

существует, и притом только одно, решение задачи (6), аналитичное в окрестности точки  $z_0$ .

Если аналитически продолжить это решение, то оно будет иметь ОТ. Одно из осн. различий между линейными и нелинейными ур-ниями состоит в том, что решения линейного ур-ния имеют только неподвижные ОТ (они совпадают с ОТ коэфф. и правой части), решения нелинейного ур-ния могут иметь иные (подвижные) ОТ. Пример: ур-ние  $w' = w^2$ , решение  $w = -(z-C)^{-1}$  имеет полюс в точке  $z=C$ ,  $C$  любое. Классификация ОТ следующая. 1) Алгебраическая ОТ. Вблизи точки  $z=a$  решение представимо сходящимся рядом по целым или дробным степеням  $z-a$ :  $w(z) = (z-a)^{p/q} \sum_{i=0}^{\infty} c_i (z-a)^{i/q}$ , где  $p, q$  — целые числа,  $q \geq 1$ . 2) Трансцендентная ОТ. Это такая неалгебраич. ОТ, что существует  $\lim_{z \rightarrow a} w(z)$ . Пример:  $w = \ln(z-C)$ . 3) Существенно особая точка. Предел  $\lim_{z \rightarrow a} w(z)$  не существует. Ур-ние  $P(z, w, w') = 0$

не имеет подвижных существенно особых точек, если  $P$  — полином от  $w, w'$  с аналитическими по  $z$  коэфф. Рассмотрим автономную систему из  $n$  ур-ний

$$w' = f(w), \quad w = (w_1, \dots, w_n), \quad f = (f_1, \dots, f_n), \quad (7)$$

вектор-функция  $f(w)$  аналитична в окрестности точки  $w=0$  и  $f(0)=0$ . Пусть  $\lambda_1, \dots, \lambda_n$  — собств. значения матрицы Якоби  $f'(0) = \partial f_i / \partial w_j |_{w=0}$ , т. е. матрицы линеаризов. системы. Они наз. резонансными, если  $\lambda_s = \sum_{j=1}^n m_j \lambda_j$  при нек-ром  $s$ , где  $m_j \geq 0$  — целые числа,  $\sum_{j=1}^n m_j \geq 2$ , и нерезонансными в противном случае.

Теорема Пуанкаре. Пусть  $\lambda_1, \dots, \lambda_n$  нерезонансны и лежат по одну сторону от нек-рой прямой в комплексной плоскости  $\lambda$ , проходящей через начало координат. Тогда с помощью аналитич. замены переменных  $w = g(u)$ ,  $g(0) = 0$  система (7) приводится к виду  $u_j' - \lambda_j u_j$ ,  $j = 1, \dots, n$  в нек-рой окрестности точки  $w = 0$ .

Лит.: Айнс Э. Л., Обыкновенные дифференциальные уравнения, пер. с англ., Хар., 1939; Голубев В. В., Лекции по аналитической теории дифференциальных уравнений, 2 изд., М.—Л., 1950; Кордингтон Э., Делинсон Н., Теория обыкновенных дифференциальных уравнений, пер. с англ., М., 1958; Морс Ф. М., Фешбах Г., Методы теоретической физики, пер. с англ., т. 1, М., 1958; Арнольд В. И., Дополнительные главы теории обыкновенных дифференциальных уравнений, М., 1978; Федорюк М. В., Асимптотические методы для линейных обыкновенных дифференциальных уравнений, М., 1983.

**АНАЛИТИЧЕСКАЯ ФУНКЦИЯ** (голоморфная функция) — функция  $f(z)$  комплексной переменной  $z = x - iy$ ,  $k$ -рая дифференцируема в след. смысле: в каждой точке  $z_0$  нек-рой области  $D$  комплексной плоскости  $\mathbb{C}$  существует производная  $f'(z_0) = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{f(z_0 + \Delta z) - f(z_0)}{\Delta z}$ , причём

предел не зависит от способа стремления  $\Delta z$  к нулю. Рассматриваются А. ф. мн. комплексных переменных.

А. ф. широко распространены в математике и её физ. приложениях. Ряд задач классич. веществ. анализа решается переходом к комплексным переменным. Все элементарные и спец. ф-ции аналитичны в тех или иных областях, причём выход в комплексную плоскость обнаруживает глубокие связи между этими ф-циями. Теория А. ф. прямо связана с теорией двумерного Лапласа уравнения и, следовательно, с теорией гармонических функций. Важной характеристикой А. ф. являются её особенности, т. е. точки комплексной плоскости, в к-рых нарушается аналитичность. Классификация особенностей А. ф. позволяет во многом охарактеризовать и свойства ф-ции в целом. Ф-ции комплексной переменной использовались уже в 18 в., в частности в работах Л. Эйлера (L. Euler). Окончательно теория А. ф. одной переменной оформилась в работах О. Коши (A. Cauchy), К. Вейерштрасса (K. Weierstrass) и Б. Римана

(B. Riemann) в 19 в. Теория А. ф. многих переменных продолжает интенсивно развиваться.

