С. С. ЖИЛА

ОПТИМАЛЬНЫЙ АЛГОРИТМ ОБРАБОТКИ СИГНАЛОВ В СВЧ РАДИОМЕТРЕ С НЕСТАБИЛЬНЫМ КОЭФФИЦИЕНТОМ УСИЛЕНИЯ ПРИЕМНИКА

Введение

Радиометрические устройства и системы используют в задачах радиоастрономии, дистанционного зондировании, метеорологии и медицины. Их основное назначение – прием и анализ собственного радиотеплового излучения нагретых объектов. Обычно параметрами, подлежащими оцениванию, являются радиояркость или радиояркостная температура. Для их оценки применяют СВЧ радиометры - высокочувствительные приемники радиотеплового излучения объектов исследования. Простейшая структурная схема радиометра характеризуется компенсационная, которая простотой реализации и высокой Большинство известных схемных решений 2] чувствительностью. [1, получены эвристическим путем и обобщением инженерного опыта. В настоящее время получены теоретические результаты по оптимизации как узкополосных [3, 4], так и широкополосных компенсационных радиометров [5 – 8]. В частности, использование последних является дальнейшим направлением развития микроволновой радиометрии. С увеличением ширины полосы пропускания улучшается флуктуационная чувствительность радиометров, но при этом возникает иной мешающий фактор – нестабильность коэффициента усиления входного тракта.

В работах [9, 10] выполнен практический анализ спектральной плотности мощности (СПМ) флуктуаций коэффициента усиления линейной части приемника (ЛЧП). Результаты данных исследований были использованы для определения частоты и времени калибровки аппаратуры, а также флуктуационной чувствительности радиометра. В данной работе предложено ввести информацию о статистических характеристиках флуктуаций коэффициента усиления в алгоритм обработки принятого излучения. В результате использования дополнительных априорных сведений повысится точность оценок искомых параметров.

Постановка задачи

По принятому наблюдению на интервале времени (0,T) необходимо дать оптимальную оценку радиояркости $B(f_0, \vec{\vartheta}_0)$ исследуемого источника радиотеплового излучения, при условии, что коэффициент усиления приемника флуктуирует во времени по случайному закону.

Уравнение наблюдения и его статистические характеристики

Антенна регистрирует электромагнитные колебания собственного излучения исследуемого объекта из направления $\vec{9}_0$ и передает во входной тракт сигнал $\xi(t, \vec{9}_0)$. Данный сигнал проходит додетекторную часть радиометра с заданной частотной характеристикой $\dot{K}(j2\pi f,t)$, где смешивается с внутренними шумами аппаратуры $\eta(t)$.

Уравнение наблюдения можно представить в виде

$$u(t, \vec{9}_0) = s(t, \vec{9}_0) + n(t) + n_r(t), \qquad (1)$$

где $s(t, \vec{9}_0)$ и n(t) – сигнал $\xi(t, \vec{9}_0)$ и шум $\eta(t)$, прошедшие ЛЧП, а $n_r(t)$ – регуляризирующий шум. Сигнал $s(t, \vec{9}_0)$ и шум n(t) – гауссовские случайные процессы с нулевым средним, ограниченные по частоте нестабильным во времени коэффициентом передачи ЛЧП:

 $\dot{K}(j2\pi f,t) = \dot{K}_{H}(j2\pi f)[K_{0} + \Delta K(t)] = K_{0}\dot{K}_{H}(j2\pi f)[1 + \Delta K(t)/K_{0}] = K_{0}\dot{K}_{H}(j2\pi f)[1 + \zeta(t)],$ (2) где $\dot{K}_{H}(j2\pi f)$ – нормированная частотная характеристика додетекторной части радиометра, K_{0} – коэффициент усиления приемника и $\Delta K(t)$ – нестабильность коэффициента усиления.

Для решения поставленной оптимизационной задачи необходимо найти обратную корреляционную функцию уравнению наблюдения. Для исключения сингулярности в процессе ее поиска в уравнение (1) в качестве регуляризации введена шумовая добавка малой мощности $n_r(t)$. Предполагается, что СПМ регуляризирующей добавки значительно меньше СПМ внутреннего шума радиометра $N_{0r} \ll N_{0n}$ и радиояркости исследуемого источника $N_{0r} \ll B(f_0, \vec{9}_0)$.

