

Синтез и анализ некооперативного пассивного бистатического

радиолокационного измерителя координат

при обнаружении слабых объектов

А.Ю. Унгер

МИРЭА - Российский технологический университет, Москва

Аннотация: В этой статье проведен анализ проблем пространственной, временной и фазовой синхронизации в некооперативном пассивном бистатическом радиолокационном измерители координат, которые затрудняют обнаружение слабых объектов. Исследован метод временной и фазовой синхронизаций, основанный на оценке параметров сигнала прямой волны и способ обнаружения слабых объектов, который состоит из длительного когерентного накопления параметров сигнала. Предложен универсальный алгоритм, который состоит из двух этапов: извлечение импульсов прямой волны и оценки параметров. На основе оценки параметров и формы волны дается алгоритм обнаружения слабых целей, основанный на обобщенном преобразовании Фурье.

Ключевые слова: некооперативный пассивный бистатический радиолокационный измеритель координат, алгоритм, синхронизация, импульс, обобщенное преобразование Фурье.

Введение

В последние годы стремительными темпами развивается область радиолокационных систем, которая основана на технологии бистатической радиолокации [1]. Низкая себестоимость, защита от перехвата, скрытность и другие преимущества стали основой исследования некооперативной пассивной бистатической радиолокационной станции (РЛС). В настоящее внешних источников излучения, которые время сигналами излучает некооперативный пассивный бистатический радиолокационный измеритель координат (НПБРИК), являются в основном – радиосигналы связи, сигналы телевизионного вещания, сигналы мобильного телефона [2]. Независимо от того, на какой вид сигнала внешнего источника излучения направлен (НПБРИК), выделяют три основные проблемы синхронизации, которая включает себя пространственную синхронизацию, В временную синхронизацию и фазовую синхронизацию. Именно эти виды синхронизации проблемами, всегда являются ключевыми которые ограничивают



эффективное обнаружение слабых объектов. При этом пространственная синхронизация относится к приемной и передающей антеннам, которые освещают одну и ту же земную атмосферу в одно и то же время. Она характеризуется тем, как долго хранится информация эха, принятого от объекта обнаружения. Временная синхронизация относится к тому, что приемная антенна должна точно знать время и форму сигнала передачи передающей антенны [3]. Она характеризуется точностью получения параметров движения объекта. Фазовая синхронизация относится к сигналу, принимаемому передающей и приемной антеннами. Она характеризуется строгим контролем характеристик параметров объекта обнаружения в течение длительного времени.

В данной статье рассмотрим модель сигнала внешнего источника излучения с временной и фазовой синхронизацией, проведем оценку параметров передаваемого сигнала, времени прихода прямой волны, а также долговременное когерентное накопление, которое основывается на оценке параметров формы сигнала [4]. При этом, оценка параметров формы сигнала передачи включает в основном анализ параметров быстродействия от импульса к импульсу, ширину импульса, интервал повторения импульсов, несущую частоту и ширину полосы пропускания. Анализируя параметры сигнала, рассмотрим алгоритм длительного когерентного накопления отраженного сигнала, который основывается на обобщенном преобразование Фурье [5]. Эффективность используемого алгоритма основывается на компьютерном моделировании.

Анализ параметров прямой волны некооперативного пассивного бистатического радиолокационного измерителя координат

На рис. 1 показана принципиальная схема работы пассивной бистатической РЛС. Сигнал, который принимает НПБРИК, в основном состоит из двух частей: непосредственно принятый сигнал источника



излучения — сигнал прямой волны и эхо-сигнал, который рассеян в прямом направлении объекта обнаружения. При правильном расположении НПБРИК отношение сигнал/шум сигнала прямой волны будет намного больше, чем отношение сигнал/шум целевого эхо-сигнала, что очень способствует анализу параметров передаваемой формы волны, поэтому в этой статье будут оценены такие параметры, как форма волны излучения и время прихода волны источника излучения на основе сигнала прямой волны.



