

30—40 дБ. Объединение звеньев в цепочку, осуществляющее схемами автоподстройки фазы, показано на рисунке. При выполнении условий $\omega_{1,n}=\omega_{2,n+1}$; $\omega_{2,n}=\omega_{1,n+1}$ (n — номер звена) благодаря знакопеременности θ_d ее величина для всей цепи не превысит ошибки отдельного звена, в чем преимущество данной схемы перед рассмотренными в [5], для которых дисперсионные ошибки звеньев складываются.

По рассмотренной схеме реализованы системы синтеза напряжений местных гетеродинов частоты $f_g = 335$ МГц и фазовой калибровки частоты $f_k = 291$ МГц трехэлементного радиоинтерферометра радиоастрономической станции НИРФИ «Старая Пустынь» ($L \approx 2 \cdot 10^2 \lambda$). Значения частот вспомогательных генераторов этих систем были выбраны соответственно $f_{1,g} = 55$ МГц, $f_{2,g} = 75$ МГц и $f_{1,k} = 40$ МГц, $f_{2,k} = 60$ МГц. Основное внимание при разработке систем было уделено обеспечению фазовой стабильности элементов блоков синтеза в антенных пунктах (смесителей, усилителей, фильтров) и качества согласования включенных в линию связи узлов (направленных ответвителей, мультиплексеров).

При изменениях температуры окружающей среды в пределах $+(5 \div 30)^\circ\text{C}$, напряжений питания усилителей 100 мВ и длины линии связи $8L \approx 10^{-2}L$ измеренный уровень флуктуаций относительных фаз синтезированных напряжений гетеродинов не превысил 0.4° . Конструктивное отличие системы синтеза напряжений фазовой калибровки состоит в отсутствии в ней усилителей на выходах смесителей блоков синтеза антенных пунктов. Сигналы фазовой калибровки излучаются в приемные тракты вибраторами, расположенными в вершинах параболических антенн радиоинтерферометра.

ЛИТЕРАТУРА

1. А. с. 557464 СССР. Устройство формирования синфазных сигналов в разнесенных пунктах / В. В. Бычков. — Опубл. в Б. И. — 1977. № 17. С. 177.
2. Алексеев В. А., Кротиков В. Д. // Изв. вузов. Радиофизика. 1969. Т. 12. № 5. С. 651.
3. The V. L. A. A proposal for a very large radiotelescope. NRAO. 1967. V. 2.
4. Вайнштейн Л. А. Электромагнитные волны. — М.: Радио и связь, 1988.
5. Project cyclops, prepared under Stanford (NASA) Claines Reserch Center, 1971. P. 99.

Научно-исследовательский
радиофизический институт

Поступила в редакцию
22 июня 1989 г.

УДК 621.372.82

ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ВОЛНОВОДНЫХ ВОЛН В СИСТЕМАХ СО СКАЧКОМ ФАЗЫ КОЭФФИЦИЕНТОВ СВЯЗИ

Д. В. Виноградов, Г. Г. Денисов

В ряде приложений важна и актуальна задача преобразования высших волноводных волн (в частности, в волны простейших структур) [1, 2]. Взаимную трансформацию попутных волн можно описывать, используя систему уравнений связанных волн [3—5]

$$A_j'(z) = ih_j A_j(z) + i \sum_{l \neq j} \kappa_{jl}(z) A_l(z), \quad (1)$$

где z — координата вдоль волновода, A — амплитуды волн, h — их постоянные распространения, κ — коэффициенты связи. В общем случае система (1) содержит бесконечное число уравнений, но в некоторых важных случаях их число можно ограничить.

1. Взаимодействие двух волн. Рассмотрим сначала взаимодействие двух волн на участке волновода с постоянным коэффициентом связи κ_0 . При этом система (1) состоит из двух уравнений:

$$A_1' = ih_1 A_1 + i\kappa_0 A_2, \quad A_2' = ih_2 A_2 + i\kappa_0 A_1. \quad (2)$$

Если в сечении $z=0$ заданы амплитуды волн $A_1(0)=a_1$, $A_2(0)=a_2$, то решение системы (2) будет [4]

$$\begin{aligned} A_1 &= \left(a_1 \left(\cos \frac{\pi z}{d} + \frac{i}{\sqrt{1+\rho^2}} \sin \frac{\pi z}{d} \right) + a_2 \frac{i\rho}{\sqrt{1+\rho^2}} \sin \frac{\pi z}{d} \right) \exp \left(i \frac{h_1 + h_2}{2} z \right), \\ A_2 &= \left(a_1 \frac{i\rho}{\sqrt{1+\rho^2}} \sin \frac{\pi z}{d} + a_2 \left(\cos \frac{\pi z}{d} - \frac{i}{\sqrt{1+\rho^2}} \sin \frac{\pi z}{d} \right) \right) \exp \left(i \frac{h_1 + h_2}{2} z \right), \end{aligned} \quad (3)$$

