

Методы детекции слабоамплитудных полезных сигналов на фоне сильных шумов случайной природы

проф. д.ф.-м.н. К. В. Руновский
(филиал МГУ в г. Севастополе)

I. Постановка задачи

$f(t) = h(t) + n(t)$, $h(t)$ – полезный детерминированный сигнал, $n(t)$ – реализация Гауссовского случайного процесса с нулевым средним („белый шум“), $|n(t)| \gg |h(t)|$.

Частный случай: детекция гравитационных волн. NASA, DFG (SFB Transregio 07 „Gravitational Wave Astronomy“). GEO600 (Германия), VIRGO (Франция), LARGO (Италия), Институт Альберта Эйнштейна (Потсдам), Университет Тюбингена и др. организации в Англии, Германии, Франции, Италии.

Шумовая компонента $n(t)$:

- 1) $P\{n(t_i) \in S_i : i = 1, \dots, n\}$, $t_1 < \dots < t_n$, – многомерное нормальное распределение (*Гауссовский процесс*);
- 2) $E(n(t)) = E(n(0)) = 0$;
- 3) $E(n(t+\tau)n(t)) = E(n(\tau)n(0)) = C(\tau)$ – автоковариантная функция (условие слабой стационарности);

4) $\mathcal{E}(\nu) = (2\pi)^{-1} \int_{\mathbb{R}} C(\tau) e^{-i\nu\tau} d\tau = (2\pi)^{-1} \widehat{C}(\nu)$ – спектральная плотность.

1. $n(t) = (2\pi)^{-1} \int_{\mathbb{R}} e^{i\nu t} \sqrt{\mathcal{E}(\nu)} W(d\nu)$ – формула Крамера;

2. $W(\Delta) = \int_{\Delta} W(d\nu) = \int_{\Delta} \frac{\widehat{n}(\nu)}{\sqrt{\mathcal{E}(\nu)}} d\nu$ – случайная спектральная мера, обладающая свойствами:

a) $W(\Delta)/\sqrt{|\Delta|}$ – $(0, 1)$ – нормально распределена;

b) $E(W(\Delta)W(\Delta')) = |\Delta \cap \Delta'|$;

3. $P \left\{ \frac{1}{\sqrt{|\Delta|}} \left| \int_{\Delta} \frac{\widehat{n}(\nu)}{\sqrt{\mathcal{E}(\nu)}} d\nu \right| > \lambda \right\} = 1 - \Phi_0(\lambda)$,

$\Phi_0(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\lambda e^{-x^2/2} dx$ – функция Лапласа.

4. $W(\Delta_1), \dots, W(\Delta_n)$ независимы, если $\Delta_1, \dots, \Delta_n$ попарно не пересекаются.

Полезный сигнал $h(t)$:

A. полностью известен;

B. частично известен (имеется формула с неизвестными параметрами);

C. полностью неизвестен.

Гравитационная волна (случай В):

$$\widehat{h}(\nu) = a\nu^{-7/6} \cos \left(T\nu + \varphi + b\nu^{-5/3} \right), \quad (\nu > 0);$$

$$\mathcal{E}(\nu) = \frac{\mathcal{E}_0}{5} \left(\left(\frac{\nu_0}{\nu} \right)^4 + 2 \left(1 + \left(\frac{\nu}{\nu_0} \right)^2 \right) \right),$$

$$\mathcal{E}_0 = 3 \cdot 10^{-48} \text{ Hz}^{-1}, \quad \nu_0 = 70 \text{ Hz}.$$

II. Некоторые известные методы детекции

1. Matched filters (согласованные фильтры) (*templates*) (шаблоны, образцы).

В случае А:

template (шаблон, образец): $F(t) = \mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}h(\nu)/\mathcal{E}(\nu))$,

matched filtering: $\lambda = \langle F, f \rangle \sim \lambda^* = \langle F, h \rangle$

в случае В:

templates: $F_\theta(t) = \mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}h_\theta(\nu)/\mathcal{E}(\nu))$,

matched filtering: $\lambda(\theta) = \langle F_\theta, f \rangle \longrightarrow \max \sim \lambda^*$, где

$$\lambda^* \equiv E(h) = \int_{\mathbb{R}} \frac{|\widehat{h}(\nu)|^2}{\mathcal{E}(\nu)} d\nu$$

— относительная энергия полезного сигнала.

(К. Thorne: *Gravitational Radiation*. In „300 Years of Gravitation“, Cambridge Univ. Press, (1987)).

2. Wavelet transform based methods (Innocent, J. M. and B. Torresani: *Wavelet transform and binary coalescence detection*. Preprint CPT 3363 (1996), проект VIRGO).

