

голоморфности, если существует ф-ция, голоморфная в D и аналитически непродолжимая ни в какую другую большую область (в т. ч. и неодиолистную). Свойство области быть областью голоморфности есть локальное свойство её границы, обобщающее понятие выпуклости. Если D не является областью голоморфности, то все ф-ции, голоморфные в D , одноврем. продолжаются в некую большую область. Вопрос об отыскании такой наибольшей области (оболочки голоморфности), как и в случае аналитич. продолжения заданной функции, приводит к многолистным областям наложения над S^n (многообразиями Штейна).

Др. пример неожиданного «принудительного» продолжения многомерных А. ф. даёт теорема об острейшем клина (получена Н. Н. Боголюбовым в 1956), играющая важную роль в теории дисперсионных соотношений и аксиоматич. квантовой теории поля. По этой теореме две ф-ции, аналитические каждая в своей спец. вида трубчатой области и совпадающие на n -мерном чисто вещественном открытом множестве соприкосновения этих областей (т. е. на множестве вдвое меньшей размерности), аналитически продолжаются в комплексную окрестность G этого множества и представляют собой единую А. ф. Вид области G можно найти с помощью теоремы о S -выпуклой оболочке (получена В. С. Владимировым в 1964).

Лит.: Привалов И. Н., Введение в теорию функций комплексного переменного, 13 изд., М., 1984; Лаврентьев М. А., Шабат Б. В., Методы теории функций комплексного переменного, 4 изд., М., 1973; Евграфов М. А., Аналитические функции, 2 изд., М., 1968; Владимиров В. С., Методы теории функций многих комплексных переменных, М., 1964; Шабат Б. В., Введение в комплексный анализ, ч. 1—2, М., 1976. Б. И. Завьялов.

АНАЛИТИЧЕСКИЙ СИГНАЛ — одно из возможных комплексных представлений $w(t)$ сигнала (колебания), описываемого действит. ф-цией $u(t)$; является естеств. обобщением представления, используемого для монохроматич. сигналов. Напр., если сигнал $u(t)$ представлен в виде интеграла Фурье $u(t) = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \varphi(\omega) \times \exp(\pm i\omega t)$, причём $\varphi(-\omega) = \varphi^*(\omega)$ (где знак * означает комплексное сопряжение), то

$$w(t) = u(t) + iv(t) = 2 \int_0^{\infty} d\omega \varphi(\omega) \exp(\pm i\omega t). \quad (1)$$

Ф-ла (1) позволяет получить аналитич. продолжение ф-ции $u(t)$ в верхнюю (нижнюю) полуплоскость комплексной переменной t , с чем и связано назв. А. с. Понятие А. с. введено Д. Габором (D. Gabor), в 1946, оно широко используется в теории колебаний и волн, волновой и квантовой оптике, теории связи и др.

Введённые таким способом ф-ции $u(t)$ и $v(t)$ связаны между собой *Гильберта преобразованиями* (или *дисперсионными соотношениями*):

$$\begin{aligned} \left\{ \begin{array}{l} v(t) \\ -u(t) \end{array} \right\} &= \mp P \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\tau}{\tau-t} \left\{ \begin{array}{l} u(\tau) \\ v(\tau) \end{array} \right\} = \\ &= \mp \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{d\tau}{\tau} \left\{ \begin{array}{l} u(t+\tau) - u(t-\tau) \\ v(t+\tau) - v(t-\tau) \end{array} \right\} \quad (2) \end{aligned}$$

(здесь P — символ *главного значения интеграла*). Отсюда следует, что для нахождения $v(t)$ нужно знать не только предшествующие, но и последующие по времени значения $u(\tau)$. Соотношения (2) можно рассматривать как определение А. с. $w(t) = u(t) + iv(t)$. Каждому способу введения w , одним из к-рых является А. с., соответствует свой способ определения (и измерения) амплитуды $A = |w|$, фазы $S = \text{Arg } w$ и угловой частоты $\omega = dS/dt$ сигнала $u(t)$. Если спектр сигнала сосредоточен в относительно узком интервале частот (квазимонохроматич. сигнал), то амплитуда и фаза мало меняются за время, соответствующее периоду осн. частоты. Для комплексного представления, построенного при помощи А. с., величина такого изменения амплитуды и фазы при определ. условиях оказывается минимальной. Естеств. образом появляется А. с. в квантовой оптике, что выделяет его среди др. комплексных представлений.