где $d = 2\pi/(h_1 - h_2)\sqrt{1+\rho^2}$ — период биений нормальных волн, $\rho = |2\kappa_0/(h_1 - h_2)|$ — свя-

занность волн. Если на вход нерегулярного участка поступает одна волна

$$A_1(0) = 1, \quad A_2(0) = 0, \quad (4)$$

уравнения (3) дают

$$\begin{aligned} A_1(z) &= \left(\cos \frac{\pi z}{d} + \frac{i}{\sqrt{1+\rho^2}} \sin \frac{\pi z}{d} \right) \exp \left(i \frac{h_1+h_2}{2} z \right), \\ A_2(z) &= \frac{i\rho}{\sqrt{1+\rho^2}} \sin \frac{\pi z}{d} \exp \left(i \frac{h_1+h_2}{2} z \right). \end{aligned} \quad (5)$$

Максимально возможный коэффициент преобразования равен (рис. 1а) (рис. см. на вклейке)

$$\eta = \rho^2 / (1 + \rho^2). \quad (6)$$

Полное преобразование реализуется лишь в случае вырождения волн ($\rho = \infty$) и происходит при длине нерегулярного волновода [4]

$$x_0 L = \pi/2 + s\pi, \quad s = 0, 1, 2, \dots \quad (7)$$

Оказывается, что и в более общем случае (невырожденные волны) возможно полное преобразование волн в волноводе, состоящем из двух участков с определенным скачком фазы коэффициента связи.

Рассмотрим преобразование волн на участке, описываемом коэффициентом связи

$$\chi(z) = \begin{cases} \chi_0 \exp(i\varphi_1), & 0 < z \leq z^* \\ \chi_0 \exp(i\varphi_2), & z > z^* \end{cases}. \quad (8)$$

При начальных условиях (4) из анализа уравнений (5) и (3) следует, что для полного преобразования волн (рис. 1б, в) необходима достаточно большая связанность (рис. см. на вклейке).

$$\rho \gg 1, \quad (9)$$

а скачок коэффициента связи должен быть в том месте, где

$$\left| \sin \frac{\pi z^*}{d} \right| > \frac{1}{\rho}, \quad (10)$$

и иметь величину

$$\varphi_2 - \varphi_1 = \operatorname{arctg} \left(\frac{1}{\sqrt{1+\rho^2}} \operatorname{tg} \frac{\pi z^*}{d} \right) \mp \operatorname{arctg} \left(\sqrt{ \frac{1 + \rho^2 \cos^2(\pi z^*/d)}{(1+\rho^2)(\rho^2 \sin^2(\pi z^*/d)-1)} } \right) - \frac{\pi}{2}(1 \pm 1). \quad (11)$$

Наименьшая длина, на которой при заданной связанности волн осуществляется полное преобразование волн,

$$x_0 L_{\min} = \frac{2\rho}{\sqrt{1+\rho^2}} \arcsin \sqrt{\frac{1+\rho^2}{2\rho^2}}, \quad (12)$$

и соответствует скачку фазы коэффициента связи

$$\varphi_2 - \varphi_1 = 2 \operatorname{arctg} (1/\sqrt{\rho^2-1}) \quad (13)$$

в середине участка $z^* = L_{\min}/2$, в месте равенства амплитуд волн $|A_1|^2 = |A_2|^2$ (рис. 1б).

2. Взаимодействие трех волн. Характер обмена энергией трех волн зависит от многих параметров — соотношения коэффициентов связи и расстроек волновых чисел. Мы рассмотрим простейший, но не теряющий практической привлекательности случай взаимодействия трех вырожденных волн $h_1=h_2=h_3=h$. Положим также $|\chi_{1,2}| = |\chi_{2,3}| = \chi_0$, $\chi_{1,3}=0$, так что волны взаимодействуют по схеме $1 \leftrightarrow 2 \leftrightarrow 3$.

