УДК 537.867

О ПРИЕМЕ РАДИОСИГНАЛОВ МЕТОДОМ КВАНТОВАНИЯ ФАЗЫ С ПРЕДВАРИТЕЛЬНЫМ ПРЕОБРАЗОВАНИЕМ ЧАСТОТЫ

В. П. Комолов, В. А. Полежаев, И. Т. Трофименко, П. Н. Шашков (кафедра радиофизики СВЧ)

Применение квантования фазы при обнаружении радиосигналов в шумах представляет интерес с точки зрения повышения устойчивости радиоприема и решения ряда инженерно-технических задач, связанных с аппаратурной надежностью и другими характеристиками приемных систем [1]. Резервы повышения помехоустойчивости соткрываются здесь благодаря возможности преобразования принимаемого сигнала в цифровую форму, т. е. в дискретные квантованные выборки, удобные для обработки на ЭВМ. Эффективными устройствами, осуществляющими такое преобразование, являются параметрические фазы (ПКФ), которые обладают квантователи фазоселективными свойствами, сверхрегенеративным усилением и идеальным ограничением. Обнаружитель, состоящий из ПКФ и следующего за ним устройства последетекторной цифровой обработки, например специализированной ЭВМ, представляет собой приемник прямого детектирования с новыми качественными и функциональными возможностями.

Применение ПКФ в радио- и СВЧ-диапазонах было подробно освещено в [1]. Вместе с тем большой практический интерес представляет применение метода квантования фазы для обнаружения низкочастотных (НЧ) и сверхнизкочастотных (СНЧ) сигналов. Однако в НЧ-диапазоне создание ПКФ затруднительно из-за необходимости использовать большие нелинейные емкости или индуктивности, а в СНЧ-диапазоне оказывается невозможным реализовать необходимую для сверхрегенерации добротность параметрического контура. С другой стороны, с уменьшением частоты накачки увеличиваются длительность переходных процессов в ПКФ и, соответственно, время обнаружения сигнала.

Эти трудности можно обойти с помощью преобразования низкочастотного сигнала вверх на такую рабочую частоту ПКФ, которая обеспечивает необходимую скорость получения выборок сигнала. Заметим, что метод квантования фазы с предварительным преобразованием частоты вверх может быть использован для расширения полосы приема и в других частотных диапазонах. Среди известных преобразователей частоты следует отметить такие устройства, как ключевые кольцевые модуляторы, усилители-прерыватели [2] и реактивно-коммутируемые фильтры емкостного или индуктивного типа [3]. Характерным свойством таких устройств, в отличие от гетеродинных преобразователей, является подавление центральной составляющей спектра выходного сигнала и выделение и усиление боковых составляющих. Сформированный таким образом ВЧ-сигнал несет информацию о параметрах модулирующего НЧ-сигнала и имеет бинарное эквидистантное распределение фазы, т. е. является оптимальным входным сигналом для ПКФ.

Включение преобразователя частоты, сохраняющего амплитудную информацию о сигнале, может быть полезно для создания канала амплитудной обработки, параллельного фазовому, т. е. для расширения

динамического диапазона, а также для развязки антенных устройств от ПКФ. Преобразование частоты сигнала вверх позволяет увеличить частоту повторения выборок и осуществлять спектральный анализ с использованием алгоритмов быстрого преобразования Фурье, т. е. реа-

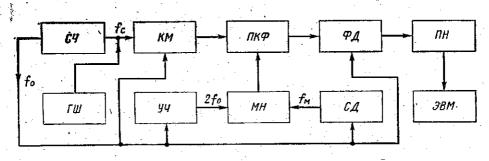


Рис. 1

лизовать многоканальный прием, в том числе и квадратурный, в широкой полосе частот.

