РАДИОТЕХНИЧЕСКИЕ И ТЕЛЕКОММУНИКАЦИОННЫЕ СЕТИ И СИСТЕМЫ

УДК 621.396

В.К. ВОЛОСЮК, д-р техн. наук, С.С. ЖИЛА, канд. техн. наук, В.В. ПАВЛІКОВ, д-р техн. наук, А.Д. АБРАМОВ, канд. техн. наук, В.Г. ЯКОВЛЕВ

ОПТИМАЛЬНЫЙ АЛГОРИТМ ОЦЕНКИ РАДИОЯРКОСТИ В ПРОСТРАНСТВЕННО-РАСПРЕДЕЛЕННЫХ РАДИОМЕТРИЧЕСКИХ СИСТЕМАХ

Введение

Радиометрические системы используют при решении задач дистанционного зондирования Земли, пассивной радиолокации, метеорологии, радионавигации и медицины. Такое широкое применение связано с высокой информативностью собственного радиотеплового излучения, энергоэффективностью и малыми массо-габаритными характеристиками аппаратуры. Простейшим устройством оценки пространственного распределения радиояркости является радиометр со сканирующей антенной, угловое разрешение которого определяется линейными размерами апертуры антенны. В практике радиометрических измерений можно добиться более высокого разрешения за счет применения пространственно-распределенных систем с нелинейной многоканальной обработкой – систем апертурного синтеза [1 – 6]. В основу разработки таких систем положена теорема Ван Циттерта – Цернике [7], связывающая угловое распределение радиояркости и функцию взаимной пространственной когерентности посредством многомерного преобразования Фурье. Алгоритм синтезирования апертуры в радиометрических система основан на корреляционной теории и не был получен из решения оптимизационной задачи статистического синтеза таких систем. Представляет интерес получить оптимальный алгоритм оценки радиояркости в пространственнораспределенных

радиометрических системах методом максимального правдоподобия и разработать соответствующие технические решения для его реализации.

Уравнение наблюдения

Сигналы, наблюдаемые с выходов линейных частей (ЛЧП) пространственнораспределенных приемников, имеют вид:

$$\vec{u}_{\Sigma}(t,\vec{r}') = ||u_{k\Sigma}(t,\vec{r}')|| = \vec{u}_{s}(t,\vec{r}',\vec{\lambda}) + \vec{u}_{n}(t,\vec{r}') + \vec{n}_{p}(t,\vec{r}'),$$
(1)
$$\vec{u}_{s}(t,\vec{r}',\lambda) = ||u_{ks}(t,\vec{r}',\vec{\lambda})|| = ||u_{kD}(t,\vec{r}',\vec{\lambda})|| + ||u_{k\phi}(t,\vec{r}')||, \qquad \vec{u}_{n}(t,\vec{r}') = ||u_{kn}(t,\vec{r}')||,$$

где

$$\vec{n}_p(t, \vec{r}') = ||n_{kp}(t, \vec{r}')||, \ k = \overline{1, K}, \ \vec{r}' = (x', y') \in D', \ t \in (0, T).$$

Все функции в (1) считаем однородными в пространстве и стационарными во времени случайными гауссовыми процессами. Индекс k означает набор независимых уравнений на разных поляризациях, частотных поддиапазонах, необходимых для оценок нескольких параметров.

Спектр (1) ограничен по частоте частотной характеристикой ЛЧП $\dot{K}_k(j2\pi f)$, а сектор принимаемых углов диаграммой направленности единичной антенны $\dot{F}_A(\vec{9}-\vec{9}_0,f)$. На ширину $\dot{K}_k(j2\pi f)$ не налагаются никакие ограничения.

Принятый полезный сигнал $u_{ks}(t, \vec{r}', \vec{\lambda})$ характеризуется спектрально-угловой плотностью комплексной амплитуды

$$\dot{A}_{ks}[\vec{9}, f, \vec{\lambda}(\vec{9})] = \dot{K}_{k}(j2\pi f)\dot{F}_{A}(\vec{9} - \vec{9}_{0}, f)\dot{A}_{ok}[\vec{9}, f, \vec{\lambda}(\vec{9})],$$
(2)

ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2017. Вып. 191

где $\vec{9}_0$ – направление максимума диаграммы направленности; $\dot{A}_{ok}(\vec{9}, f, \vec{\lambda}) = \dot{A}_{kD}(\vec{9}, f, \vec{\lambda}) + \dot{A}_{k\Phi}(\vec{9}, f)$ – спектрально-угловая плотность комплексной амплитуды на входе антенной системы, содержащая полезное $\dot{A}_{kD}(\vec{9}, f, \vec{\lambda})$ и фоновое $\dot{A}_{k\Phi}(\vec{9}, f)$ излучения.