Рис. 1. – Принципиальная схема пассивной бистатической РЛС

Модель сигнала

Рассмотрим случай, когда внешний источник излучения распространяет последовательность линейно частотно-модулированных (ЛЧМ) импульсов [5], которые представлены формулой (1), с интервалом повторения, шириной импульса, несущей частотой и шириной полосы частот между импульсами:

$$s(\tau, n) = A \cdot \operatorname{rect}\left(\frac{\tau}{T_p(n)}\right) e^{j\pi \left[2f_c(n)\tau + \gamma(n)\tau^2\right]}, n = 0, 1 \cdots, N-1 , \qquad (1)$$



где, τ – «быстрое» время в пределах одного периода повторения, A – амплитуда, N – количество импульсов, $T_p(n)$ – ширина импульса, $f_c(n)$ –

несущая частота, $\gamma(n) = \frac{B_s(n)}{T_p(n)}$ – частота настройки, $B_s(n)$ – полоса

пропускания сигнала, *n* – порядковый номер импульса. Следовательно, модель сигнала прямой волны имеет вид:

$$s_{r}(\tau,n) = A_{1} \cdot rect\left(\frac{\tau-\tau_{0}}{T_{p}(n)}\right) e^{-j2\pi f_{c}(n)\tau_{0}} \cdot e^{j\pi\left[2f_{I}(n)\tau+\gamma(n)(\tau-\tau_{0})^{2}\right]}, \qquad (2)$$

где $\tau_0 = \frac{2d_0}{c}$ – время прихода прямой волны, d_0 – расстояние между внешним источником излучения и приемной антенной, $f_{\Pi \Psi}(n) = f_c(n) - f_{O\Pi}$ – промежуточная частота, $f_{O\Pi}$ – опорная частота понижающего преобразования. При этом следует, что в формуле (2) τ_0 , $T_p(n)$, $\gamma(n)$ и $f_c(n)$ являются неизвестными величинами, которые необходимо оценить.

Для анализа неизвестных параметров прямой волны условно разделим процесс оценки на два этапа: извлечение импульса и оценка параметров импульса. Алгоритм оценки параметров прямой волны представлен на рис. 2.

На *первом этапе* рассматривается извлечение импульсов из сигнала прямой волны, при этом нужно учитывать, что сигнал содержит большое количество радиопомех в той же полосе частот, поэтому ошибка выделения импульса исходного сигнала прямой волны во временной области относительно большая, следовательно, необходимо использовать полосовую фильтрацию на основе начального выделения. Так как промежуточная частота и полоса пропускания сигнала прямой волны неизвестны, невозможно спроектировать полосовой фильтр. Учитывая, что частотная характеристика сигнала имеет приблизительно прямоугольную форму, приходится использовать метод извлечения импульсов, чтобы получить



промежуточную частоту и ширину полосы пропускания сигнала, для того, чтобы разработать полосовой фильтр для фильтрации сигнала помех прямой волны.



Рис. 2. – Блок-схема оценки параметров прямой формы сигнала

Данные о форме импульсного сигнала в основном содержат информацию о восходящем и нисходящем участке импульса, а также информацию о внутриимпульсной модуляции, представленные на рис. 3. Извлечение импульсов прямой волны может быть эквивалентно извлечению восходящего и нисходящего участка импульса прямой волны, показанного на рис. 3(Б). Для этого рассмотрим метод извлечения импульсов, который основан на четырех ступенях:



А. Сигнал прямой волны

Б. Модуляция сигнала

Рис. 3. – Извлечение импульса прямой волны

- 1. *Первая ступень:* Вычисление порогового значения уровня шума и дифференциальная обработка индексного номера выборки сигнала, который превышает пороговое значение уровня шума;
- Вторая ступень: Извлечение номер индекса, дифференциальное значение которого больше минимального интервала импульсов для предварительно выбранного восходящего участка;
- **3**. *Третья* ступень: Инверсия последовательности сигналов С использованием того же способа дифференциальной обработки. Проверка на соответствие между последовательностью сигналов до и после инверсии, анализ предварительно выбранного а также нисходящего участка импульса. При этом восходящий и нисходящий участок должны соответствовать друг другу формировать И предварительно выбранный импульс;
- Четвертая ступень: Импульсы, которые не соответствуют заданным условиям отсекаются из предварительно выбранных импульсов. Оставшиеся импульсы используются в качестве конечного результата извлечения.