Структурная схема входного тракта радиометра, соответствующая уравнению (1) показана на рис. 1.



Рис.1. Схема, соответствующая уравнению наблюдения

Сигнал $s(t, \vec{9}_0)$, внутренний шум n(t) и регуляризирующий шум $n_r(t)$ – взаимно некоррелированные процессы ($\langle s(t, \vec{9}_0)n(t) \rangle = 0$, $\langle s(t, \vec{9}_0)n_r(t) \rangle = 0$, $\langle n(t)n_r(t) \rangle = 0$) с нулевым средним ($\langle s(t, \vec{9}_0) \rangle = 0$, $\langle n(t) \rangle = 0$, $\langle n_r(t) \rangle = 0$) и автокорреляционными функциями

$$R_{s}(t_{1},t_{2},\lambda(\vec{\vartheta}_{0})) = \langle s(t_{1},\vec{\vartheta}_{0})s(t_{2},\vec{\vartheta}_{0}) \rangle = 0,5K_{0}^{2}[1+R_{\zeta}(\tau)]B(f_{0},\vec{\vartheta}_{0})R_{h}(\tau),$$
(3)

$$R_n(t_1, t_2) = \langle n(t_1)n(t_2) \rangle = 0,5K_0^2 [1 + R_{\zeta}(\tau)] N_0 R_h(\tau) , \qquad (4)$$

$$R_{nr}(t_1, t_2) = < n_r(t_1)n_r(t_2) >= 0,5N_{0r}\delta(\tau),$$
(5)

где $\tau = t_1 - t_2$,

$$R_{h}(\tau) = \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{K}_{H}(j2\pi f) \right|^{2} e^{j2\pi f t} df = \int_{-\infty}^{\infty} h_{H}(t) h_{H}(t+\tau) dt$$
(6)

- автокорреляционная функция импульсной характеристики ЛЧП,

$$R_{\zeta}(\tau) = \langle \zeta(t_1)\zeta(t_2) \rangle = F^{-1}[G_{\zeta}(f)]$$

– корреляционная функция нестабильностей коэффициента усиления, связанная с их энергетическим спектром обратным преобразованием Фурье $F^{-1}[\cdot]$, $\delta(\tau)$ – дельта функция, N_0 – СПМ внутреннего шума приемника, N_{0r} – СПМ регуляризирующей добавки, $\langle \cdot \rangle$ – знак статистического усреднения.

С учетом введенных статистических характеристик составляющих уравнения наблюдения, корреляционная функция $u(t, \vec{9}_0(t))$ имеет вид

$$R_{u}(t_{1}-t_{2},\lambda) = 0.5K_{0}^{2}[1+R_{\zeta}(\tau)][B(f_{0},\vec{9}_{0})+N_{0}]R_{h}(\tau) + 0.5N_{0r}\delta(\tau).$$
(7)

При выводе выражений (3), (4), (5) и (7) предполагалось что $<\zeta(t)>=0$.

Используя теорему Хинчена-Винера, найдем спектральную плотность мощности в виде

$$G_{u}(j2\pi f,\lambda) = F\{R_{u}(t_{1}-t_{2},\lambda)\} =$$

$$= 0.5K_{0}^{2}[B(f_{0},\vec{\vartheta}_{0})+N_{0}][\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}+G_{\zeta}(f)\otimes\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}]+0.5N_{0r},$$
(8)

где ⊗ – оператор свертки.

Решение оптимизационной задачи

Решение оптимизационной задачи получим методом максимума функционала правдоподобия. Найдем алгоритм оптимальной обработки радиометрических сигналов из решения уравнения

$$\frac{d\ln p\left[u(t,\vec{\vartheta}_{0})\,|\,\lambda\right]}{d\lambda}\bigg|_{\hat{\lambda}=\lambda_{true}} = 0\,,\tag{9}$$

где $\lambda = B(f_0, \vec{9}_0)$ – искомый параметр, $\hat{\lambda}$ и λ_{true} – оценочное и оптимальное значения параметра,

$$p[u(t,\vec{9}_0)|\lambda] = k(\lambda) \exp\left\{-\frac{1}{2} \int_{0}^{T} \int_{0}^{T} u(t_1,\vec{9}_0) W_u(t_1,t_2,\lambda) u(t_2,\vec{9}_0) dt_1 dt_2\right\}$$
(10)

