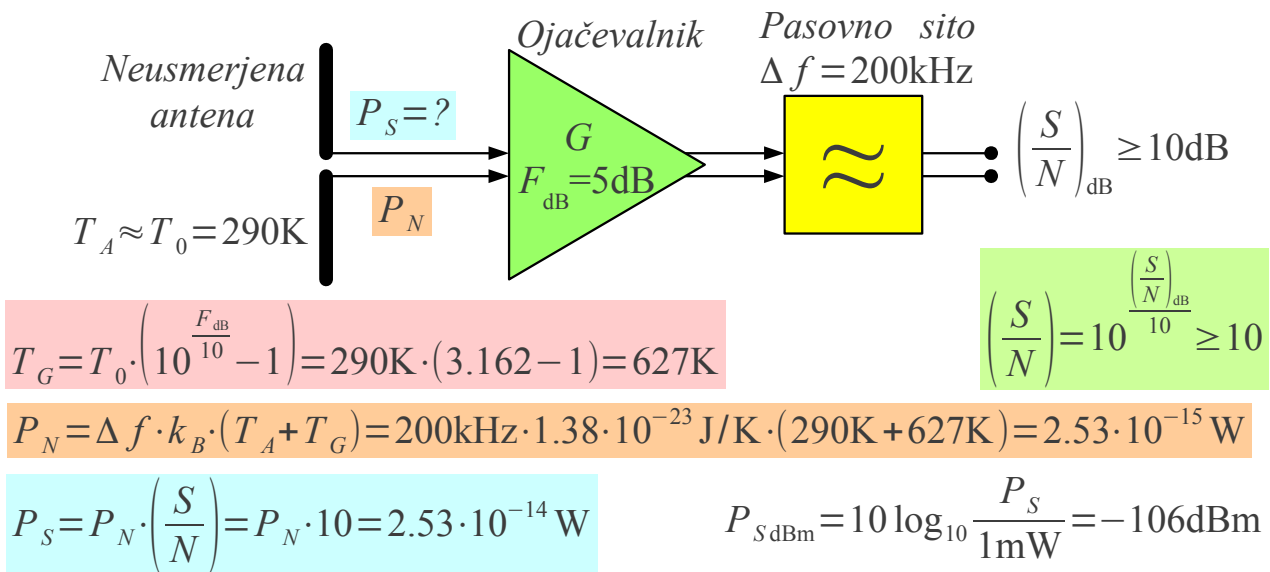
$$F = \frac{\left(\frac{S}{N}\right)_{vhod}}{\left(\frac{S}{N}\right)_{izhod}} = \frac{\frac{P_S}{\Delta f k_B T_A}}{\frac{G P_S}{G \Delta f k_B (T_A + T_G)}} = \frac{T_A + T_G}{T_A} = 1 + \frac{T_G}{T_A}$$

Lastnost ojačevalnika ne more biti funkcija T_A !

Smiselna definicija $F = 1 + \frac{T_G}{T_0}$ @ $T_0 = 290\text{K} \approx 17^\circ\text{C}$ $\leftrightarrow T_G = T_0(F - 1)$

Logaritemske enote $F_{\text{dB}} = 10 \log_{10} F = 10 \log_{10} \left(1 + \frac{T_G}{T_0} \right) \leftrightarrow T_G = T_0 \left(10^{\frac{F_{\text{dB}}}{10}} - 1 \right)$