Как правило, амплитуда дискретизации шума не может непрерывно превышать порог шума, поэтому невозможно сформировать импульс с характеристиками, аналогичными ширине импульса и интервалу повторения импульсов прямой волны [6]. По сути, этот метод использует характерную



разницу между шумом и импульсом прямой волны, поэтому он обладает большей надежностью.

Второй этап характеризует оценку параметров импульса и основывается на распространении импульса, который был проанализирован на первом этапе. Можно получить ширину импульса и интервал повторения импульса прямой волны. В этом разделе приводится метод извлечения информации о внутриимпульсной модуляции для любого выделенного импульса. Для более точного анализа рассмотрим каждую стадию второго этапа отдельно.

• Оценка частоты частотной модуляции (ЧМ) и промежуточной частоты:

Для оценки частоты ЧМ и промежуточной частоты ЛЧМ-сигнала используют множество разных способов. За основу оценки возьмем интегральное преобразование Фурье. Рассмотрим случай, когда промежуточный диапазон частот принадлежит области $\tilde{f}_k \in [f_{\min}, f_{\max}]$, а диапазон частоты модуляции $\tilde{\gamma}_k \in [\gamma_{\min}, \gamma_{\max}]$, тогда оценка промежуточной частоты и расчетное значение частоты ЧМ можно вычислить по формуле (3). При этом в формуле (3) *L* и *K* являются точками поиска промежуточной частоты и частоты ЧМ соответственно, а также $s_{pulse}(\tau, n)$ представляют собой извлеченный *n*-й импульсный сигнал.

$$\begin{bmatrix} \tilde{f}_{\Pi \Psi}(n), \tilde{\gamma}_{\Pi \Psi}(n) \end{bmatrix} =$$

$$= \underset{\tilde{f}_{k}, \tilde{\gamma}_{l}}{\operatorname{argmax}} \left\{ \sum_{l=1}^{L} \sum_{k=1}^{K} s_{pulse}(\tau, n) e^{-j\pi \left[2\tilde{f}_{k}\tau + \tilde{\gamma}_{l}\tau^{2} \right]} \right\} = , \qquad (3)$$

$$= \underset{\tilde{f}_{k}, \tilde{\gamma}_{l}}{\operatorname{argmax}} \left\{ \sum_{l=1}^{L} \sum_{k=1}^{K} \tilde{A} \cdot e^{j\pi \left[2\left(f_{\Pi \Psi}(n) - \tilde{f}_{k} \right)\tau + \left(\gamma(n) - \tilde{\gamma}_{l} \right)\tau^{2} \right]} \right\}$$

где \tilde{A} – комплексная амплитуда, которая не зависит от τ . На практике оценить промежуточную и несущую частоту довольно сложно из-за сильной



погрешности по восходящим и нисходящим участкам импульса. При этом, комплексное значение промежуточной частоты $\tilde{f}_{\Pi Y}(n)$ имеет незначительное отклонение от истинной оценки, которое можно записать, как Δf_n , т.е. $\tilde{f}_{\Pi Y}(n) = f_{\Pi Y}(n) - \Delta f_n$. При этом отклонение от промежуточной частоты приведет к смещению положения пика во всех последующих импульсах.