– условная плотность вероятности принятия наблюдения $u(t, \vec{9}_0)$ при фиксированном параметре λ (функционал правдоподобия), $W_u(t_1, t_2, \lambda)$ – функция, обратная корреляционной функции $R_u(t_1, t_2, \lambda)$, которая находится из интегрального уравнения обращения

$$\int_{0}^{T} R_{u}(t_{1}, t_{2}, \lambda) W_{u}(t_{2}, t_{3}, \lambda) dt_{2} = \delta(t_{1} - t_{3}), \qquad (11)$$

 $k(\lambda)$ – коэффициент, зависящий от λ , $d/d\lambda$ – знак производной по искомому параметру.

Подставив выражение (10) в (9) и вычислив производную, получим уравнение правдоподобия [3]

$$\frac{d}{d\lambda} \ln p[u(t,\vec{\vartheta}_0)|\lambda] = -\frac{1}{2} \int_{0}^{TT} \frac{dR_u(t_1 - t_2, \lambda)}{d\lambda} W_u(t_1 - t_2, \lambda) dt_1 dt_2 - \frac{1}{2} \int_{0}^{TT} \frac{dW_u(t_1 - t_2, \lambda)}{d\lambda} u(t_1, \vec{\vartheta}_0) u(t_2, \vec{\vartheta}_0) dt_1 dt_2.$$
(12)

Перепишем это уравнение в спектральной области

$$-\frac{1}{2}T\int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{\partial}{\partial\lambda}G_{u}\left(j2\pi f,\hat{\lambda}\right)\right] G_{W}(j2\pi f,\hat{\lambda})df - \frac{1}{2}\int_{-\infty}^{\infty}\frac{\partial}{\partial\lambda}G_{W}(j2\pi f,\hat{\lambda})\left|\dot{U}_{T}(j2\pi f,\vec{9}_{0})\right|^{2}df = 0, \quad (13)$$

rge
$$G_{W}(j2\pi f,\hat{\lambda}) = \frac{1}{G_{u}(j2\pi f,\hat{\lambda})},$$

$$|\dot{U}_{T}(j2\pi f,\vec{9}_{0})|^{2} = |\int_{0}^{T}u(t,\vec{9}_{0})e^{-j2\pi ft}dt|^{2} \quad (14)$$

– периодограмма Фурье уравнения наблюдения, $u_T(t)$ – функция u(t), усеченная интервалом времени наблюдения (0,T).

Параметр, подлежащий оцениванию, – радиояркость $\lambda = B(f_0, \vec{9}_0)$. Продифференцируем выражение $G_u(j2\pi f, \hat{\lambda})$ по параметру λ :

$$\frac{d}{d\lambda}[G_{u}(j2\pi f,\hat{\lambda})] = 0.5K_{0}^{2}[\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2} + G_{\zeta}(f) \otimes \left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}].$$
(15)

Подставляя выражение (15) в (13) получим

ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2014. Вып. 177

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2} + G_{\zeta}(f) \otimes \left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}}{G_{u}(j2\pi f,\hat{\lambda})} df =$$

$$= \frac{1}{T} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2} + G_{\zeta}(f) \otimes \left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}}{G_{u}^{2}(j2\pi f,\hat{\lambda})} \left|\dot{U}_{T}(j2\pi f,\vec{\vartheta}_{0})\right|^{2} df.$$
(16)

Умножая числитель и знаменатель в левой части (16) на величину $G_u(j2\pi f, \hat{\lambda})$ и учитывая, что $N_{0r} \ll N_{0n}$ и $N_{0r} \ll B(f_0, \vec{9}_0)$, получаем оптимальный алгоритм обработки сигналов в компенсационном радиометре с нестабильным коэффициентом усиления приемника:

$$\hat{B}(f_0, \vec{9}_0) = [K_0^2 T \Delta F_{\zeta}(\hat{\lambda})]^{-1} \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_T(j2\pi f, \vec{9}_0) \right|^2 \left| \dot{K}_W(j2\pi f, \hat{\lambda}) \right|^2 df - N_0 = \\ = [K_0^2 T \Delta F_{\zeta}(\hat{\lambda})]^{-1} \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_{TW}(j2\pi f, \vec{9}_0) \right|^2 df - N_0,$$
(17)

