

где  $\xi$  — расстройка от точного резонанса,  $h_{1,2}$  — инкременты каждой из мод,  $\rho_{12}, \rho_{21}$  — параметры, характеризующие конкуренцию мод, а  $\sigma_{1,2}$  — их резонансное взаимодействие. Здесь также режиму С. к. отвечает устойчивое состояние равновесия, граница области устойчивости к-рого и определяет границу области взаимной синхронизации [3]. Взаимная синхронизация наблюдается в системах с числом степеней свободы  $N \geq 2$ , и во многих ситуациях после разрушения режима С. к. возможно возникновение стохастических автоколебаний (см. *Стохастические колебания*). Явление С. к. наблюдается не только в случае, когда частоты парциальных генераторов близки друг к другу, но и когда они близки к кратным друг друга (синхронизация на гармониках и субгармониках). Именно за счёт взаимной синхронизации мод оптич. резонатора удаётся реализовать режим генерации ультракоротких импульсов в лазерах [7].

В сильно нелинейном случае усреднённое описание, приводящее к уравнениям типа (1) и (2), не адекватно задаче, и здесь используется качественная теория динамических систем. В этой теории явление синхронизации периодич. колебаний двух автоколебат. систем можно описать следующим образом. Каждой из систем

$$\dot{x} = f(x), \quad x \in \mathbb{R}^m, \quad (3)$$

$$\dot{y} = g(y), \quad y \in \mathbb{R}^m \quad (4)$$

свойственны периодич. автоколебания, т. е. в её фазовом пространстве имеется устойчивый предельный цикл —  $L_1$  и  $L_2$  соответственно. Система

$$\dot{x} = f(x) + \gamma h(x, y), \quad (5)$$

$$\dot{y} = g(y) + \gamma r(x, y)$$

при  $\gamma = 0$  будет иметь притягивающий двумерный тор  $L_0 = L_1 \times L_2$  (каждая система колеблется независимо от другой). При возрастании параметра связи  $\gamma$  движение в парциальных подсистемах системы (5) перестаёт быть независимым, что отвечает бифуркациям на торе  $L_0$  [остающемуся аттрактором для системы (5)]. В частности, явлению синхронизации отвечает рождение устойчивого предельного цикла на этом торе.

Более подробную информацию о перестройках в системе при изменении параметра связи даёт т. н. дьявольская лестница — график зависимости числа вращения системы на торе  $L_0$  от параметра связи. [Число вращения — это предел отношения фаз бывших независимыми при  $\gamma = 0$  колебаний парциальных генераторов:  $\mu = \lim_{t \rightarrow \infty} \Phi(t)/\psi(t)$ ].

Зависимость числа вращения от величины параметра связи имеет вид непрерывно

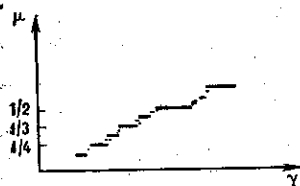


Рис. 3.

уменьшающихся ступеней (рис. 3). Точнее, ф-ция  $\mu(\gamma)$  растёт на канторовом множестве. Каждое своё значение, равное отношению целых чисел  $p/q$  (синхронизация), число вращения принимает, вообще говоря, на нек-ром интервале, а числа  $p$  и  $q$  соответствуют номерам гармоник, на к-рых осуществляется взаимная синхронизация. Если следить за изменением не только параметра связи, но и др. параметра (напр., надкритичности в каждом из генераторов), то области синхронизации будут изображаться уже не на прямой, а на плоскости. Обычно эти области имеют вид «язычков» [8] (т. н. языки Арнольда [9]) — рис. 4.

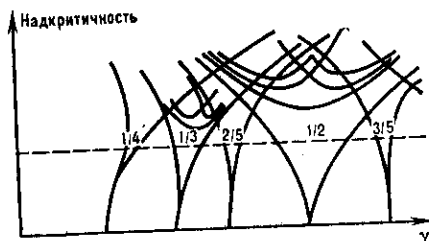


Рис. 4.

Взаимное согласование движений свойственно генераторам не только периодических, но и стохастических автоколебаний. Принципиальное отличие от случая периодич. колебаний здесь в том, что движения взаимодействующих неидентичных подсистем согласуются лишь в среднем по времени. При этом могут быть одинаковыми топология проекций странных аттракторов на парциальные подпространства, их размерности, спектры мощности парциальных колебаний. В то же время сами реализации локально по времени могут не совпадать. На рис. 5 представлены странные режимы парциальных подсистем в автономном режиме

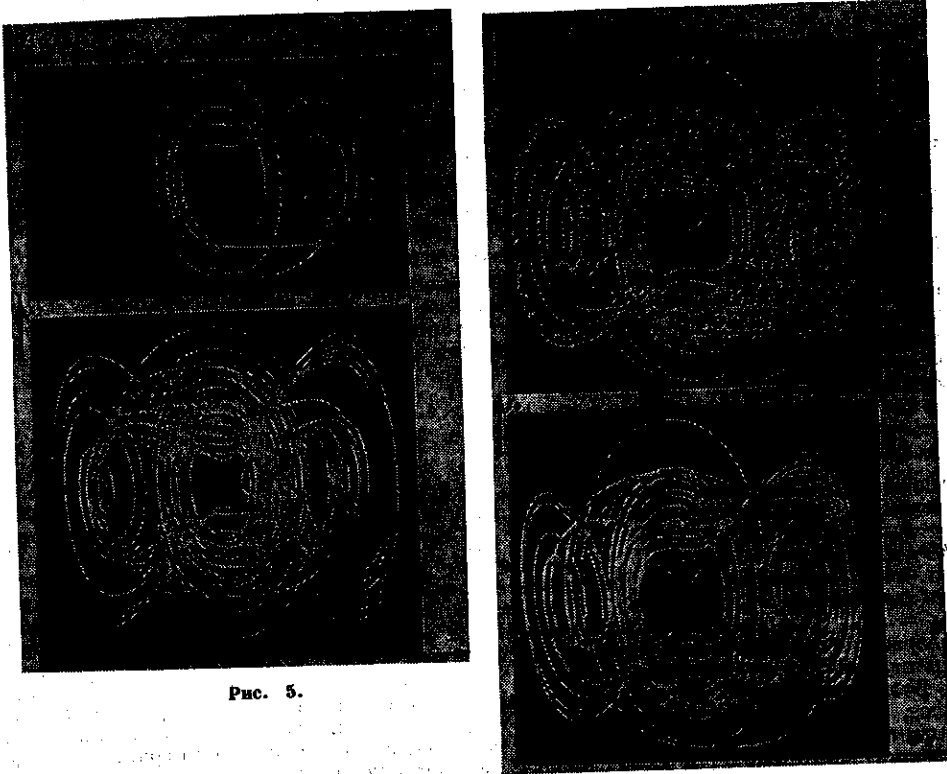


Рис. 5.