• Выравнивание импульсов прямой волны:

Используя полученную ширину импульса, промежуточную частоту и частоту ЧМ, можно построить опорный сигнал s_{OII} , который представлен формуле (4), а также можно произвести импульсное сжатие сигнала прямой волны, который был показан в формуле (2). Следовательно, полученный результат сжатия импульса $s_{II\phi}$ показан в формуле (5):

$$s_{O\Pi}(\tau,n) = \operatorname{rect}\left(\frac{\tau}{\tilde{T}_{p}(n)}\right) e^{j\pi \left[2\tilde{f}_{\Pi \Psi}(n)\tau + \tilde{\gamma}(n)\tau^{2}\right]},$$
(4)

$$\begin{split} s_{\Pi\Phi}(\tau,n) &= s_{r}(\tau,n) \oplus s_{O\Pi}^{*}(\tau,n) = \\ &= A_{1}e^{-j2\pi\tau_{0}f_{c}(n)} \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{rect}\left(\frac{u-\tau_{0}}{T_{p}(n)}\right) \operatorname{rect}\left(\frac{\tau-u}{\tilde{T}_{p}(n)}\right) e^{j\pi\left[2f_{\Pi q}(n)u+\gamma(n)(u-\tau_{0})^{2}\right]} \times \\ &\times e^{-j\pi\left[2\tilde{f}_{\Pi q}(n)(\tau-u)+\tilde{\gamma}(n)(\tau-u)^{2}\right]} du \approx \operatorname{rect}\left(\frac{\tau+\frac{T_{p}(n)}{2}-\tau_{0}}{\tilde{T}_{p}(n)}\right) e^{j\pi\left[(\tau+\tau_{0})\right]\Delta f(n)-2\tau_{0}f_{c}(n)} \times \end{split}$$

$$\times \operatorname{sinc}\left\{\left(\tau-\tau_{0}+\tilde{T}_{p}(n)\right)\pi\tilde{\gamma}(n)(\tau-\tau_{0}+\Delta\tau_{0}(n))\right\}$$

при этом, в формуле (5):

$$\Delta \tau_0(n) = \frac{\Delta f(n)}{\tilde{\gamma}(n)} , \qquad (6)$$

Очевидно, из-за наличия ошибки в оценке промежуточной частоты $\Delta f(n)$ после импульса в пиковом положении появляется смещение, которое связано с порядковым номером импульса $\Delta \tau_0(n)$, то есть, пиковые положения разных импульсов находятся на разных расстояниях. Используя соотношение между смещением положения различных пиков импульса и ошибкой оценки



частоты в уравнении (6), может быть реализована компенсация относительной ошибки оценки частоты между импульсами, а также реализовано выравнивание импульсов [7]. При этом нужно учесть, что пиковое отклонение каждого импульса от первого импульса равно нулю:

$$\Delta \tau_r(n) = \Delta \tau_0(n) - \Delta \tau_0(0) , \qquad (7)$$

из уравнения (7) получается, что относительное отклонение частоты определяется, как:

$$\Delta f_r(n) = \Delta \tau_r(n) \tilde{\gamma}_n , \qquad (8)$$

следовательно, восстановленную функцию согласования опорного сигнала можно определить, как:

$$\pounds_{O\Pi}(\tau,n) = \operatorname{rect}\left(\frac{\tau}{\tilde{T}_{p}(n)}\right) e^{j\pi \left[2\left(\tilde{f}_{\Pi q}(n) - \Delta f_{r}(n)\right)\tau + \tilde{\gamma}(n)\tau^{2}\right]},$$
(9)

затем, восстановим функцию сжатия импульса:

$$s_{\Pi\Phi}'(\tau,n) = s_r(\tau,n) \oplus \mathfrak{E}_{O\Pi}^*(\tau,n) \approx \\ \approx A_0 \cdot \operatorname{rect}\left(\frac{\tau + \frac{T_p(n)}{2} - \tau_0}{\tilde{T}_p(n)}\right) e^{j\pi \left[(\tau + \tau_0)\right] \Delta f(0) - 2\tau_0 f_c(n)} \times , \qquad (10)$$
$$\times \operatorname{sinc}\left\{\left(\tau - \tau_0 + \tilde{T}_p(n)\right) \pi \tilde{\gamma}(n) \left(\tau - \tau_0 + \Delta \tau_0(0)\right)\right\}$$

Из формулы (10) видно, что положения пиков импульсов равны:

$$\tau = \tau_{nu\kappa} = \tau_0 - \Delta \tau_0(0) \quad , \tag{11}$$

Очевидно, что выравнивание импульса не зависит от номера импульса.