Основной оцениваемый параметр, яркость излучения, представим следующим образом:

$$B_{ks}[\vec{\vartheta}, f, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta})] = |\dot{K}_k(i2\pi f)|^2 |\dot{F}_A(\vec{\vartheta} - \vec{\vartheta}_0, f)|^2 B_{ok}[\vec{\vartheta}, f, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta})],$$
(3)

$$B_{ok}(\vec{\vartheta}, f, \vec{\lambda}) = B_{kD}(\vec{\vartheta}, f, \vec{\lambda}) + B_{k\Phi}(\vec{\vartheta}, f).$$
(4)

Внутренние шумы приемников $\vec{u}_n(t, \vec{r}') = ||u_{kn}(t, \vec{r}')|| -$ это дельта-коррелированные шумы на выходе ЛЧП с корреляционной функцией

$$R_{ku_n}\left(t_1 - t_2, \vec{r}_1' - \vec{r}_2'\right) = \left\langle u_{kn}\left(t_1, \vec{r}_1\right) u_{kn}\left(t_2, \vec{r}_2\right) \right\rangle = 0, 5N_{0k}H_k\left(t_1 - t_2\right)\delta(\vec{r}_1' - \vec{r}_2'), \tag{5}$$

где $H_k(t_1 - t_2) = F^{-1}[|K_k(j2\pi f)|^2].$

Задача восстановления пространственного распределения радиояркости относится к классу обратных задач и требует регуляризации. В качестве регуляризационной добавки в (1) вводятся белые гауссовы шумы $\vec{n}_p(t, \vec{r}') = ||n_{kp}(t, \vec{r}')||$ с корреляционными функциями $R_{kp}(t_1-t_2) = (N_{0kp}/2)\delta(t_1-t_2)\delta(\vec{r}_1'-\vec{r}_2')$.

Искомые спектральные яркости $\vec{\lambda}(\vec{9}) = B_{ks}(\vec{9}, f, \vec{\lambda})$ источников излучения связаны с корреляционными функциями $R_{ku_s}(\Delta \vec{r}', \tau, \vec{\lambda})$ преобразованиями V_F и V_F^{-1} [8]:

$$f^{-2}c^{2}B_{ks}[\vec{\vartheta}, f, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta})] = V_{F}[R_{ku_{s}}(\Delta \vec{r}', \tau, \vec{\lambda})] = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} R_{ku_{s}}(\Delta \vec{r}', \tau, \vec{\lambda}) \exp\{-j2\pi f(\tau + \frac{\vec{\vartheta}\Delta \vec{r}'}{c})\} d\tau d\vec{\rho}', \quad (6)$$

$$R_{ku_{s}}(\Delta \vec{r}', \tau, \vec{\lambda}) = \langle [u_{ks}(\vec{r}_{1}', t_{1})u_{ks}(\vec{r}_{2}', t_{2})] \rangle = V_{F}^{-1}\{B_{ks}[\vec{\vartheta}, f, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta})]\} =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} B_{ks}\left[\vec{\vartheta}, f, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta})\right] \exp\{j2\pi f(\tau + c^{-1}\vec{\vartheta}\Delta \vec{r}')\} df d\vec{\vartheta}. \quad (7)$$

Данные преобразования, в отличие от теоремы Ван Циттерта – Цернике, не имеют ограничения на широкоплосность сигнала и позволяют синтезировать системы, когда условие пространственно-временной узкополосности (ПВУ), или, что то же самое, условие квазимонохроматического приближения (КМП) [8, 9], не выполняется.