Šumno število ojačevalnika



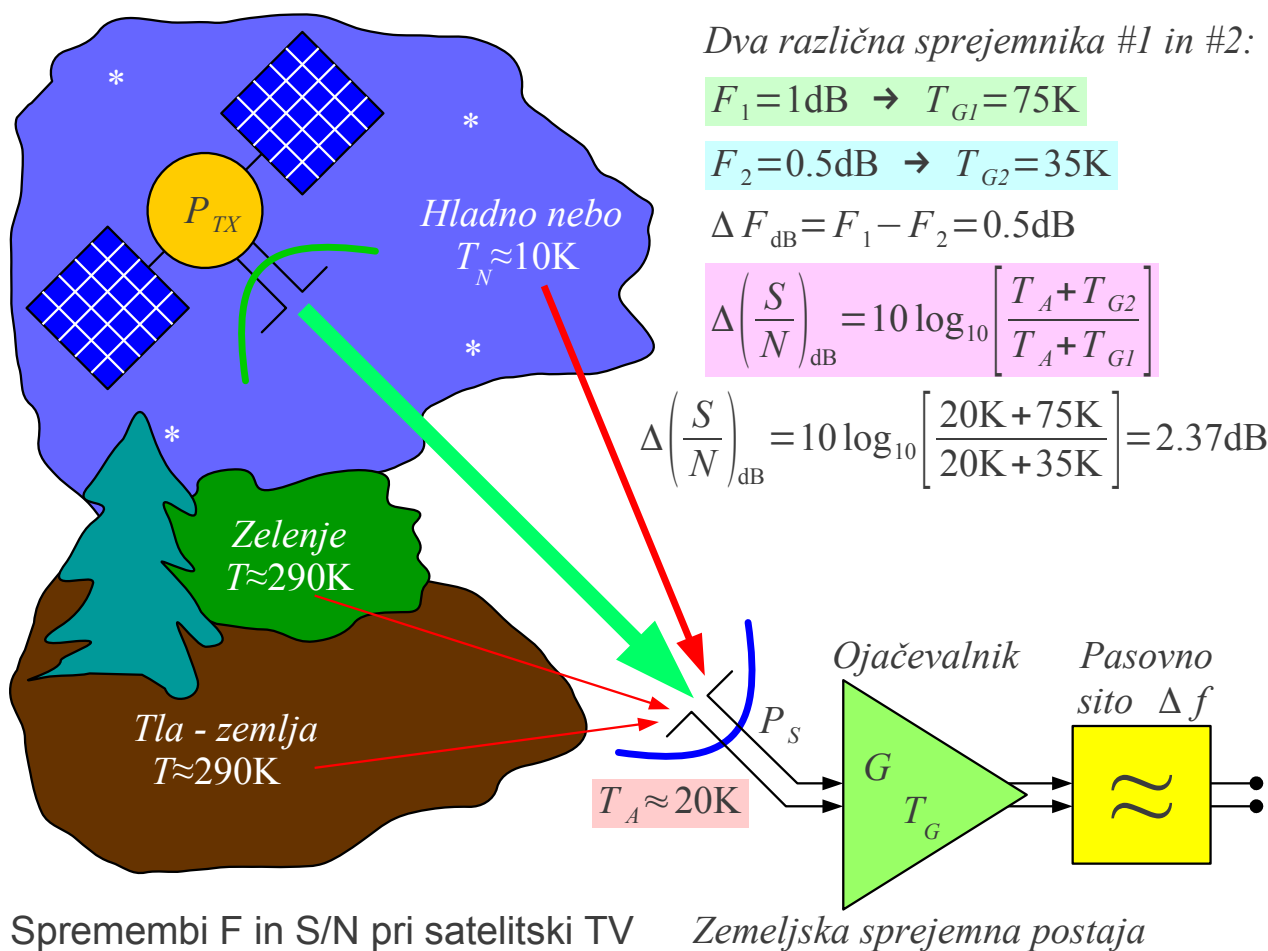
Poenostavljen izračun izključno v primeru $T_A \approx T_0 = 290\text{K}$