• Оценка времени прихода и несущей частоты прямой волны:

Из формулы (7) и формулы (8) видно:

$$\Delta f_r(n) = \left(\Delta \tau_0(n) - \Delta \tau_0(0)\right) \tilde{\gamma}(n) = \Delta f(n) - \Delta \tau_0(0) \tilde{\gamma}(n) = \Delta f(n) - \Delta f(0) \frac{\tilde{\gamma}(n)}{\tilde{\gamma}(0)} , \qquad (12)$$

Представим уравнение (12) через фазу и подставим его в уравнение (10), получим:



$$\oint (n, \tau_{nu\kappa}) = e^{j\pi \left[\left(\tau_{nu\kappa} + \tau_0 \right) \Delta f(0) - 2\tau_0 f_c(n) \right]} = e^{j\pi \left[\left(2\tau_{nu\kappa} + \frac{\Delta f(0)}{\tilde{\gamma}(0)} \right) \Delta f(0) - 2 \left(\tau_{nu\kappa} + \frac{\Delta f(0)}{\tilde{\gamma}(0)} \right) \left(f_{O\Pi} + \tilde{f}_{\Pi \Pi}(n) - \Delta f_r(n) + \Delta f(0) \frac{\tilde{\gamma}(n)}{\tilde{\gamma}(0)} \right) \right]},$$

$$(13)$$

следовательно, используя формулу (14) получаем оценку промежуточной частоты ошибки первого импульса:

$$\Delta \tilde{f}(0) = \operatorname*{argmax}_{\Delta f_k} \sum_{n=0}^{N-1} s_{CY}(\tau_{nu\kappa}, n) e^{-j\pi \left[\left(2\tau_{nu\kappa} + \frac{\Delta f_k}{\tilde{\gamma}(0)} \right) \Delta f_k + 2 \left(2\tau_{nu\kappa} + \frac{\Delta f_k}{\tilde{\gamma}(0)} \right) \left(f_{O\Pi} + \tilde{f}_{\Pi Y}(n) - \Delta f_r(n) + f_k \frac{\tilde{\gamma}(n)}{\tilde{\gamma}(0)} \right) \right]},$$
(14)

где частота поиска $\Delta f_k \in [\Delta f_{k_{\min}}, \Delta f_{k_{\max}}]$, а $\Delta f_{k_{\min}}$ и $\Delta f_{k_{\max}}$ для поиска минимального и максимального значения средних частот.

Тогда время прихода прямой волны имеет вид:

$$\Delta \tau = \tau_{nu\kappa} + \Delta \tau_0(0) = \tau_{nu\kappa} + \Delta \tau_0(0) + \frac{\Delta f(0)}{\tilde{\gamma}(0)} , \qquad (15)$$

следовательно, оценка промежуточной частоты преображается и имеет вид:

$$\tilde{f}_{\Pi \Psi}'(n) = \tilde{f}_{\Pi \Psi}(n) - \Delta \tilde{f}(n) = \tilde{f}_{\Pi \Psi}(n) - \left(\frac{\Delta \tilde{f}(0)}{\tilde{\gamma}(0)} + \Delta \tau_r(n)\right) \tilde{\gamma}(n) \quad , \tag{16}$$

после оценки промежуточной частоты получаем оценку несущей частоты для каждого импульса, которую найдем по формуле:

$$\tilde{f}_{c}(n) = f_{O\Pi} + \tilde{f}_{\Pi \Psi}(n) ,$$
 (17)

На этом этапе получены частота повторения импульсов, ширина импульса, частота модуляции, несущая частота и время прихода прямой волны сигнала, излучаемого внешним источником излучения, что создает основу для накопления межимпульсных параметров.