Одна из причин широкого применения А. ф. в физике связана с физ. требованиями типа причинности. Так, в квантовой теории поля аналитичность *Уайтмена функций* и амплитуд рассеяния вытекают из исходных постулатов теории. Метод *дисперсионных соотношений* целиком базируется на теории А. ф., ур-ние Янга — Миллса можно записать как условия аналитичности нек-рых ф-ций. Большое число приложений А. ф. связано также с двумерными задачами электростатики, гидродинамики и т. д., где используются, напр., *конформные отображения*.

**Основные свойства.** Если  $u$  и  $v$  — вещественная и мнимая части ф-ции  $f(z) = f(x + iy) = u(x, y) + iv(x, y)$ , то требование существования комплексной производной эквивалентно т. н. ур-ниям Коши — Римана

$$\frac{\partial u(x, y)}{\partial x} = \frac{\partial v(x, y)}{\partial y}, \quad \frac{\partial u(x, y)}{\partial y} = -\frac{\partial v(x, y)}{\partial x},$$

из к-рых следует, что  $u$  и  $v$  являются гармонич. ф-циями. Две ф-ции, гармонические в области  $D$  и удовлетворяющие там ур-ниям Коши — Римана, наз. взаимно сопряжёнными. Любая производная  $f^{(n)}(z)$  А. ф.  $f(z)$  есть также А. ф. В окрестности каждой точки  $z$  из области  $D$  А. ф. можно разложить в абсолютно сходящийся ряд Тейлора:

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} c_n (z - z_0)^n, \quad \text{где } c_n = f^{(n)}(z_0)/n!$$

Радиус сходимости этого ряда  $R = (\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|c_n|})^{-1}$  не меньше радиуса любого круга с центром в  $z_0$ , содержащегося в  $D$ . Обратно, если в каждой точке  $z_0$  из  $D$  ф-ция  $f(z)$  представима абсолютно сходящимся степенным рядом, то  $f(z)$  аналитична в  $D$ , так что разложимость в степенной ряд можно считать др. эквивалентным определением А. ф.

Пример: для распространённых элементарных ф-ций  $e^z$ ,  $\sin z$  и  $\cos z$  имеют место след. разложения в точке  $z_0 = 0$ :

$$e^z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{n!}, \quad \sin z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n+1}}{(2n+1)!}, \\ \cos z = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^{2n}}{(2n)!}$$

из к-рых, в частности, вытекает ф-ла Эйлера

$$e^{iz} = \cos z + i \sin z.$$

Специфичны и интегральные св-ва А. ф. Если замкнутый контур  $\gamma$  целиком лежит в области аналитичности  $D$  ф-ции  $f(z)$  и там его можно стянуть в точку, то интеграл от  $f(z)$  по этому контуру равен нулю. Это свойство также вполне характеризует А. ф.: если  $\int_{\gamma} f(z) dz = 0$  для нек-рой непрерывной в  $D$  ф-ции  $f(z)$  для любого контура  $\gamma$  с перечисленными выше свойствами, то  $f(z)$  аналитична в  $D$ . Для А. ф. выполняется важная ф-ла Коши

$$f(z_0) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{f(z)}{z - z_0} dz,$$

справедливая для любой точки  $z_0$ ,  $k$ -рая лежит в области, ограниченной контуром  $\gamma$ , причём направление обхода контура должно быть таким, чтобы область оставалась слева.

Для А. ф. имеет место принцип максимума модуля, согласно к-рому модуль А. ф., отличной от постоянной, не может достигать своего макс. значения ни в какой внутр. точке области аналитичности  $D$ . Напр., если А. ф. задана в единичном шаре  $\{|z| < 1\}$ , по модулю не превосходит там 1 и  $f(0) = 0$ , то  $|f(z)| < |z|$  при  $|z| < 1$  (лемма Шварца). Применительно к областям спец. вида принцип максимума приводит к следующей теореме Фрагмена — Линделёфа. Пусть  $f(z)$  аналитична в секторе  $|\arg z - \varphi_0| < \pi/2\theta$  и непрерывна вплоть