Решение оптимизационной задачи

Оптимизацию алгоритмов оценки радиояркости $\vec{\lambda}(\vec{9}) = B_{ks}[\vec{9}]$ выполним методом максимального правдоподобия в результате решения следующего уравнения:

$$\sum_{k=1}^{K} \int \int \int \int \int \delta R_{k\Sigma}[t_1, t_2, \vec{r}_1', \vec{r}_2', \bar{\lambda}(\bar{\vartheta})] W_{k\Sigma}[t_2, t_1, \vec{r}_2', \vec{r}_1', \bar{\lambda}(\bar{\vartheta})] dt_1 dt_2 d\vec{r}_1' d\vec{r}_2' \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \sum_{k=1}^{K} \int \int \int \int \delta W_{k\Sigma}[t_1, t_2, \vec{r}_1', \vec{r}_2', \bar{\lambda}(\bar{\vartheta})] u_{k\Sigma}(t_1, \vec{r}_1') u_{k\Sigma}(t_2, \vec{r}_2') dt_1 dt_2 d\vec{r}_1' d\vec{r}_2', \qquad (8)$$

где $\delta R_{k\Sigma} / \delta \lambda_j$, $\delta W_{k\Sigma} / \delta \lambda_j$ – операторы вариационных производных, \Rightarrow – знак приравнивания. Левая часть (8) является математическим ожиданием правой.

Решение (8) имеет вид

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f_2^4}{c^4} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{|\dot{K}_k(j2\pi f_1)\dot{F}_A(\vec{9}_1 - \vec{9}_0, f_1)|^2}{B_{k\Sigma}(f_2, \vec{9}_2, \vec{\lambda}(9_2))} \left|\dot{\Psi}(f_1 - f_2, (f_1\vec{9}_1 - f_2\vec{9}_2)c^{-1})\right|^2 d\vec{9}_2 df_1 df_2 \Rightarrow$$

ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2017. Вып. 191

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f_1^4}{c^4} \left| \dot{K}_k(j2\pi f_1) \dot{F}_A(\vec{\vartheta}_1 - \vec{\vartheta}_0, f_1) \right|^2 B_{k\Sigma}^{-2}(f, \vec{\vartheta}_1, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta}_1)) \left| \dot{S}_{kTD'}(j2\pi f_1 \vec{\vartheta}_1) \right|^2 df_1, \tag{9}$$

где $|\dot{S}_{kTD'}(j2\pi f_1\vec{\vartheta}_1)|^2 - V_F$ периодограмма, усеченная интервалами наблюдения T и D', $\dot{\Psi}(f_1 - f_2, (f_1\vec{\vartheta}_1 - f_2\vec{\vartheta}_2)c^{-1}) - \phi$ ункция неопределенности, $B_{k\Sigma}[f, \vec{\vartheta}, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta})] = B_{ks}[f, \vec{\vartheta}, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta})] + \frac{f^2}{c^2} \frac{N_{0k}}{2} |\dot{K}_k(j2\pi f)|^2 + \frac{f^2}{c^2} \frac{N_{0kp}}{2}.$

Правая часть (9) показывает основные операции обработки радиотеплового излучения и структуру пространственно-распределенной радиометрической системы. Основная операция здесь – формирование V_F -периодограммы, которая заключается в фильтрации принимаемых процессов по временным частотам f, фазовой задержке каждой частотной составляющей на величину $2\pi f \vec{9}\vec{r}'/c$ и синфазном суммировании задержанных сигналов по всем элементам антенной решетки. Еще одной оптимальной операцией является адаптивная декорреляция сформированной периодограммы. Декоррелирующий фильтр содержит функцию, обратную спектральной яркости $B_{k\Sigma}[f, \vec{9}, \vec{\lambda}(\vec{9})]$.

Усреднение декоррелированных колебаний путем их интегрирования по частотам f обеспечивает состоятельность оценок радиояркостных изображений $B_{0k}(\vec{9})$ и параметров

 $\vec{\lambda}(\vec{9})$. С одной стороны, декорреляция уменьшает радиусы корреляции усредняемых процессов, увеличивая число их независимых отсчетов в пространственно-временной области по переменной *t* и координатам \vec{r}' , что повышает эффективность усреднения при интегрировании возведенных в квадрат декоррелированных процессов. С другой стороны, расширение полосы декоррелирующих фильтров, характеризующихся множителем при периодограмме, обеспечивает интегрирование большего числа ее некоррелированных отсчетов в спектральной области по частотам *f*.

Техническая реализация алгоритма (9) на практике затруднительна. Введем ряд допущений для разработки квазиоптимальных структур радиометрических систем.