Долгосрочное накопление

Путем обработки прямой волны можно получить параметры сигнала внешнего источника излучения [8], которые после анализа могут быть подставлены в формулу (4) для получения восстановленной опорной функции. Используя эту опорную функцию, вычисляется сжатие импульса эхо-сигнала в определенном стробировании диапазона, чтобы получить



результат размера импульсного расстояния после сжатия. На этой основе осуществляется технология долгосрочного накопления быстрых сигналов по измерению импульса. Целевая задержка эхо-сигнала равна $\tau_d(n) = \frac{2r(n)}{c}$ где c - скорость света, r(n) - дальность до объекта, тогда получаем:

$$r(n) = r_0 + \nu_0 \sum_{n'=0}^n T_r(n') + \frac{a_0}{2} \left(\sum_{n'=0}^n T_r(n') \right)^2 , \qquad (18)$$

в формуле r_0 – начальная дальность, v_0 – начальная радиальная скорость, a_0 – начальное радиальное ускорение.

В сочетании с формулой (1) целевой эхо-сигнал можно записать, как:

$$s_{3xo}(\tau,n) = A_2 \cdot \operatorname{rect}\left(\frac{\tau - \tau_0}{T_p(n)}\right) e^{-j2\pi f_c(n)\tau_d(n)} e^{j\pi \left[2f_I(n)\tau + \gamma(n)(\tau - \tau_d(n))^2\right]},$$
(19)

где A_2 - амплитуда эхо-сигнала.

Заменим $\tilde{f}_{\Pi \Psi}(n)$, которая представлена в формуле (4) на обновленную промежуточную частоту $\tilde{f}_{\Pi \Psi}'(n)$, найденную в формуле (16), а затем применим ее для вычисления сжатия импульса, используя формулу (19), и получим:

$$s_{\Pi \Phi_{-} \to xo}(\tau, n) = s_{\to xo}(\tau, n) \oplus \mathcal{E}_{O\Pi}(\tau, n) \approx$$

$$\approx A_2 \cdot \operatorname{rect}\left(\frac{\tau - \tau_d(n)}{2\tilde{T}_p(n)}\right) e^{-j2\pi\tau_d(n)f_c(n)} \times , \qquad (20)$$

$$\times \operatorname{sinc}\left\{\pi \left(\tilde{T}_p(n) - |\tau - \tau_d(n)|\right)\tilde{\gamma}(n)(\tau - \tau_d(n))\right\}$$

На основании формулы (20) можно получить параметры движения когерентного накопления в пространстве:

$$G(i, j, k) = \sum_{n=0}^{N-1} s_{\Pi \Phi_{-} \Im xo}(\tau(r_i, \upsilon_j, a_k; n), n) \cdot e^{j2\pi\tau(r_i, \upsilon_j, a_k; n)\tilde{f}_c(n)} , \qquad (21)$$

где r_i , v_j , a_k - искомые значения дальности, скорости и ускорения, следовательно:



$$\tau(r_i, \nu_j, a_k; n) = \frac{2}{c} \left[r_i + \nu_i \sum_{n'=0}^n T_r(n') + \frac{a_i}{2} \left(\sum_{n'=0}^n T_r(n') \right)^2 \right],$$
(22)

Уравнение (21) фактически является специальной формой обобщенного преобразования Фурье. Стоит отметить, что форма сжатия выходного эхо-сигнала в уравнении (20) может быть гибкой между импульсами. Следовательно, совокупные характеристики, такие, как радиальная скорость объекта обнаружения [9], будут сильно отличаться от результатов обобщенного преобразования Фурье для небыстрых сигналов.

