

## РАДИОФИЗИКА

УДК 519.246,524

# ОБНАРУЖЕНИЕ СЛАБЫХ ГРАВИТАЦИОННЫХ ИМПУЛЬСОВ НА ФОНЕ АНОМАЛЬНО-ЗАСОРЕННОЙ ПОМЕХИ

А. В. Гусев, А. Ю. Кочеткова, В. Н. Руденко

(ГАИШ)

E-mail: sunny@sai.msu.ru

Предлагается локально оптимальный алгоритм обнаружения слабых и редких гравитационных импульсов, основанный на рассмотрении аддитивной помехи на выходе резонансных гравитационных антенн как узкополосного аномально-засоренного процесса с гауссовским + лапласовским распределением.

**Введение**

Чувствительность резонансных криогенных гравитационных антенн (ГА) [1, 2] оказывается недостаточной для обнаружения отдельных гравитационных импульсов (ГИ). В режиме непрерывного мониторинга полезный гравитационный сигнал  $s(t)$  на выходе ГА можно рассматривать как некогерентную последовательность слабых и редких ГИ  $s_k(t - t_k)$  с быстро флюктуирующими амплитудами и априори неизвестными моментами возникновения  $t_k$ . Для оценки этих параметров предлагается [3] использовать комплексную систему обработки информации. При такой обработке неизвестные моменты появления отдельных ГИ определяются по результатам астрофизических наблюдений, полученных с помощью измерительных устройств, основанных на других физических принципах:  $t_k = \tau_{ak} + \tau$ ,  $k = 1, N$ , где  $\tau_{ak}$  — моменты возникновения космических гамма-вспышек (или космических нейтрино),  $N$  — число таких событий на интервале наблюдения  $(0, T)$ . Временной сдвиг  $\tau$  рассматривается как неизвестный, но не случайный параметр, возможные значения которого ограничены априорным интервалом  $(\tau_{\min}, \tau_{\max})$ .

Полезный сигнал  $s(t) = \sum_{k=1}^N s_k(t - t_k)$  принимается на фоне аддитивной узкополосной помехи  $n(t) = r(t) \cos[\omega_0 t + \vartheta(t)] = n_g(t) + n_a(t)$ , где  $\omega_0$  — резонансная частота ГА,  $r(t)$  и  $\vartheta(t)$  — огибающая и фаза узкополосного процесса  $n(t)$ , представляющего собой линейную суперпозицию гауссовых  $n_g(t)$  и негауссовых  $n_a(t)$  стационарных шумов.

Априорная информация о статистических свойствах негауссовых шумов минимальна. При дальнейшем анализе будет использоваться только параметрическая оценка  $W_e(e)$  одномерной плотности вероятности квадрата огибающей  $e(t) = r^2(t)$ . Для обнаружения слабых и редких ГИ  $s_k(t - t_k)$  в условиях такой априорной недостаточности в состав локально оптимального приемника (обнаружителя)

[4, 5] слабых и редких стохастических ГИ следует ввести [3] дополнительный элемент — безынерционный нелинейный преобразователь (БНП). Характеристика БНП  $f[E]$  определяется следующим выражением:

$$f[E] = W_e^{-1}(E) [EW'_e(E)]', \quad (1)$$

где  $E(t)$  — квадрат огибающей узкополосного процесса на выходе ГА.

Для параметрического оценивания неизвестной плотности вероятности  $W_e(e)$  в работе [3] предлагается использовать семейство кривых Пирсона [6]. Конкретный вид распределения определяется коэффициентами Пирсона  $\beta_1 = \gamma_1^2$  и  $\beta_2 = \gamma_2 + 3$ , где  $\gamma_1$  и  $\gamma_2$  — коэффициенты асимметрии и эксцесса соответственно.

Для криогенных резонансных ГА основным источником негауссовых шумов оказывается хаотическая импульсная помеха (ХИП), что проявляется в аномальном поведении крыльев эмпирической функции распределения случайного процесса  $e(t)$  (при слабом полезном сигнале  $e(t) \approx E(t)$ ). Наличие ХИП позволяет рассматривать шум на выходе ГА как аномально-засоренный гауссовский стационарный случайный процесс [4].

В настоящей работе определена характеристика БНП при аномально-засоренной помехе с гауссовским + лапласовским распределением.