Квазиоптимальные алгоритмы формирования оценки радиояркости

Рассмотрим более подробно функцию неопределенности:

$$\dot{\Psi}(f_1 - f_2, f_1 \vec{\vartheta}_1 - f_2 \vec{\vartheta}_2) = \dot{\Psi}_T(f_1 - f_2) \dot{\Psi}_{D'}(f_1 \vec{\vartheta}_1 - f_2 \vec{\vartheta}_2) =$$

 $= TX'_{m}Y'_{m}\operatorname{sinc}[\pi(f_{1} - f_{2})T]\operatorname{sinc}[\pi(f_{1}\vartheta_{1x} - f_{2}\vartheta_{2x})c^{-1}X'_{m}] \times \operatorname{sinc}[\pi(f_{1}\vartheta_{1y} - f_{2}\vartheta_{2y})c^{-1}Y'_{m}].$ (10)

Эта функция определяет совместную разрешающую способность системы по частотам f и направлениям $\vec{9}$. В случае приема узкополосного излучения на частоте f_0 функция $\dot{\Psi}_{D'}[f_0(\vec{9}_1 - \vec{9}_2)]$ соответствует диаграмме направленности раскрыва D' с постоянным в его пределах АФР. Разрешающая способность по частотам имеет порядок 1/T, где T – время наблюдения. Это время может быть очень большим (сотни миллисекунд, секунды и более) и потенциальная разрешающая способность по частотам может быть очень большой.

1. Обработка сигналов в широкополосных системах апертурного синтеза. Для широкополосных и сверхширокополосных систем, полосы частот которых составляют от сотен мегагерц до нескольких гигагерц, множитель $\dot{\Psi}_T(f_1 - f_2)$, определяющий разрешающую способность по частоте, является узким и в его пределах функции $B_{k\Sigma}(f_2, \vec{9}_2, \vec{\lambda}(9_2))$, $\dot{\Psi}_{D'}(f_1\vec{9}_1 - f_2\vec{9}_2)$ и f_2^4 практически постоянны, вынесем их за знак интеграла по f_2 в точке f_1 . Тогда система уравнений (9) примет следующий вид:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f_1^4}{c^4} \frac{|\dot{K}_k(j2\pi f_1)\dot{F}_A(\vec{\vartheta}_1 - \vec{\vartheta}_0, f_1)|^2}{B_{k\Sigma}(f_1, \vec{\vartheta}_2, \vec{\lambda}(\vartheta_2))} |\dot{\Psi}_{D'}[f_1(\vec{\vartheta}_1 - \vec{\vartheta}_2)]|^2 d\vec{\vartheta}_2 df_1 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{1}{T} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f_1^4}{c^4} \frac{|\dot{K}_k(j2\pi f_1)\dot{F}_A(\vec{\vartheta}_1 - \vec{\vartheta}_0, f_1)|^2}{B_{k\Sigma}^2(f, \vec{\vartheta}_1, \lambda(\vec{\vartheta}_1))} \left|\dot{S}_{kTD'}(j2\pi f_1\vec{\vartheta}_1)\right|^2 df_1 = \frac{1}{T} Y_{eblx_k}(\vec{\vartheta}_1).$$
(11)

Множитель

$$\frac{f_1^4}{c^4} \frac{\left| \dot{K}(j2\pi f_1) \dot{F}_A(\vec{9}_1 - \vec{9}_0, f_1) \right|^2}{B_{k\Sigma}^2(f, \vec{9}_1, \lambda(\vec{9}_1))} = \left| \dot{L}_k[j2\pi f, \vec{9}_1, \lambda(\vec{9}_1)]^2 \right|^2$$

отвечает за пространственно-временную декорреляцию наблюдаемого процесса. Декорреляция является адаптивной, т. к. зависит от величин оцениваемых параметров $\vec{\lambda}(\vec{\vartheta}_1)$. Выбрав некоторое среднее значение $\vec{\lambda}(\vec{\vartheta}_1) \approx \vec{\lambda}_0$, т.е. исключив адаптацию, умножив числитель и знаменатель в левой части системы (11) на $B_{k\Sigma}(f_1, \vec{\vartheta}_2, \vec{\lambda}_0)$, получим

$$\int_{-\infty}^{+\infty} B_{0k}[f_0, \vec{\vartheta}_2, \vec{\lambda}(\vec{\vartheta}_2)] \Psi_{kw}(\vec{\vartheta}_1, \vec{\vartheta}_2) d\vec{\vartheta}_2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{1}{T} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \dot{L}_k[j2\pi f, \vec{\vartheta}_1, \vec{\lambda}_0] \right|^2 \left| \dot{S}_{kTD'}(j2\pi f, \vec{\vartheta}_1) \right|^2 df - \Sigma B = \frac{1}{T} \int_{0}^{T} \left| u_{kD'_w}(t, \vec{\vartheta}) \right|^2 dt - \Sigma B, \qquad (12)$$