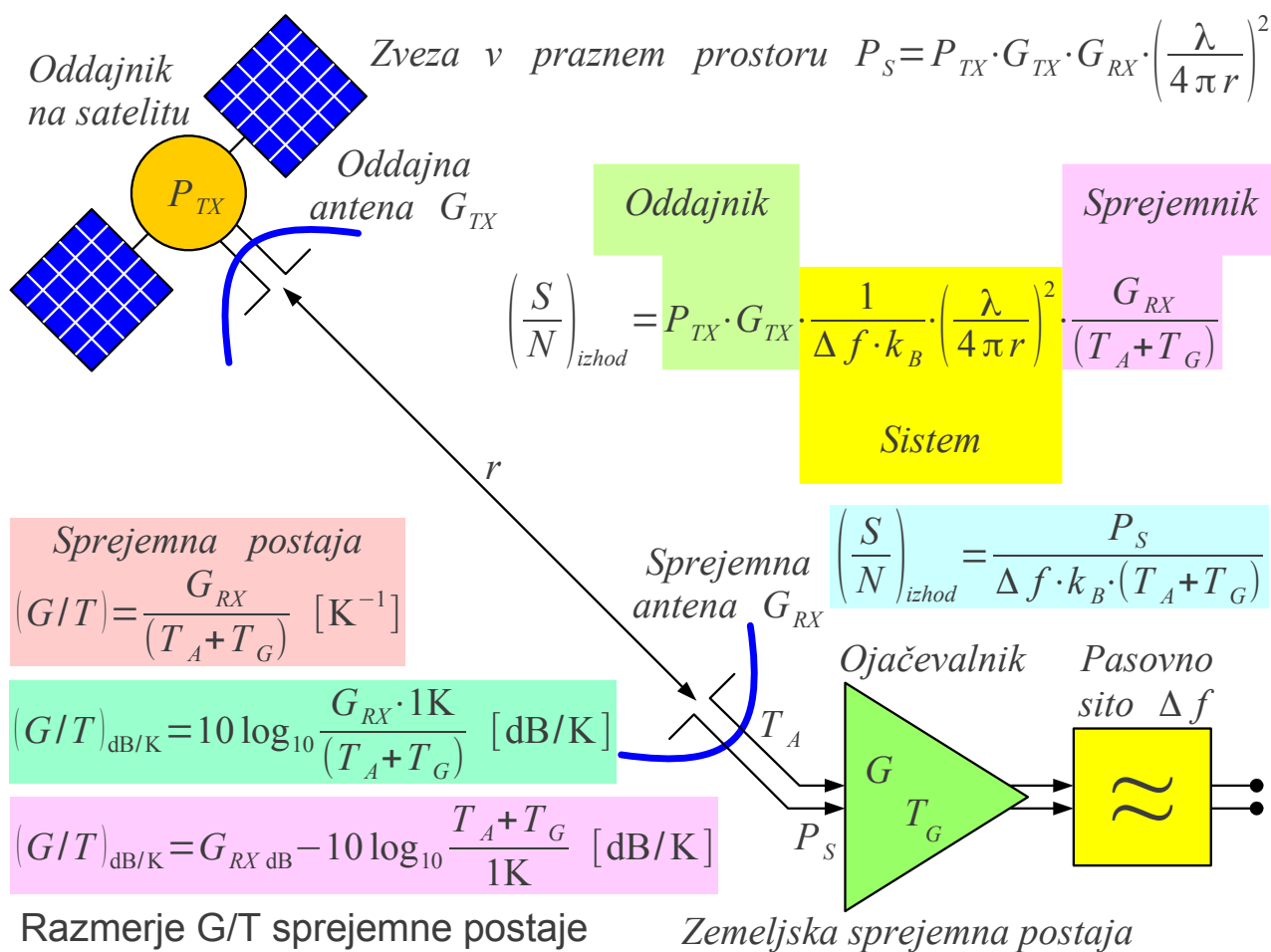
$$P_{S\text{dBm}} \approx (S/N)_{\text{dB}} + (\Delta f)_{\text{dB} \cdot \text{Hz}} + (k_B T_0)_{\text{dBm/Hz}} + F_{\text{dB}}$$

$$(k_B T_0)_{\text{dBm/Hz}} = -174\text{dBm/Hz} \quad (\Delta f)_{\text{dB} \cdot \text{Hz}} = 10 \log_{10} \left(\frac{\Delta f}{1\text{Hz}} \right) = 53\text{dB} \cdot \text{Hz}$$

$$P_{S\text{dBm}} \approx 10\text{dB} + 53\text{dB} \cdot \text{Hz} - 174\text{dBm/Hz} + 5\text{dB} = -106\text{dBm}$$

Občutljivost GSM telefona





* * * * *