## 1. Модель аномально-засоренной аддитивной помехи

Плотность вероятности  $W_n(n)$  аномально-засоренной помехи на выходе ГА может быть представлена в виде [4]

$$W_n(n) = (1 - p)W_g(n) + pW_a(n), \quad (2)$$

где  $W_g(n)$  — гауссовская плотность вероятности с параметрами  $(0, \sigma_g^2)$ ,  $0 \leq p \leq 1$  — вероятность по-

явления аномалии в произвольный момент времени,  $W_a(n)$  — плотность вероятности ХИП [4, 7]:

$$W_a(n) = \nu \mu^{1/\nu} [\Gamma(1\nu)]^{-1} \exp\{-\mu|n|^\nu\},$$

$$\sigma_a^2 = \mu^{-2/\nu} \Gamma(3\nu) \Gamma^{-1}(1\nu),$$

где  $0,5 \leq \nu \leq 2$  и  $\mu$  — характерные параметры,  $\Gamma(\cdot)$  — гамма-функция,  $\sigma_a^2$  — дисперсия ХИП.

При дальнейшем анализе будем предполагать, что ХИП имеет лапласовское распределение,  $\nu = 1$ :  $W_a(n) = (\mu/2) \exp\{-\mu|n|\}$ ,  $\sigma_a^2 = 2\mu^{-2}$ . Выбор лапласовской плотности вероятности можно обосновать, рассматривая помеху  $n(t)$  на выходе ГА как случайный процесс, относящийся к хуберовскому классу [4]. Плотность вероятности «наихудшего» в хуберовском классе засорения может быть представлена в виде  $W_a^*(n) = (1-p)W_g(n)$  при  $|n| \leq \Delta$  и  $W_a^*(n) = (1-p)W_g(\Delta) \exp\{C_\Delta(\Delta - |n|)\}$ , если  $|n| \geq \Delta$ . Параметры  $C_\Delta = (\Delta/\sigma_a^2)$  и  $\Delta$  определяются условием нормировки плотности вероятности  $W_a^*(n)$ :  $(1-p)[2\Phi(\Delta/\sigma_g) - 1 + 2W_g(\Delta)C_\Delta^{-1}] = 1$ , где  $\Phi(\cdot)$  — интеграл вероятности. Поведение крыльев «наихудшей» в хуберовском классе аномально-засоренных помех плотности вероятности  $W_a^*(n)$  оказывается характерным для лапласовской плотности вероятности.

## 2. Плотность вероятности огибающей аномально-засоренной помехи

При вычислении плотности вероятности  $W_R(R)$  огибающей  $R(t)$  будем предполагать, что узкополосный шум  $n(t)$  на выходе ГА можно рассматривать как стационарный случайный процесс. Тогда можем записать, что [6, 8]  $W_R(R) = R \int_0^\infty Q_n(v) J_0(Rv) v dv$ ,  $r \geq 0$ , где  $Q_n(v)$  — характеристическая функция случайного процесса  $n(t)$ ,  $J_0(\cdot)$  — функция Бесселя нулевого порядка. Из этого выражения находим плотность вероятности  $W_e(e)$  случайного процесса  $e(t)$ :

$$W_e(e) = \frac{1}{2} \int_0^\infty Q_1(v) J_0(v\sqrt{e}) v dv. \quad (3)$$

Характеристическая функция  $Q_1(v)$  случайного процесса  $n(t)$  с гауссовским + лапласовским распределением имеет вид

$$Q_1(v) = \langle \exp\{jvn\} \rangle = \\ = (1-p) \exp\{-\sigma_g^2 v^2/2\} + \mu^2 (\mu^2 + v^2)^{-1},$$

$\langle \dots \rangle$  — символическая форма записи оператора статистического усреднения. Подстановка этого выражения в формулу (3) приводит к следующему

результату:

$$W_e(e) = 2^{-1} \left[ (1-p) \sigma_g^{-2} \exp\{-e/(2\sigma_g^2)\} + p \mu^2 K_0(\mu\sqrt{e}) \right], \quad (4)$$

где  $K_m(\cdot)$  — функция Макдональда  $m$ -го порядка,  $m = 0, 1, \dots$ .

Характеристика  $f[E]$  БНП в составе синхронного некогерентного накопителя слабых ГИ определяется выражением (1). При ее вычислении будем учитывать, что  $\frac{d}{dz}[z^{\pm m} K_m(z)] = -z^{\pm m} K_{m\mp 1}(z)$ . Тогда, принимая во внимание выражение (4), получим:  $f[E] = 2\sigma_g^2 f_\epsilon[\varepsilon]$ ,  $\varepsilon = E/(2\sigma_g^2)$ ,

$$f_\epsilon[\varepsilon] = \frac{(1-p)(\varepsilon-1) \exp\{-\varepsilon\} + 2p\gamma^4 K_0(2\gamma\sqrt{\varepsilon})}{(1-p) \exp\{-\varepsilon\} + 2p\gamma^2 K_0(2\gamma\sqrt{\varepsilon})}, \quad (5)$$

где  $\gamma = \sigma_g/\sigma_a \ll 1$ .