Лит.: Gabor D., Theory of communications, «J. IEE», L., 1946, v. 93, pt 3, p. 429; Бөрн М., Вольф Э., Основы оптики, 2 изд., пер. с англ., М., 1973, § 10.2; Клаудер Дж., Сударшан Э., Основы квантовой оптики, пер. с англ., М., 1970; Вакман Д. Е., Вайнштейн Л. А., Амплитуда, фаза, частота — основные понятия теории колебаний, «УФН», 1977, т. 123, в. 4. В. И. Татарский.

АНАЛИТИЧЕСКОЕ ПРОДОЛЖЕНИЕ — расширение области определения аналитич. ф-ции с сохранением её аналитичности. А. п. — осн. метод доказательства *дисперсионных соотношений*; используется в *аксиоматической квантовой теории поля* и др. областях физики.

Пусть аналитич. ф-ция определена степенным рядом в точке z_0 и тем самым задана первоначально в некотором круге. Если разложить ф-цию в ряд в окрестности др. точки z_1 , то круг сходимости нового ряда может оказаться частично за пределами исходного круга. Тогда эти два ряда определяют единую ф-цию, аналитическую в объединении двух кругов, т. е. в области большей, чем первоначальная. А. п. можно строить, повторяя этот процесс, каждый раз расширяя область аналитичности ф-ции. Не исключено, однако, что на к-л. этапе мы вновь вернёмся к точкам, где ф-ция уже была определена ранее, напр. к точкам исходного круга. Совпадения в этой области исходной ф-ции с ф-цией, полученной в результате такого А. п., может и не быть. Т. о. возникают многозначные аналитич. ф-ции, к-рые приводят к понятиям многолистных областей, *римановых поверхностей* и др.

Пусть D_1 и D_2 — области расширенной комплексной плоскости \mathbb{C} (см. *Аналитическая функция*), а f_1 и f_2 — ф-ции, аналитические соответственно в D_1 и D_2 . Если f_1 и f_2 совпадают в связной части Δ пересечения областей D_1 и D_2 , то говорят, что пары (D_1, f_1) и (D_2, f_2) являются непосредственным А. п. друг друга через область Δ . При этом ф-ция f_2 однозначно определяется ф-цией f_1 , и наоборот. Ф-ции f_1 и f_2 не обязаны совпадать в др. связных частях пересечения D_1 и D_2 . Если в к-л. части такого совпадения нет, то её удобно «расщепить» на два листа, задавая на одном из них ф-цию, равную f_1 , на другом — f_2 . Так появляется простейшая неоднолистная область и однозначная аналитич. ф-ция в ней (по неоднозначная в объединении D_1 и D_2).

Критерий однозначности А. п. даёт теорема о монотонности. Пусть ф-ция $f(z)$ задана и аналитична в некоторой окрестности точки z_0 , принадлежащей односвязной области D . Если $f(z)$ аналитически продолжается вдоль любого пути, выходящего из z_0 и лежащего в D , то в результате А. п. получается однозначная аналитич. ф-ция. Две пары (D, f) и (G, g) , где D, G — области расширенной комплексной плоскости \mathbb{C} , а f, g — ф-ции, аналитические соответственно в D и G , наз. А. п. друг друга, если их можно «соединить» конечным числом пар (D_i, f_i) , $i=1, \dots, n$, $(D_1, f_1) = (D, f)$, $(D_n, f_n) = (G, g)$, таких, что каждая последующая пара является непосредственным А. п. предыдущей. Макс. совокупность пар, каждая из к-рых является А. п. любой другой, задаёт ф-цию, аналитическую (и однозначную) на соответствующей римановой поверхности.

Пример. Пусть $f(z)$ обладает в плоскости \mathbb{C} единственной особой точкой $z_0=0$, являющейся точкой ветвления n -го порядка (напр., $f(z) = \sqrt[n]{z}$). Её риманова поверхность представляет собой n экземпляров плоскости \mathbb{C} с разрезом вдоль вещественной положительной оси (листов) D_i , $i=1, \dots, n$. При этом точки верх. берега каждого последующего листа отождествляются с соответствующими точками ниж. берега предыдущего листа. Точки ниж. берега первого листа отождествляются с соответствующими точками верх. берега n -го листа. Т. о., каждый полный обход вокруг начала координат переводит точку на след. лист. При n -кратном обходе она возвращается на первонач. лист.

Эфф. инструментом А. п. служит т. н. принцип симметрии. Пусть ф-ция $f(z)$ аналитична в области D , содержащей на своей границе отрезок веществ.