Обратимся к результатам экспериментального исследования. На рис. 1 показана блок-схема экспериментального макета цифрового об-

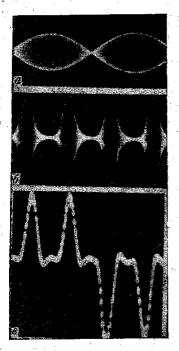


Рис. 2

наружителя сигнала. В качестве источника HЧ-сигнала с частотой f_c , регулируемой в полосе от 5 Γ ц до 5 к Γ ц, использовался синтезатор частоты CH типа 46-31 с опорной частотой $f_0 = 1$ МГц. Частота f_0 являлась также опорной и для всех основных блоков обнаружителя: она использовалась в качестве частоты преобразования кольцевого модулятора КМ, т. е. несущей частоты входного сигнала ПКФ, и опорной частоты фазового детектора $\Phi \mathcal{A}$. В связи с этим частота нерегенерированного контура ПКФ была выбрана к частоте f_0 , частота параметрического резонанса равной f_0 , частота накачки — $f_{\rm H} = 2f_0$. Частота накачки получалась с помощью умyY. Частота ножителя частоты запусков ПКФ, или частота модуляции напряжения накачки $f_{\rm M}$, получалась делением частоты f_0 в счетчиковом делителе СД типа ИКЗ-15 и регулировалась в пределах от 20 Гц до 20 кГц. Формирование радиоимпульсного напряжения накачки ПКФ осуществлялось с помощью модулятора накачки МН. В качестве источника шумового напряжения в полосе от 15 Гц до 20 кГц использовался генератор нормального шума ГШ типа Г2-37. Отношение сигнал/шум измерялось на входе кольцевого

модулятора и в контуре ПКФ, полоса которого была равна 40 кГц.

Обработка фазовых выборок — биполярных импульсов на выходе фазового детектора проводилась в ЭВМ типа ДЗ-28 с предварительным накопителем ΠH . Входной сигнал обнаружителя $U_c(t)$ преобразовывался в KM в фазоманипулированный сигнал $U(t) = U_c(t) U_0 \sin 2\pi f_0 t$ с фазами, принимающими значения 0 или π в зависимости от знака входного сигнала $U_c(t)$. Квантованные значения фаз преобразованно-

го сигнала были оптимальными для $\Pi K\Phi$ благодаря подстройке фазы накачки. Выходные радиоимпульсы $\Pi K\Phi$ с фиксированной амплитудой и с квантованными значениями фазы преобразовывались в $\Phi \mathcal{A}$ в положительные и отрицательные импульсы. На рис. 2 показаны осциллограммы напряжений: a— на выходе кольцевого модулятора, δ — на

выходе ПКФ, s— на выходе $\Phi \mathcal{A}$. Осциллограммы получены при $f_c=5$ кГц $I_{m}=20$ кГц. Из рис. 2 видно, что при больших значениях амплитуды входного сигнала наблюдается периодичность следования биполярных импульсов на выходе $\Phi \mathcal{A}$, определяемая частотой входного сигнала в кольцевом модуляторе. При малых отношениях сигнал/шум (U_c/σ) эта периодичность нарушается, а при шумовом сигнале с

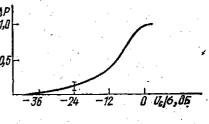


Рис. 3

нулевым средним значением носит случайный, равновероятный характер. Однако спектр шумового сигнала оказывает существенное влияние на характер последовательности выборок, а именно: низкочастотным составляющим спектра соответствуют более длинные серии однополярных импульсов.

Вероятности возбуждения параметрических колебаний в ПКФ с фазами 0 или π для малых $U_{\rm c}/\sigma$ определяются известными соотношениями [1]: $P_{0,\pi} = 1/2 \pm (U_c/\sigma) \cos \varphi_c$. В эксперименте измеряются относительные частоты появления положительных и отрицательных импульсов на выходе $\Phi \mathcal{I}$: $h_0 = n/l$, $h_\pi = m/l$, где n, m — число положительных и отрицательных импульсов («единиц» и «нулей»), l=n+m — общее число импульсов (длина выборки). При синхронном приеме выходным сигналом обнаружителя является разность относительных частот $\Delta h =$ $=h_0-h_\pi$, которая при большой длине выборки стремится к соответствующей вероятностной величине $\Delta P = P_0 - P_\pi$. При обнаружении сигнала частоты f_c с неизвестной фазой на фоне шумов частота выборок задавалась соотношением $f_{\rm M} = 4f_{\rm c}$, т. е. за период сигнала получались 4 фазовые выборки, сдвинутые одна относительно другой на четверть периода сигнала. Это позволило реализовать четыре квадратурных канала синхронной обработки сигнала известной частоты. Для этого вся последовательность выборок длины $m{t}$ разделялась на $m{4}$ подпоследовательности выборок a_{hi} ($k=1,\ 2,...,l/4,\ i=1,\ 2,\ 3,\ 4$), каждая из которых следовала с частотой сигнала $f_{\rm c}$ и накапливалась в отдельных каналах ΠH . На ЭВМ вычислялись Δh в каждой подпоследовательности, а затем их усредненные абсолютные значения:

$$\Delta P = 1/l \sum_{i=1}^{\mathbf{A}} \left| \sum_{k=1}^{l/\mathbf{A}} a_{ki} \right|.$$