где

$$\begin{split} \Sigma B &= B_{wn_k} + B_{wn_{kp}} = \frac{N_{0k}}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{f^2}{c^2} \left| \dot{L}_k [j2\pi f, \vec{9}_1, \vec{\lambda}_0] \right|^2 \left| \dot{K}_k (j2\pi f) \right|^2 \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \dot{\Psi}_{D'} [f(\vec{9}_1 - \vec{9}_2)] \right|^2 d\vec{9}_2 df + \\ &+ \frac{N_{0kp}}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{f^2}{c^2} \left| \dot{L}_k [j2\pi f, \vec{9}_1, \vec{\lambda}_0] \right|^2 \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \dot{\Psi}_{D'} [f(\vec{9}_1 - \vec{9}_2)] \right|^2 d\vec{9}_2 df, \\ &u_{kD'_w} (t, \vec{9}) = \int_{D'} u_{kw} \left(t - \vec{9}\vec{r}'c^{-1}, \vec{r}' \right) d\vec{r}', \end{split}$$
(13)
$$&u_{kw} (t - \vec{9}\vec{r}'c^{-1}, \vec{r}') = \int_T h_{kw} (t - \tau) u_{k\Sigma} (\tau - \vec{9}\vec{r}'c^{-1}, \vec{r}') d\tau, \\ &h_{kw} (t) = F^{-1} \left\{ \dot{L}_k [j2\pi f, \vec{9}_1, \vec{\lambda}_0] \right\}. \end{split}$$
(14)

Суть алгоритма (12) заключается в следующем:

1) задержка колебаний $u_{k\Sigma}(t, \vec{r}')$ в каждом элементе антенной системы с координатами \vec{r}' и формирование синфазных (в соответствии с наклоном фронта поля $u_{ks}(t, \vec{r}')$) колебаний $u_{k\Sigma}(\tau - \vec{9}\vec{r}'c^{-1})$ для каждого направления $\vec{9}$;

2) декорреляция колебания $u_{k\Sigma}(\tau - \vec{9}\vec{r}'c^{-1})$ в фильтре с импульсной характеристикой $h_{kw}(t)$;

3) синфазное интегрирование задержанных и декоррелированных колебаний (для дискретных AP – сложение) и формирование сигналов $u_{kD'_w}(t, \vec{9})$;

4) формирование сигналов, пропорциональных средней мощности синфазно проинтегрированных колебаний, полученных для каждого направления 9 в отдельности;

5) устранение смещения на величину ΣB .

Полученным алгоритмическим операциям соответствует структурная схема на рис. 1.

В левой части системы уравнений показан физический смысл формирования оценки радиояркости – свертка истинной радиояркости с функцией неопределенности. Функция $\Psi_{kw}(\vec{9}_1, \vec{9}_2)$ сглаживает по переменной $\vec{9}$ функции $B_{0k}(\vec{9})$ и $\lambda(\vec{9})$, а также определяет качество и, прежде всего, разрешающую способность воспроизведения спектральной яркости $B_{0k}(\vec{9})$.

Следует отметить, что классической является функция неопределенности Вудворта, определяющая совместную разрешающую способность радиолокатора по дальности и скорости и связанные с ними длительность импульса и ширину спектра, находящиеся между собой в обратной зависимости. Такая функция неопределенности похожа по своему физическому смыслу на соотношение неопределенности Гейзенберга в квантовой механике. Но в последнее время часто функциями неопределенности стали называть аппаратные функции, определяющие разрешающие способности систем и по пространственным, в частности угловым, координатам, что, возможно, не совсем корректно. Для функций, характеризующих разрешающую способность по многим переменным (по дальности, скорости, угловым координатам и др.), вероятно, такое определение может быть приемлемым.