III. Метод квот (качественная детекция)

Детекционный оператор (ДО):

$$\Psi(f; (x, y)) = \frac{1}{\sqrt{y-x}} \int_x^y \frac{\hat{f}(\nu)}{\sqrt{\mathcal{E}(\nu)}} d\nu, \quad y > x \geq 0.$$

$$1. P \{ |\Psi(n; (x, y))| > \lambda \} = 1 - \Phi_0(\lambda);$$

$$2. \Psi : L_2(\mathcal{E}) \longrightarrow C(\mathbb{R}_{(>) }^2), \quad \|\Psi\| = 1,$$

$$\|g\|_{L_2(\mathcal{E})} = \left(\int_{\mathbb{R}} |\mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}(g(\cdot)/\sqrt{\mathcal{E}(\cdot)}))(t)|^2 dt \right)^{1/2} = \sqrt{E(g)},$$

$$\|g\|_{C(\mathbb{R}_{(>) }^2)} = \max_{(x,y) \in \mathbb{R}_{(>) }^2} |g(x, y)|, \quad \mathbb{R}_{(>) }^2 = \{y > x \geq 0\}.$$

Основная идея:

наличие $h \neq 0$ нарушает закон распределения элементов спектральной меры шума (свойство 3.), а

$$P \rightarrow \frac{\mu \{ (x, y) \in \Omega : |\Psi(n; (x, y))| > \lambda \}}{\mu(\Omega)}, \quad \Omega \subset \mathbb{R}_{(>) }^2,$$

(вероятность \rightarrow квота), так как данные содержат реализации независимых случайных величин (свойство 4.).

Принципы выбора Ω :

1. Интервалы, соответствующие разным точкам Ω , не пересекаются \rightarrow независимость значений детекционного оператора (свойство 4. шума):

$$\Omega_{(x_0)}(k\delta) = \{(mk\delta + x_0, (m+1)k\delta + x_0), m = 0, 1, \dots\}, k \in \mathbb{N}.$$

2. Длина интервала $k\delta$ не может быть слишком малой (тогда $\Psi \rightarrow 0$), но и не может быть слишком большой (тогда мало количество независимых значений оператора Ψ) \rightarrow усреднение по k :

$$\Omega_{\delta, (x_0)} = \bigcup_k \Omega(k\delta).$$

Условие детектируемости (по методу квот) и принципы выбора λ :

1. Если $\sqrt{E(h)} > \gamma_*$, $\Phi_0(\gamma_*/2) = 1/4$ ($\gamma_* \approx 1.35$), то существует λ , такое, что $P\{|\Psi(f; (x, y))| > \lambda\} > 1 - \Phi_0(\lambda)$ (т. е, сигнал детектируем); для теоретически рассчитанной гравитационной волны $\sqrt{E(h)} \approx 70$.

2. Выбор $\lambda = \sqrt{E(h)}/2$ является оптимальным.

3. $\gamma_* < \gamma \leq \sqrt{E(h)} \rightarrow \lambda = \gamma/2 \rightarrow \lambda_*$ (экспериментально оптимальный параметр) $\rightarrow (2\lambda_*)^2$ — экспериментальная оценка энергии полезного сигнала.

[1] K. Runovski: *The general approach to the gravitational waves detection problem*. Jenaer Schriften für Math. und Inf. FSU Jena. Math/Inf/17/06. 2006.

[2] K. Runovski: *On detection of gravitational waves signals from inspiralling binaries*. Jenaer Schriften für Math. und Inf. FSU Jena. Math/Inf/18/06. 2006.

IV. Компьютерная симуляция

Модель шума:

$$\tilde{n}(\nu) = \frac{\hat{n}(\nu)}{\sqrt{\mathcal{E}(\nu)}}.$$

$$[0, \nu^*] = \bigcup_{i=1}^N \Delta_i, \quad \Delta_i = [\nu_{i-1}, \nu_i], \quad |\Delta_i| = \Delta\nu_i = \tau, \quad \nu_N = \nu^*.$$

$$W(\Delta_i) \approx p(\nu_i) \Delta\nu_i, \quad i = 1, \dots, N$$

где $p(\nu_i)$ независимы и нормально распределены. Так как

$$E(W(\Delta_i)) = 0, \quad \mathcal{D}(W(\Delta_i)) = |\Delta_i| = \tau,$$

то

$$E(p(\nu_i)) = 0, \quad \mathcal{D}(p(\nu_i)) = |\Delta_i|^{-2} \mathcal{D}(W(\Delta_i)) = |\Delta_i|^{-1} = \tau^{-1}.$$

Таким образом, $\tilde{n}(\nu) = p_i, i = 1, \dots, N$, где p_i независимы и $(0, \tau^{-1})$ -нормально распределены. В эксперименте: $\nu^* = 16$, $\tau = 1/16$, $N = 256$.