На рис. З показана экспериментальная зависимость величины ΔP от отношения сигнал/шум при $l=4\cdot 10^3$, $f_c=1$ кГц, $f_{\rm M}=4$ кГц. Минимальный сигнал, обнаруживаемый с достоверностью 0,99, отмечен на рис. З соответствующим доверительным интервалом. Высокая чувствительность обнаружения обеспечивается здесь увеличением скорости получения выборок в 10^3 раз по сравнению с обычными методами, в соответствии с выбранным коэффициентом преобразования частоты вверх. Таким образом, проведенный эксперимент показал работоспособность и эффективность квантования фазы с предварительным пре-

образованием частоты и подтвердил возможность существенного увеличения его быстродействия в НЧ- и СНЧ-диапазонах.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

[1] Комолов В. П., Трофименко И. Т. Квантование фазы при обнаружении радиосигналов. М.: Сов. радио, 1976. [2] Латхи Б. П. Системы передачи информации. М.: Связь, 1971. [3] Комолов В. П., Рознятовский В. А. Вестн. Моск. ун-та. Сер. Физ. Астрон., 1979, 20, № 5, с. 26.

Поступила в редакцию 21.10.82

21.10.82

ВЕСТН, МОСК, УН-ТА. СЕР. 3. ФИЗИКА. АСТРОНОМИЯ, 1983, Т. 24, № 3

УДК 539.186.2

ОБ ОСОБЕННОСТЯХ ПОГЛОЩЕНИЯ ФОТОНОВ В ИЗОЭЛЕКТРОННОЙ СЕРИИ Xe

С. Я. Горощенко, В. С. Ростовский, Н. П. Юдин

(кафедра квантовой теофии и физики высоких энергий)

1. Недавно было исследовано сечение 3d-фотопоглощения в припороговой области ряда ионов изоэлектронной серии $Xe(I^-, Xe, Cs^+, Ba^{2+}, La^{3+})$ [1]. Выяснилось, что для всех изученных атомов и ионов

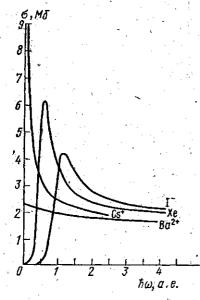


Рис. 1. Сечения переходов 3*d—ef* , для 1-, Xe, Cs+, Ba²⁺ в приближении *LS*-связи

на кривой фотопоглощения имеются два максимума, которые естественным образом интерпретируются как проявление спин-орбитального расщепления $3d_5/_2$ — $-3d_3/2$. Однако вид этих максимумов при переходе от I^- , Xe к Cs+, Ba²⁺ и La³⁺ резко меняется. Будучи размытыми для I- и Хе, они становятся значительно более узкими в случае Cs+, Ba2+, La3+. Изменение вида максимумов авторы [1] объясняют тем, что при переходе от Xe к Cs+ состояние 4f «коллапсирует», т. е. становится связанным и локализованным внутри иона. Соответственно, максимумы в Cs+, Ba2+, La3+ объясняются переходами из состояния 3d в связанное состояние 4f. Однако в своих выводах авторы частично опираются расчеты сечений фотоионизации 3d-оболочки, выполненные усредненным по термам методом Хартри-Фока. А этот метод в ряде случаев дает неверные результаты [2]. Целью настоящей заметки является более точное теоретическое исследование переходов 3d— εf в указанной изоэлектронной серии Хе.

2. За последнее десятилетие выяснилось [2, 3], что имеющиеся теоретические схемы позволяют с хорошей точностью рассчитать сечения фотоионизации для атомов с заполненными оболочками. Стартовым приближением является приближение Хартри—Фока, под которым мы будем понимать решение хартри-фоковской задачи для нейтрального атома и нахождение волновой функции внешнего (т. е. испытавшего