Рис. 1. Структурная схема формирования радиояркостного изображения в пространственно-распределенных радиометрических системах

2. Обработка сигналов в узкополосных системах апертурного синтеза. Если в заданной полосе частот $\dot{\Psi}_{D'}[f(\vec{\vartheta}_1 - \vec{\vartheta}_2) \approx \dot{\Psi}_{D'}[f_0(\vec{\vartheta}_1 - \vec{\vartheta}_2)$ и $\dot{F}_A(\vec{\vartheta}_2 - \vec{\vartheta}_0, f) \approx \dot{F}_A(\vec{\vartheta}_2 - \vec{\vartheta}_0, f_0)$, то, вынося за знак интеграла попеременной f эти множители в (12), приходим к упрощенной системе оценок радиояркостей $\hat{B}_{ok}[f_0, \vec{\vartheta}_2, \hat{\vec{\lambda}}(\vec{\vartheta}_2)]$ и параметров $\hat{\vec{\lambda}}(\vec{\vartheta}_2)$:

$$\hat{B}_{ok}[f_{0},\vec{9}_{2},\hat{\vec{\lambda}}(\vec{9}_{2})] = \int_{-\infty}^{+\infty} B_{ok}[f_{0},\vec{9}_{2},\vec{\lambda}(\vec{9}_{2})] \left| \dot{\Psi}_{D'}[f_{0}(\vec{9} - \vec{9}_{2})] \right|^{2} d\vec{9}_{2} \approx \frac{\int_{-\infty}^{T} \left| u \mathbf{1}_{kD'_{w}}(t,\vec{9}) \right|^{2} dt}{T \Delta F_{kw} \left(\vec{9},\vec{\lambda}_{0}\right) \left| \dot{F}_{A}(\vec{9}_{1} - \vec{9}_{0},f_{0}) \right|^{2}} - \Sigma B \mathbf{1},$$
(15)

где

$$\Delta F_{kw}\left(\vec{9},\vec{\lambda}_{0}\right) = \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \dot{L}_{k1}\left[j2\pi f,\vec{9},\vec{\lambda}_{0} \right] \right|^{2} \left| \dot{K}(j2\pi f) \right|^{2} df = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f^{4}}{c^{4}} \frac{\left| \dot{K}(j2\pi f) \right|^{4}}{B_{k\Sigma}^{2}(f,\vec{9}_{1},\vec{\lambda}_{0})} df, \tag{16}$$

ISSN 0485-8972 Радиотехника. 2017. Вып. 191

$$\dot{L}_{k1}[j2\pi f,\vec{\vartheta}_{1},\vec{\lambda}_{0}]\Big|^{2} = \frac{\left|\dot{L}_{k}[j2\pi f,\vec{\vartheta}_{1},\vec{\lambda}_{0}]\right|^{2}}{\left|\dot{F}_{A}(\vec{\vartheta}_{1}-\vec{\vartheta}_{0},f)\right|^{2}} = \frac{f^{4}}{c^{4}} \frac{\left|\dot{K}(j2\pi f)\right|^{2}}{B_{k\Sigma}^{2}(f,\vec{\vartheta}_{1},\vec{\lambda}_{0})}.$$
(17)

Смещение оценок радиояркостей $\Sigma B1$ вычисляется в (12) с указанными выше упрощениями по тем же формулам, что и $B_{wn_k}, B_{wn_{kp}}$, а $u1_{kD'_w}(t)$ определяется выражениями, аналогичными (13), (14) с заменой $\dot{L}_k[j2\pi f, \vec{9}_1, \vec{\lambda}_0]$ на $\dot{L}_{k1}[j2\pi f, \vec{9}_1, \vec{\lambda}_0]$. В алгоритме (12) функция неопределенности $\dot{\Psi}_{D'}[f_0(\vec{9} - \vec{9}_2)]$ – обычная (в отличие от заданной формулой (10) функции сверхширокополосной системы).

В алгоритме (15) можно ограничиться формированием правой части, что позволит получить оценку яркости с разрешением, определяемым ядром $|\dot{\Psi}_{D'}[f_0(\vec{9} - \vec{9}_2)]|^2$. Однако можно и продолжить задачу извлечения функции $B_{ok}[f_0, \vec{9}_2, \vec{\lambda}(\vec{9}_2)]$ из-под знака интеграла известными методами решения некоррекных обратных задач [10, 11]. Деление в (15) на функцию $|\dot{F}_A(\vec{9}-\vec{9}_0,f)|^2$ практически является корректным, т. к. будучи диаграммой направленности элементарного излучателя в антенной решетке, эта функция широкая и обычно содержит все исследуемое изображение в пределах своего главного лепестка, где практически отсутствуют ее нулевые значения.