где $\dot{U}_{TW}(j2\pi f, \dot{9}_0)$ – декоррелированный спектр уравнения наблюдения,

$$\left|\dot{K}_{W}(j2\pi f,\hat{\lambda})\right|^{2} = \frac{\left(\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2} + G_{\zeta}(f) \otimes \left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}\right)}{\left[\left(\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2} + G_{\zeta}(f) \otimes \left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}\right) + \alpha(\hat{\lambda})\right]^{2}}$$
(18)

- квадрат АЧХ декоррелирующего фильтра, $\alpha(\hat{\lambda}) = \frac{N_{0r}}{K_0^2 \left(\hat{B}_F(f_0, \vec{9}_0) + N_0\right)}$

- коэффициент

определяющий степень декорреляции уравнения наблюдения,

$$2\Delta F_{\zeta}(\hat{\lambda}) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\left(\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2} + G_{\zeta}(f) \otimes \left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}\right)^{2}}{\left[\left(\left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2} + G_{\zeta}(f) \otimes \left|\dot{K}_{H}(j2\pi f)\right|^{2}\right) + \alpha(\hat{\lambda})\right]^{2}} df$$

– ширина полосы пропускания синтезированного радиометра с учетом влияния энергетического спектра $G_{\zeta}(f)$.

Синтезированный алгоритм оптимальной оценки радиояркости (17) достаточно сложно реализовать на практике, так как он является адаптивным по отношению к оцениваемому параметру. Целесообразно перейти к квазиоптимальному алгоритму. Для этого введем допущение, которое может иметь место на практике. Пусть АЧХ декоррелирующего фильтра и коэффициент $\Delta F_{\zeta}(\hat{\lambda})$ фиксированы и зависят от некоторой средней оценки $\hat{B}(f_0, \vec{9}_0)$. Квазиоптимальный алгоритм формально не изменит свой вид

$$\hat{B}(f_0,\vec{\vartheta}_0) = \left[K_0^2 T \Delta F_{\zeta}(\hat{\lambda})\right]^{-1} \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_T(j2\pi f,\vec{\vartheta}_0) \dot{K}_W(j2\pi f) \right|^2 df - N_0.$$
(19)

Реализация на практике декоррелирующего фильтра не всегда целесообразна. Если предположить, что полученный алгоритм не содержит декоррелирующего фильтра, то получим радиометр подобный компенсационному:

$$\hat{B}(f_0, \vec{\vartheta}_0) = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_T(j2\pi f, \vec{\vartheta}_0) \right|^2 df}{K_0^2 T \left(\Delta F + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} G_{\zeta}(f) \otimes \left| \dot{K}_H(j2\pi f) \right|^2 df \right)} - N_0,$$
(20)

отличающийся лишь коэффициентом $\frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} G_{\zeta}(f) \otimes \left| \dot{K}_{H}(j2\pi f) \right|^{2} df$. Данный коэффициент учитывает влияние нестабильности додетекторной части радиометра. В выражении (20) $\Delta F = \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{K}_{H}(j2\pi f) \right|^{2} df$ – полоса пропускания радиометра.

В работах [9, 10] показано, что энергетический спектр $G_{\zeta}(f)$ быстро уменьшается с ростом частоты и, следовательно, АЧХ додетекторной части радиометра можно считать постоянной в его пределах. Алгоритм (20) примет вид

$$\hat{B}(f_0, \vec{\vartheta}_0) = \left[K_0^2 T \,\Delta F(1 + \sigma_{\zeta}^2)\right]^{-1} \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_T(j 2\pi f, \vec{\vartheta}_0) \right|^2 df - N_0,$$
(21)

где $\sigma_{\zeta}^2 = \int_{-\infty}^{\infty} G_{\zeta}(f_1) df_1$ – дисперсия флуктуаций коэффициента усиления.

Синтез структурных схем

На рис. 3 представлена структурная схема радиометра, реализующая оптимальные операции алгоритма (21).