На участке с постоянной связью взаимодействие волн описывается уравнениями

$$\begin{aligned} A'_1 &= ihA_1 + i\chi_0 e^{-i\varphi} A_2, \\ A'_2 &= ihA_2 + i\chi_0 e^{i\varphi} A_1 + i\chi_0 e^{-i\theta} A_3, \\ A'_3 &= ihA_3 + i\chi_0 e^{i\theta}, \end{aligned} \quad (14)$$

где φ, θ — фазы коэффициентов связи $\chi_{1,2}$ и $\chi_{2,3}$ соответственно. Если на вход участка поступает только одна волна

$$A_1(0) = 1, \quad A_2(0) = 0, \quad A_3(0) = 0, \quad (15)$$

получим решение

$$\begin{aligned} A_1(z) &= \frac{1}{2} (1 + \cos(\sqrt{2} \kappa_0 z)) e^{iz}, \\ A_2(z) &= \frac{i}{\sqrt{2}} \sin(\sqrt{2} \kappa_0 z) e^{i\varphi} e^{iz}, \\ A_3(z) &= \frac{1}{2} (\cos(\sqrt{2} \kappa_0 z) - 1) e^{i(\theta-\varphi)} e^{iz}. \end{aligned} \quad (16)$$

Из этого решения видно, что на расстоянии

$$\kappa_0 L = \pi/\sqrt{2} \quad (17)$$

происходит полное преобразование волны 1 в волну 3 (рис. 2а), несмотря на отсутствие их прямой связи ($\kappa_{1,3} = 0$). Мощность волны 2 не превышает половину мощности, поступающей на вход. Для полного же преобразования первой волны во вторую можно использовать участок волновода со скачком фазы коэффициентов связи. Для этого необходимо, чтобы в точках, определяемых соотношением

$$|\sin(\sqrt{2} \kappa_0 z^*)| = 1, \quad (18)$$

фазы коэффициентов связи удовлетворяли условиям

$$\Delta\varphi = \pi, \quad \Delta\theta = 0 \quad (19a)$$

или

$$\Delta\varphi = 0, \quad \Delta\theta = \pi. \quad (19b)$$

Наименьшая длина участка, на котором происходит полное преобразование волн $1 \rightarrow 2$, соответствует условию (19б) и равна

$$\kappa_0 L_{\min} = 3\pi/4\sqrt{2}. \quad (20)$$

3. Преобразователи волн. Описанные выше возможности преобразования волн в системах со скачками фазы коэффициентов связи были использованы для создания преобразователей волн в сверхразмерных полых металлических волноводах. Необходимо отметить, что в таких многоволновых волноводах для обеспечения высокого коэффициента преобразования связь рабочих волн (j) с остальными (s) должна быть малой:

$$\rho_{j,s} \ll 1. \quad (21)$$

Требуемые условия (9), (21) выполняются, в частности, при взаимодействии волн H_{1n} , E_{0n} в изогнутом круглом волноводе. Коэффициент связи между этими волнами — величина действительная, что позволяет осуществить скачок фазы только на величину π . На основе формул (12), (13) был рассчитан, изготовлен и исследован в диапазоне миллиметровых волн преобразователь волн $H_{11}-E_{01}$ (подробнее см. [6]). Получен коэффициент преобразования волн $\eta = 0,99 \pm 0,007$ при ширине рабочей полосы частот 16% по уровню $\eta = 0,9$.

Экспериментально исследован также преобразователь вращающихся волн $H_{51}^{\rightarrow} - H_{22}^{\rightarrow}$ круглого волновода. Связь вращающихся волн с различными азимутальными индексами $m_{1,2}$ обеспечивалась деформацией стенок волновода, содержащей $m = m_1 - m_2$ вариаций по азимуту и однородной в продольном направлении. Коэффициент связи при этом имеет вид $\kappa = \kappa_0 e^{i\varphi}$, где φ связан с углом поворота деформации, что позволяет осуществить любой скачок фазы.

В эксперименте деформация стенок волновода состояла из семи прямоугольных продольных канавок. Скачок фазы $\Delta\varphi$ коэффициента связи обеспечивается азимутальным поворотом одного участка волновода относительно другого на угол $\psi = \Delta\varphi/7$. Глубиной канавок обеспечивалась связь волн $\rho = 1,18$, а необходимая по условию (13) разность фаз была равна $\Delta\varphi = 116^\circ$. Измеренный коэффициент преобразования составил $\eta = 0,98 \pm 0,01$.

ЛИТЕРАТУРА

- Thumm M. et. al // Int. J. Infr. mm-Waves. 1985. V. 6. P. 459.
- Moeller C. // Int. J. Electronics. 1982. V. 53. № 6. P. 587.
- Каценеленбаум Б. З. Теория нерегулярных волноводов с медленно меняющимися параметрами. — М.: Изд. АН СССР, 1961.
- Ваганов Р. Б., Матвеев Р. Ф., Мериакри В. В. Многоволновые волноводы со случайными нерегулярностями. — М.: Сов. радио, 1972.
- Сайдер А., Лав Дж. Теория оптических волноводов. — М.: Радио и связь, 1987.