Отметим, что интегральная функция распределения  $F_\varepsilon(\varepsilon)$  случайной величины  $\varepsilon$  при отсутствии ГИ определяется следующей формулой:

$$F_\varepsilon(\varepsilon) = (1-p)[1 - \exp\{-\varepsilon\}] + \\ + p[1 - (2\gamma\sqrt{\varepsilon}) K_0(2\gamma\sqrt{\varepsilon})]. \quad (6)$$

Плотность вероятности  $W_n(n)$  (2) аномально-засоренной помехи  $n(t)$  с гауссовским + лапласовским распределением зависит от трех параметров:  $\sigma_g^2$ ,  $\sigma_a^2$  и  $p$ . Для их оценки в эксперименте воспользуемся следующей методикой. Пусть  $m_k\{e\} = (2\sigma_g^2)^k \langle e^k(t) \rangle$  — начальные моменты квадрата огибающей  $e(t)$ . Тогда, учитывая, что плотность вероятности  $W_\varepsilon(\varepsilon)$  случайного процесса  $\varepsilon(t)$  записывается в виде

$$W_\varepsilon(\varepsilon) = \frac{dF_\varepsilon(\varepsilon)}{d\varepsilon} = (1-p) \exp\{-\varepsilon\} + 2p\gamma^2 K_0(2\gamma\sqrt{\varepsilon}), \\ \varepsilon \geq 0, \quad (7)$$

находим:

$$m_k\{e\} = 2^k k! \left[ (1-p)\sigma_g^{2k} + pk!\sigma_a^{2k} \right], \quad k = 1, 2, 3. \quad (8)$$

При известных начальных моментах  $m_1\{e\}$ ,  $m_2\{e\}$  и  $m_3\{e\}$  соотношения (8) можно рассматривать как систему уравнений, решение которой позволяет определить характерные параметры  $\sigma_g^2$ ,  $\sigma_a^2$  и  $p$ . В условиях априорной параметрической недостаточности вместо неизвестных начальных моментов  $m_k\{e\}$  используются их выборочные оценки

$$\hat{m}_k\{e\} = \frac{1}{T_0} \int_{-T_0/2}^{T_0/2} e^k(t) dt, \quad k = 1, 2, 3, \quad (9)$$

где  $(-T_0/2, T_0/2)$  — интервал наблюдения, выбранный для адаптации системы (подобный алгоритм

использовался в [5] при бигауссовой помехе). Применение соответствующих математических программ (типа «Mathematica» и др.) позволяет найти решение системы уравнений (8) в аналитическом виде (формулы для вычисления неизвестных параметров  $p$ ,  $\sigma_g^2$  и  $\sigma_a^2$  не приводятся из-за их сложности).

### 3. Основные результаты и выводы

При обнаружении слабых ГИ приходится учитывать, что плотность вероятности аддитивной помехи на выходе ГА априори неизвестна. Параметрический метод преодоления априорной недостаточности при наличии ХИП основан на ее аппроксимации. В классе узкополосных аномально-засоренных стационарных гауссовых процессов такая аппроксимирующая функция определяется выражением (2).

1. Плотность вероятности аномально-засоренной помехи с гауссовским + лапласовским распределением зависит от трех параметров: вероятности появления аномалии  $0 \leq p \leq 1$ , дисперсии гауссовой составляющей  $\sigma_g^2$  и дисперсии аномалии  $\sigma_a^2$ , причем  $\sigma_g^2 \ll \sigma_a^2$ . При аддитивном приеме эти параметры определяются по выборочным начальным моментам (9).

2. Характеристика БНП в составе синхронного локально-оптимального накопителя слабых и редких ГИ при аддитивной помехе с гауссовским + лапласовским распределением определяется формулой (5). При отсутствии ХИП ( $p = 0$ ) характеристика БНП оказывается линейной:  $f_\varepsilon[\varepsilon]_{p=0} = \varepsilon - 1$ . Наличие ХИП существенно влияет на поведение функции  $f_\varepsilon[\varepsilon]$ . Действительно, учитывая, что функция  $K_0(z)$  убывает на бесконечности, как  $z^{-1/2} \exp\{-z\}$ , получим:  $\lim_{\varepsilon \rightarrow \infty} f_\varepsilon[\varepsilon] = \gamma^2$  и не зависит от вероятности появления аномалии  $p$ .