Рис. 2. Структурная схема оптимального алгоритма обработки сигналов в радиометре с нестабильным коэффициентом усиления в частотной области

Схема на рис. 2 работает следующим образом. На вход антенны из направления $\vec{9}_0$ поступает сигнал $\xi(t, \vec{9}_0)$ и проходит додетекторную часть приемника, которая характеризуется нестабильной импульсной характеристикой $h(\tau, \zeta)$. Одной из оптимальных операций является формирование периодограммы Фурье уравнения наблюдения, для чего сигналы с выхода ЛЧП последовательно проходят блок преобразования Фурье (*FT*) и квадрат модуля. Усредненная периодограмма в интеграторе умножается на нормировочный коэффициент $[K_0^2 T \Delta F (1 + \sigma_{\zeta}^2)]^{-1}$, исключающий смещение оценки из-за нестабильности коэффициента усиления приемника. Для получения оценки $\hat{B}(f_0, \vec{9}_0)$ на выходе радиометра компенсируется СПМ внутренних шумов радиометра.

Формирование спектра уравнения наблюдения до квадратичного детектора связанно со значительными материальными затратами на преобразование сигнала в цифровой вид. Целесообразно представить полученный алгоритм во временной области. Воспользовавшись теоремой Парсеваля – Лапласа, перепишем усредненную периодограмму в правой части выражения (21)

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_T(j2\pi f, \vec{9}_0) \right|^2 df = \int_{0}^{T} u^2(t, \vec{9}_0) dt , \qquad (22)$$

где

$$u(t,\vec{\vartheta}_0) = F^{-1} \Big[\dot{U}_T(j2\pi f,\vec{\vartheta}_0) \Big],$$

 $F^{-1}[\cdot]$ – оператор обратного преобразования Фурье.

ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2014. Вып. 177

Подставляя (22) в (21), получим оптимальный алгоритм во временной области

$$\hat{B}(f_0, \vec{\vartheta}_0) = [K_0^2 T \Delta F(1 + \sigma_{\zeta}^2)]^{-1} \int_0^1 u^2(t, \vec{\vartheta}_0) dt - N_0.$$
(23)

Схема, реализующая алгоритм (23), показана на рис. 3.



Рис. 3. Структурная схема оптимального алгоритма обработки сигналов в радиометре с нестабильным коэффициентом усиления во временной области

Работа схемы на рис. 3 во многом подобна работе схемы, реализующей алгоритм в частотной области (21). Сигнал со входа антенны последовательно поступает в ЛЧП с нестабильным коэффициентом усиления во времени, квадратичный детектор, интегратор и

усилитель с коэффициентом усиления $\left[K_0^2 T \Delta F(1+\sigma_{\zeta}^2)\right]^{-1}$. На выходе усилителя компенсируется СПМ внутренних шумов радиометра N_0 .

Предельные погрешности оценок радиояркости

Предельную погрешность оценивания получим обращением информационной матрицы Фишера, элементы которой имеют вид

$$\Phi_{\mu\nu} = -\left\langle \frac{\partial^2 \ln P \left[u(t, \vec{9}_0) \,|\, \vec{\lambda} \right]}{\partial \lambda_{\mu} \,\partial \lambda_{\nu}} \right\rangle \bigg|_{\vec{\lambda} = \vec{\lambda}_{true}}$$
(24)

Продифференцируем по искомым параметрам выражение (11), вычислим среднее

$$\Phi_{\mu\nu} = -\frac{1}{2} \int_{0}^{T} \int_{0}^{T} \frac{\partial R_u(t_1, t_2, \lambda)}{\partial \lambda_{\mu}} \frac{\partial W_u(t_1, t_2, \lambda)}{\partial \lambda_{\nu}} dt_1 dt_2$$
(25)

и перейдем в частотную область

$$\Phi_{\mu\nu} = -\frac{T}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial G_u(j2\pi f, \hat{\lambda})}{\partial \lambda_{\mu}} \frac{\partial G_W(j2\pi f, \hat{\lambda})}{\partial \lambda_{\nu}} df.$$
(26)

При оценивании одного параметра $\,\lambda_{\mu}=\lambda_{\nu}=\lambda\,$ получим

$$\Phi_{\mu\mu} = -\frac{T}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dG_u(j2\pi f, \hat{\lambda})}{d\lambda} \frac{dG_W(j2\pi f, \hat{\lambda})}{d\lambda} df.$$
(27)

Вычислив производные, получим потенциальные погрешности оценивания радиояркости

$$\sigma_B^2 = \Phi_{\mu\mu}^{-1} = [B(f_0, \vec{9}_0) + N_0]^2 [T \Delta F_{\zeta}(\hat{\lambda})]^{-1}.$$
(28)

Из уравнения (28) следует, что при увеличении времени наблюдения и расширении полосы пропускания точность искомого параметра будет увеличиваться.