Основная последовательность операций, определяющая алгоритмическую структуру квазиоптимальной радиометрической системы, включает в себя задержку колебаний в различных точках раскрыва в соответствии с наклоном фронта падающего поля, обеспечивающую их синфазность для каждого направления $\vec{9}$; суммирование; декорреляцию; формирование сигналов, пропорциональных средней мощности декоррелированных колебаний; решение системы нелинейных уравнений (15) или без извлечения из-под знака интеграла искомых функций, или как интегральных уравнений с соответствующими их обращениями.

Внешне структурная схема радиометрической системы, соответствующая алгоритму (15), мало чем отличается от схемы, показанной на рис. 1. В ней необходимо заменить фильтры $\dot{L}_k[j2\pi f, \vec{9}_1, \vec{\lambda}_0]$ на фильтры $\dot{L}_{k1}[j2\pi f, \vec{9}_1, \vec{\lambda}_0]$ и блоки $|\dot{L}_{k1}(\vec{9})|^2$ на блоки $|\dot{F}_A(\vec{9}_1 - \vec{9}_0, f)|^2$.

Выводы

Синтезирован оптимальный по критерию максимума правдоподобия алгоритм оценки распределения радиояркости по угловым координатам в многоканальных пространственнораспределенных радиометрических системах. Основной операцией является формирование V_F -периодограммы, которая заключается в фильтрации принимаемых процессов по временным частотам f, фазовой задержке каждой частотной составляющей на величину $2\pi f \vec{9}\vec{r}'/c$ и синфазном суммировании задержанных сигналов по всем элементам антенной решетки.

Введен ряд допущений и разработаны структурные схемы пространственнораспредленных радиометрических систем при широкополосной и узкополосной обработке сигналов. В отличие от существующих схем, предложена операция декорреляции принятых колебаний в инверсном фильтре, увеличивающая число некоррелировнных отсчетов при оценке радиояркости исследуемых объектов и повышающая точность этой оценки.

Список литературы: 1. *Караваев, В. В.* Основы теории синтезированных антенн / В. В. Караваев, В. В. Сазонов. – М. : Сов. радио, 1974. – 168 с. 2. *Томпсон, А. Р.* Интерферометрия и синтез в радиоастрономии : монография / А. Р. Томпсон, Д. М. Моран, Д. У. Свенсон ; пер. с англ. под ред. А. И. Матвеенко. – 2-е изд., перераб. и доп. – М. : Физматлит, 2003. – 624 с. 3. *Есепкина, Н. А.* Радиотелескопы и радиометры / Н. А. Есепкина,

Д. В. Корольков, Ю. Н. Парийский. – М. : Наука, 1973. – 416 с. 4. Христиансен, У. Радиотелескопы / У. Христиансен, И. Хегбом ; пер. с англ. под ред. А. А. Пистолькорса. – М. : Мир, 1988. – 304 с. 5. Уилсон, Т. Л. Инструменты и методы радиоастрономии : монография / Т. Л. Уилсон, К. Рольфс, С. Хюттемейстер ; пер. с англ. под ред. С. А. Трушкина. – М. : Физматлит, 2013. – 568 с. 6. Ван Схонвелд, К. Построение изображений в астрономии по функциям когерентности / К. Ван Схонвелд ; пер. с англ. под ред. Л. Р. Когана, В. И. Костенко. – М. : Мир, 1982. – 318 с. 7. Борн М. Основы оптики / М. Борн, Э. Вольф ; пер. с англ. – М. : Наука. 1973. 720 с. 8. 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. 9. Фалькович, С. Е. Основы статистической теории радиотехнических систем : учеб. пособие / С. Е. Фалькович, П. Ю. Костенко. – Харьков : Нац. аэрокосм. ун-т им. Н. Е. Жуковского «Харьк. авиац. ин-т», 2005. – 390 с. 10. Василенко, Г. И. Восстановление изображений / Г. И. Василенко, А. М. Тараторин. – М. : Радио и связь, 1986. – 304 с. 11. Тихонов, А. Н. Методы решения некорректных задач / А. Н. Тихонов, В. Я. Арсенин. – М. : Наука, 1986. – 285 с.

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

Поступила в редколлегию 03.10.2017