Уравнение (18) имеет пиковые значения при $\tau(r_i, \upsilon_j, a_k; n) = \tau_d(n)$, при этом формируется когерентный результат накопления, который показывает, что усиление когерентного накопления увеличивается линейно с увеличением числа импульсов:

$$G(i, j, k)_{\max} = A_2 \cdot N \quad , \tag{22}$$

Сравнивая накопленную амплитуду, которая была получена в формуле (21), с постоянной вероятностью ложных тревог, можно получить окончательный результат обнаружения. Результат когерентного накопления представлен на рис. 4.



А. Измерение скорости-ускорения

Б. Измерение скорости-расстояния

Рис. 4. – Когерентное накопление

Для гауссовского белого шума с мощностью σ^2 , выходная мощность шума после накопления *N* параметров импульса равна $N \cdot \sigma^2$, следовательно,



отношение выходного сигнала к шуму при накоплении параметров равно $N \cdot \frac{A_2^2}{\sigma^2}$ что в *N* раз больше отношения сигнал/шум до накопления. При этом,

требование к отношению входного сигнала к шуму связано с количеством накопленных импульсов и порогом обнаружения. При условии определенного порога обнаружения, нужно учесть, что, чем меньше отношение сигнал/шум эхо-сигнала от объекта обнаружения, тем большее требуется количество накопленных импульсов и увеличение времени пребывания луча.







Б. Увеличение алгоритма сигнал/шум по сравнению с методом обнаружения движущегося объекта

Рис. 5. – Сравнение накопленных соотношения сигнал/шум

Анализ работоспособности предложенного алгоритма оценивался с помощью метода компьютерного моделирования. На рис. 5 показан сравнительный анализ одиночного импульса и результаты отношения сигнал/шум когерентного накопления, которые основаны на алгоритме, представленном в этой статье и обычном методе обнаружения движущегося объекта. Из-за явления пересечения единиц расстояния объекта,



производительность накопления фазовых параметров в этой статье значительно выше, чем у обычного метода обнаружения движущегося объекта при том же количестве накопленных импульсов.

Экспериментальные результаты показывают, что с помощью метода оценки формы сигнала внешнего источника излучения на основе прямой волны и метода когерентного накопления гибкой формы волны, можно эффективно накапливать энергию целевого эхо-сигнала, которая наблюдается в течение длительного времени.

Выводы

В данной работе исследуются проблема временной и фазовой синхронизации, а также метод долговременного когерентного накопления быстрых сигналов в бистатической радиолокации с некооперативным внешним излучателем. Представлен метод извлечения импульса прямой волны, а временная и фазовая синхронизация реализуется путем оценки параметров прямой волны. Ha этой основе осуществлен анализ долговременного когерентного накопления обобщенного преобразования Фурье для гибкой формой прямой волны, которая с помощью моделирования проверяет эффективность метода обнаружения слабых целей [10]. Величина отношения сигнал/шум прямой волны влияет на погрешность оценки параметра формы сигнала, и чем меньше это отношение сигнал/шум, тем больше погрешность оценки параметра формы сигнала, и, в свою очередь, тем хуже производительность длительного накопления.

Литература

1. Фомин А.Н., Тяпкин В. Н., Дмитриев Д.Д., Андреев С.Н., Ищук И.Н., Купряшкин И.Ф., Гречкосеев А.К. Теоретические и физические основы радиолокации и специального мониторинга. Красноярск: Сибирский Федеральный Университет, 2016. С.65-72.



2. Griffiths H.D., Baker C.J. An Introduction to Passive Radar. London, Artech House, 2017. PP.71-89.

3. Бархатов А.В., Веремьев В.И., Родионов В.А., Куприянов С.В. Концепция построения коротковолновых радиолокационных станций вынесенным приемом и использованием сигналов собственных и сторонних морской обстановки // источников излучения ДЛЯ освещения 2015. T.8, №4. URL: Фундаментальная и прикладная гидрофизика, etu.ru/assets/files/nauka/nii/Prognoz/Publikatcii/2015-Barhatov-Veremev-FiPG-N4-2015.pdf

4. Mervin C. Budge, Jr. Shawn R. German Basic Radar Analysis Artech House, Norwood, 2015. P.49-63.

5. Козлов С.В., Кыонг Ле Ван Модель и базовый алгоритм длительного когерентного накопления отраженного сигнала при ненулевых высших производных дальности до радиолокационной цели // Доклады БГУИР, 2021, Т. 19, №2, С. 49-57.