Потенциальная флуктуационная чувствительность

Одним из основных показателей качества обработки сигналов в радиометрических системах является флуктуационная чувствительность. В работе [11] приведена обобщенная методика расчета предельной флуктуационной чувствительности на основе предельных погрешностей оценок параметров.

В общем случае флуктуационная чувствительность радиометра равна минимальному приращению постоянной составляющей сигнала на фоне недоусредненных флуктуаций сигнала и шума на выходе радиометра. Определяется флуктуационная чувствительность из выражения

$$\Delta B \,/\, \sigma_n = 1\,, \tag{29}$$

где ΔB — минимальный прирост радиояркости на выходе радиометра, σ_n — среднеквадратическое отклонение внутренних шумов на выходе радиометра.

Подобно, как в выражении (29), рассчитаны предельные погрешности оценок радиояркости, также получено предельное значение среднеквадратического отклонения внутренних шумов радиометра

$$\sigma_n = \sqrt{2[B(f_0, \vec{\vartheta}_0) + N_0][T \,\Delta \Pi_{\zeta}(\hat{\lambda})]^{-1/2}} \,, \tag{30}$$

где $\Delta \Pi_{\zeta}(\hat{\lambda}) = 2\Delta F_{\zeta}(\hat{\lambda})$ — полная ширина додетектоной части радиометра в области положительных и отрицательных частот.

Решив уравнение (30) относительно ΔB с использованием (30), получим предельную флуктуационную чувствительность синтезированного радиометра

$$\Delta B = \sqrt{2} [B(f_0, \vec{\vartheta}_0) + N_0] [T \Delta \Pi_{\zeta}(\hat{\lambda})]^{-1/2} .$$
(31)

Имитационное моделирование полученного алгоритма

Для верификации полученных результатов выполнено моделирование алгоритма (23) в пакет прикладных программ MatLab. При моделировании уравнения наблюдения сформирован полезный сигнал $s(t, \vec{9}_0)$ и внутренний шум n(t) радиометра, которые получены в

результате прохождения белого гауссовского процесса с заданной СПМ через фильтр с прямоугольной АЧХ. На основе результатов, полученных в работе [9], были сгенерированы различные реализации нестабильности коэффициента усиления $\zeta(t)$ (рис. 4). Они были получены также, как $s(t, \vec{9}_0)$ и n(t), но с использованием формирующего фильтра с частотной

характеристикой $G_{\zeta}(f) = A f^{-\alpha}$. Параметр амплитуды выбран A = 1, а степень α соответствовала стабильности гипотетических радиометров 20 и 21 веков: $\alpha = 3$, $\alpha = 1.6$ и $\alpha = 0.8$. На рис. 5 показаны нестабильности коэффициентов усиления радиометра во времени, а на рис. 4 – соответствующие им спектральные плотности мощности.



Рис. 4. Энергетические спектры нестабильностей коэффициента усиления приемника

Для сравнительного анализа выполнены моделирования полученного оптимального алгоритма

 $\hat{B}(f_0, \bar{\vartheta}_0) = \left[K_0^2 T \Delta F(1 + \sigma_{\zeta}^2)\right]^{-1} \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_T(j2\pi f, \zeta(t)) \right|^2 df - N_0,$

ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2014. Вып. 177

и классического компенсационного радиометра, не учитывающего коэффициент $1/(1+\sigma_{C}^{2})$

$$\hat{B}(f_0, \vec{\vartheta}_0) = [K_0^2 T \Delta F]^{-1} \int_{-\infty}^{\infty} \left| \dot{U}_T(j2\pi f, \zeta(t)) \right|^2 df - N_0.$$

Построены соответствующие графики (рис. 6), содержащие по 100 точек, каждая из которых показывает дисперсию разброса 100 оценок $\hat{B}(f_0, \vec{9}_0)$. Также в качестве эталонного значения на рис. 6 приведены предельные погрешности вычисленные в соответствии с (29).

Из полученных результатов следует, что синтезированный алгоритм работоспособный и более точный по сравнению с существующими компенсационными радиометрами.