Полезный сигнал:

$\tilde{h}(\nu)$ – „ступенька“ от 4 до 9 высоты 1,5, $E(h) = 11.25$.
Результаты компьютерного эксперимента: $\lambda_* = 1.7$, $E(h) \approx (2\lambda_*)^2 = 11.56$.

Области Ω_j :

$\Delta(x, y)$ – треугольник с вершинами (x, x) , (x, y) , (y, y) .

$$\Omega_j = \Delta(4, 7 + j/4) \cap \Omega_{1/4, (4)}, \quad j = 1, \dots, 20.$$

Темы текущих дипломных работ:

- [1] Экспериментальное определение пороговой относительной энергии полезного сигнала.
- [2] Оптимизация распределения энергии полезного сигнала по частному спектру в зависимости от спектральной плотности шума.

V. Количественная детекция

Основная идея (дальнейшая „продажа“ независимости за уменьшение дисперсии шумовой компоненты“):

все элементы спектральной меры $\tilde{\eta}$ независимы, а их дисперсия бесконечна; при действии ДО дисперсия уменьшается до 1, но независимыми остаются лишь те $\Psi(n, (x, x + \delta))$, которые соответствуют точкам $\mathbb{R}_{(>)}^2$, расположенным на расстоянии $\sqrt{2}\delta$ друг от друга (свойство 4. шума); эта оставшаяся независимость может быть использована для построения статистики для дисперсии преобразованной шумовой компоненты в целях дальнейшего ее уменьшения.

Оператор „сдувания“ шума:

$$\Omega = [\nu', \nu''] \subset (0, +\infty), \quad 0 < \gamma < 1, \quad \nu' - (\gamma|\Omega|)/2 > 0,$$

для $0 < \delta \leq \gamma|\Omega|$ обозначим $\Omega_\delta = [\nu' - \delta/2, \nu'' + \delta/2]$

$$I_\delta(x) = [x - \delta/2, x + \delta/2], \quad x \in \Omega.$$

$$U_w(f; \delta) = \langle f, f \rangle_w(\delta) - \delta (\bar{w}(\delta))^2,$$

$$\langle f, g \rangle_w(\delta) = |\Omega|^{-1} \int_{\Omega} \Psi_w(f; I_\delta(x)) \Psi_w(g; I_\delta(x)) \\ \|w\|_{L_2(I_\delta(x))}^2 dx,$$

$$\bar{w}(\delta) = (\delta|\Omega|)^{-1/2} \| \|w\|_{L_2(I_\delta(x))} \|_{L_2(\Omega)},$$

$$\Psi_w(f; I) = \|w\|_{L_2(I)}^{-1} \int_I \frac{\hat{f}(\nu)}{\sqrt{\mathcal{E}(\nu)}} w(\nu) d\nu.$$

$$U_w(f; \delta) = \langle h, h \rangle_w(\delta) + 2 \langle h, n \rangle_w(\delta) + \\ (\langle n, n \rangle_w(\delta) - \delta (\bar{w}(\delta))^2).$$

Для полезного сигнала вида

$$\tilde{h}(\nu) \equiv \frac{\hat{h}(\nu)}{\sqrt{\mathcal{E}(\nu)}} = \frac{a}{w(\nu)} \cos(T\nu + \varphi) :$$

$$1. \quad \langle h, h \rangle_w(\delta) = \frac{2a^2}{T^2} \sin^2 \frac{T\delta}{2} \left(1 + \frac{\sin T|\Omega|}{T|\Omega|} \cos(T(\xi' + \xi'') + 2\varphi) \right) ;$$

$$2. \quad \sigma(\langle h, n \rangle_w(\delta)) \leq C_1(\gamma) \frac{a\delta}{T} \left| \sin \frac{T\delta}{2} \right| ,$$

$$C_1(\gamma) = 2 \frac{1 + \gamma}{1 - \gamma} \max_{0 \leq \tau \leq \gamma|\Omega|} |\Omega_\tau|^{-1} \|w\|_{L_2(\Omega_\tau)} ;$$

$$3. \quad \sigma(\langle n, n \rangle_w(\delta)) \leq C_2(\gamma) \delta^{3/2} ,$$

$$C_2(\gamma) = \sqrt{2} \frac{1 + \gamma}{1 - \gamma} \max_{0 \leq \tau \leq \gamma|\Omega|} |\Omega_\tau|^{-1} \|w\|_{L_4(\Omega_\tau)}^2 .$$