6. Xia Weijie, Zhou Ying, Jin Xue, and Zhou Jianjiang A Fast Algorithm of Generalized Radon-Fourier Transform for Weak Maneuvering Target Detection // International Journal of Antennas and Propagation, 2016. № 315616. URL: downloads.hindawi.com/journals/ijap/2016/4315616.pdf

7. Chen Jinyang, Jin Ke, Yu Shangjiang, Lai Tao, Zhao Yongjun Radar Coherent Detection for Maneuvering Target Based on Product-Scaled Integrated Cubic Phase Function // International Journal of Antennas and Propagation, 2019. № 691903. URL: downloads.hindawi.com/journals/ijap/2019/8691903.pdf

8. Шимко О.Е., Глебова Г.М. Моделирование анизотропного шума на векторно-скалярных приемниках // Инженерный вестник Дона, 2007, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2007/36.

9. Манжула В.Г., С.Г. Крутчинский С.Г., Савенко А.В., Воронин В.В. Интерферометрический интерфейс системы определения относительных



координат радиоизлучающих объектов // Инженерный вестник Дона, 2012, №3. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/n3y2012/1027.

10. Жуков К.Г. Распознавание типа модуляции сигналов цифровых линий связи // Инженерный вестник Дона, 2009, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2009/130.

References

1. Fomin A.N., Tjapkin V.N., Dmitriev D.D., Andreev S.N., Ishhuk I.N., Kuprjashkin I.F., Grechkoseev A.K. Teoreticheskie i fizicheskie osnovy radiolokacii i special'nogo monitoringa [Theoretical and physical foundations of radar and special monitoring]. Krasnojarsk: Sibirskij Federal'nyj Universitet, 2016. PP.65-72.

2. Griffiths H.D., Baker C.J. An Introduction to Passive Radar. London, Artech House, 2017. PP.71-89.

3. Barhatov A.V., Verem'ev V.I., Rodionov V.A., Kuprijanov S.V., Fundamental'naja i prikladnaja gidrofizika. 2015. T.8, №4. URL: etu.ru/assets/files/nauka/nii/Prognoz/Publikatcii/2015---Barhatov-Veremev-FiPG-N4-2015.pdf.

4. Mervin C. Budge, Jr. Shawn R. German Basic Radar Analysis Artech House, Norwood, 2015. PP.49-63.

5. Kozlov S.V., Kyong Le Van, Doklady BGUIR, 2021. T. 19, №2, PP. 49-57.

6. Xia Weijie, Zhou Ying, Jin Xue, and Zhou Jianjiang A Fast Algorithm of Generalized Radon-Fourier Transform for Weak Maneuvering Target Detection. International Journal of Antennas and Propagation, 2016. № 315616. URL: downloads.hindawi.com/journals/ijap/2016/4315616.pdf

7. Chen Jinyang, Jin Ke, Yu Shangjiang, Lai Tao, Zhao Yongjun Radar Coherent Detection for Maneuvering Target Based on Product-Scaled Integrated Cubic Phase Function. International Journal of Antennas and Propagation, 2019. № 691903. URL: downloads.hindawi.com/journals/ijap/2019/8691903.pdf



8. Shimko O.E., Glebova G.M., Inzhenernyj vestnik Dona, 2007, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2007/36.

9. Manzhula V.G., S.G. Krutchinskij S.G., Savenko A.V., Voronin V.V., Inzhenernyj vestnik Dona, 2012, №3. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/n3y2012/1027.

10. Zhukov K.G., Inzhenernyj vestnik Dona, 2009, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2009/130.