Рис. 5. Нестабильности коэффициента усиления $\zeta(t)$ для разных $G_{\xi}(f)$



ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2014. Вып. 177



Рис. 6. Погрешности оценок радиояркости для различных нестабильностей коэффициента усиления приемника

Выводы

В работе синтезирован алгоритм оптимальной обработки сигналов собственного радиотеплового излучения в компенсационном радиометре с нестабильным коэффициентом усиления приемника. На основе оптимальных операций разработана структурная схема радиометра, не чувствительная к флуктуациям додетекторной части радиометра. Определены предельные погрешности оценивания и потенциальная флуктуационная чувствительность синтезированного радиометра, которые зависят от соотношения сигнал/шум, полосы пропускания входного тракта и времени наблюдения. Методом имитационного моделирования подтверждены все полученные результаты.

Список литературы: 1. Николаев, А. Г. Радиотеплолокация / А. Г. Николаев, С. В. Перцов. – М.: Воениздат, 1970. – 132 с. 2. Есепкина, Н. А. Радиотелескопы и радиометры / Н. А. Есепкина, Д. В. Корольков, Ю. Н. Парийский ; под ред. Д. В. Королькова. – М.: Наука, 1973. – 416 с. 3. Волосюк, В. К. Статистическая теория радиотехнических систем дистанционного зондирования и радиолокации : монография / В. К. Волосюк, В. Ф. Кравченко; под ред. В. Ф. Кравченко. – М. : Физматлит, 2008. - 704 с. 4. Современные методы оптимальной обработки пространственнопассивных комбинированных активно-пассивных временных сигналов в активных, И радиотехнических системах / В. К. Волосюк, Ю. В. Гуляев, В. Ф. Кравченко, Б. Г. Кутуза, В. В. Павликов, В. И. Пустовойт Радиотехника и электроника. – 2014. – Т.59. № 2. – С. 109 – 131. 5. Методы оптимальной обработки сигналов в пассивных радиометрических устройствах и системах : учеб. пособие : в 3 ч. / В. К. Волосюк, В. В. Павликов, С. С. Жила. - Х. : Нац. аэрокосм. ун-т им. Н. Е. Жуковского «Харьк. авиац. ин-т», 2013. – Ч. 1. – 200 с. 6. Volosyuk V. K. Development of the theory, methods and algorithms for optimal wide- and ultrawideband spatiotemporal signal processing of radio-thermal radiation / V. K. Volosyuk, V. F. Kravchenko, V. V. Pavlikov // Antenna theory and techniques. ICATT'2013 : proc. of the IX Intern. conf., Sept. 16–20, 2013, Odessa, Ukraine. – [Odessa], 2013. – Р. 74–79. 7. Волосюк В. К. Новые методы оптимальной и квазиоптимальной пространственно-временной обработки сигналов радиотеплового излучения в сверхширокополосных устройствах и системах / В. К. Волосюк, В. Ф. Кравченко, В. В. Павликов, Я. С. Шифрин // Анализ и синтез сложных систем в природе и технике : Междунар. науч.-техн. конф. : сб. науч. труд., 16–18 декабря 2013 г., г. Воронеж / Воронеж. гос. лесотехн. академия. – Воронеж, 2013. – С. 22–28. 8. Волосюк В. К. Оценка параметров сигналов в радиометре с двухкаскадным входным трактом / В. К. Волосюк, В. В. Павликов, С. С. Жила // Радіоелектронні і комп'ютерні системи. – 2012. – № 3 (55). – С. 40-44. 9. Цыбулев, П. Г. Система сбора данных и управления нового поколения для проведения радиоастрономических наблюдений в континууме на радиотелескопе РАТАН-600: разработка, наблюдения, измерения / П. Г. Цыбулев // Астрофизический бюллетень. - 2011. - Т. 1, №1. - С. 118-133. 10. Seiffert, M. D. IF amplifier stability for the heterodyne instrument for FIRST (HIFI) / M. D. Seiffert, J. D. Gallego-Puyol, I. L. Fernandez, N. D. Whyborn, J. C. Pearson // Proc. SPIE. - 2000. - Vol. 4013. - P. 296-304. 11. Волосюк, В. К. Оптимальный аддитивный интерферометр и его потенциальная флуктуационная чувствительность / В. К. Волосюк, В. В. Павликов // Прикладная радиоэлектроника. – 2012. – Т. 11, № 1. – C. 82–86.

Национальный аэрокосмический университет имени Н.Е. Жуковского «ХАИ»

Поступила в редколлегию 02.04.2014