Зависимость  $f_\varepsilon[\varepsilon]$  для  $p = 0; 0.1; 0.15$  и  $\gamma = 0.1$  приведена на рис. 1. В области малых значений аргумента ( $\varepsilon \leq 5$ ) характеристика БНП действительно близка к линейной. Большие выбросы шума на выходе ГА ( $\varepsilon \geq 10$ ) обусловлены преимущественно воздействием на систему ХИП. При лапласовском распределении ХИП характеристика БНП в этой области близка к характеристике идеального ограничителя.

3. Интегральная функция распределения  $F_\varepsilon(\varepsilon)$  (6) случайного процесса  $\varepsilon(t)$  при аномально-засоренной помехе с гауссовским + лапласовским распределением для тех же параметров  $p$  и  $\gamma$  приведена на рис. 2. Наличие ХИП проявляется в медленном возрастании этой функции при больших значениях аргумента ( $\varepsilon \geq 5$ ). Плотность вероятности  $W_\varepsilon(\varepsilon)$  (7) убывает на бесконечности, как  $\varepsilon^{-1/4} \exp\{-2\gamma\sqrt{\varepsilon}\}$ . Такое аномальное поведение крыльев (по отношению к гауссовскому распределению, для которого  $W_\varepsilon(\varepsilon) \propto \exp\{-\varepsilon\}$ ) хорошо согласуется с результатами статистического анализа реальных экспериментальных данных.

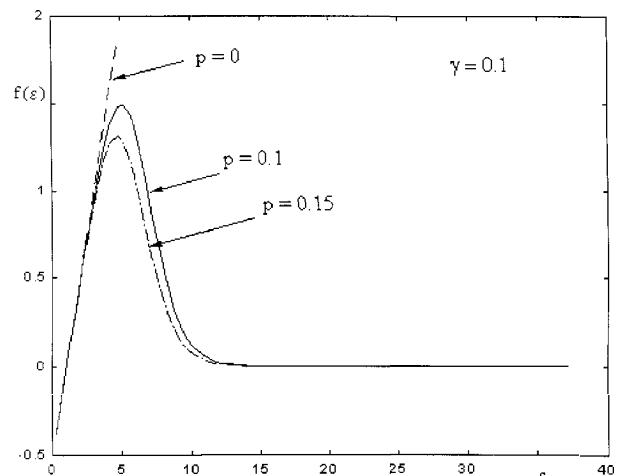


Рис. 1. Характеристика БНП для помехи с гауссовским + лапласовским распределением

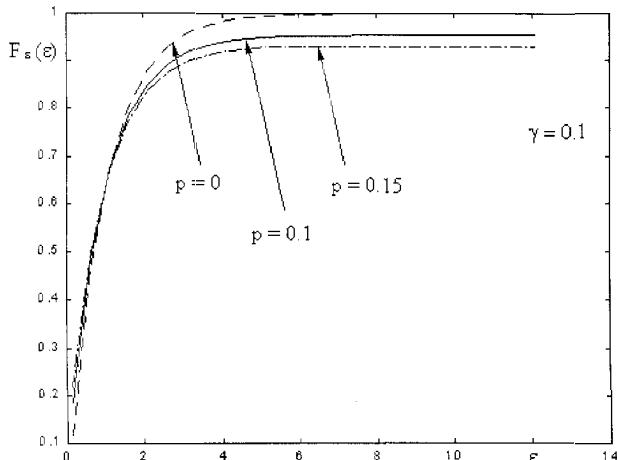


Рис. 2. Интегральная функция распределения аномально-засоренной помехи

### Литература

1. Coccia E., Astone P., Cosmelli C. et al. // Gravitational Wave Experiment: Proc. of the First Amaldi Conference. Singapore: World Sci., 1995. V. 1. P. 161.
2. Astone P., Pallottino G.V., Pizzella G. // Gen. Relat. and Grav. 1998. **30**, No. 1. P. 105.
3. Гусев А.В., Милюков В.К. // Радиотехн. и электроника. 2000. **45**, № 4. С. 234.
4. Шелухин О.И. Негауссовые процессы в радиотехнике. М.: Радио и связь, 1999.
5. Акимов П.С., Бакут П.А., Богданович В.А. и др. Теория обнаружения сигналов. М.: Радио и связь, 1984.
6. Тихонов В.И. Статистическая радиотехника. М.: Радио и связь, 1982.
7. Коржик В.И., Финк Л.М., Щелкунов К.Н. Расчет помехоустойчивости систем передачи дискретных сообщений: Справочник. М.: Радио и связь, 1988.
8. Рытов С.М. Введение в статистическую радиофизику. Т. 1. М.: Наука, 1974.