例子 45 求

$$f(z) = \ln(1+z)$$

在 z=0 的泰勒展开和收敛半径。

定理 27 (解析函数的零点孤立性定理) isolatezero 如果 f(z) 是区域 D 上的解析函数且不恒为零,则 f(z) 在 D 上的零点一定是孤立零点,即对 f(z) 的任意零点  $z_0$ ,一定能找到一个邻域  $D_{\varepsilon}(z_0)$ ,使得 f(z) 在  $D_{\varepsilon}(z_0)$  上除了  $z_0$  外不再有零点。

证明:设  $z_0$  是 f(z) 的零点, f(z) 在  $z_0$  处有泰勒级数展开

$$f(z) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n (z - z_0)^n.$$
 (5.62)

由于 f(z) 不恒为零,故其展开系数  $a_n$  不能恒为零。不妨令第一个非零的  $a_n$  为  $a_N$ ,则

$$f(z) = (z - z_0)^N \left( \sum_{n=0}^{\infty} a_{N+n} (z - z_0)^n \right) := (z - z_0)^N g(z).$$
 (5.63)

由于  $a_N \neq 0$ ,因此  $g(z_0) \neq 0$ 。由 g(z) 的连续性可知一定存在  $z_0$  的某个邻域使得  $g(z_0) \neq 0$ ,因此在这个邻域内  $f(z) \neq 0$ 。证毕。

## 5.4 洛朗展开

泰勒展开对于解析函数在解析邻域内的计算非常有用,但实际情况中我们 也会碰到解析函数在非解析邻域内的计算问题。一个简单的例子是

$$f(z) = \frac{1}{z(z-1)}$$

在 z=0 处的展开。显然 0<|z|<1 是这个函数的解析邻域,但这是一个复连通区域,z=0 是函数的奇点。为了讨论解析函数在孤立奇点(关于孤立奇点的定义我们后面再讨论,此处只需从字面上理解)处的展开问题,我们需要洛朗展开。

定理 28 (洛朗级数展开定理) Laurent 设函数 f(z) 在带形区域

$$D: r_1 < |z - z_0| < r_2$$

上解析,则 f(z) 在该带形区域上可展开成如下无穷级数

$$f(z) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n}{(z - z_0)^n} + \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n,$$
 (5.64)

或者统一写为

$$f(z) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} a_n (z - z_0)^n.$$
 (5.65)

其中

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n$$

称作该洛朗级数的解析部分或正规部分,其收敛区域是  $|z-z_0| < r_2$ 。

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n}{(z-z_0)^n}$$

称作主要部分或奇异部分,其收敛区域是  $|z-z_0|>r_1$ 。洛朗级数的展开系数可由如下积分公式给出

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_C \frac{f(z)}{(z - z_0)^{n+1}} dz, \quad n \ge 0$$
 (5.66)

$$b_n = \frac{1}{2\pi i} \int_C f(z)(z - z_0)^{n-1} dz, \quad n \ge 1$$
 (5.67)

或者统一的

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_C \frac{f(z)}{(z - z_0)^{n+1}} dz, \quad -\infty < n < \infty.$$
 (5.68)

其中 C 是在带形区域  $r_1 < |z-z_0| < r_2$  中绕  $z_0$  一周的简单封闭正定向围道。

证明:对于解析区域内的任意一点 z,选取如图??所示积分围道  $C_1$ ,  $C_2$ ,  $C_3$ ,  $C_4$ , 其定向如图所示。有柯西积分公式有

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C_1 + C_2 + C_3 + C_4} \frac{f(w)}{w - z} dw.$$
 (5.69)

由于  $C_2$  和  $C_4$  互为相反围道, 其贡献抵消, 因此有

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C_1 + C_3} \frac{f(w)}{w - z} dw.$$
 (5.70)

5.4. 洛朗展开 81

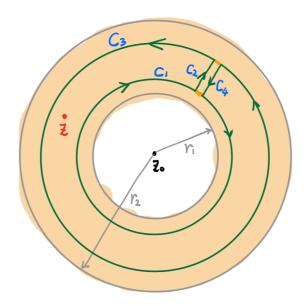


Figure 5.1: 计算洛朗级数的围道

我们分别计算这两个积分。对于  $C_3$  有

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{C_3} \frac{f(w)}{w - z} dw = \frac{1}{2\pi i} \int_{C_3} \frac{f(w)}{w - z_0 - (z - z_0)} dw$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \int_{C_3} \frac{1}{w - z_0} \frac{f(w)}{1 - \frac{z - z_0}{w - z_0}} dw$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \int_{C_3} f(w) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(z - z_0)^n}{(w - z_0)^{n+1}} dw$$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} \left[ \frac{1}{2\pi i} \int_{C_3} \frac{f(w)}{(w - z_0)^{n+1}} dw \right] (z - z_0)^n \qquad (5.71)$$

同理对于  $C_1$  围道,有

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{C_1} \frac{f(w)}{w - z} dw = \frac{1}{2\pi i} \int_{-C_1} \frac{f(w)}{z - z_0 - (w - z_0)} dw$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \int_{-C_1} \frac{1}{z - z_0} \frac{f(w)}{1 - \frac{w - z_0}{z - z_0}} dw$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \int_{-C_1} f(w) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(w - z_0)^n}{(z - z_0)^{n+1}} dw$$

$$= \frac{1}{2\pi i} \int_{-C_1} f(w) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(w - z_0)^{n-1}}{(z - z_0)^n} dw$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \left[ \frac{1}{2\pi i} \int_{-C_1} f(w) (w - z_0)^{n-1} dw \right] \frac{1}{(z - z_0)^n} \tag{5.72}$$

有于  $C_3$  和  $-C_1$  都是绕  $z_0$  的正定向围道,柯西定理的围道积分独立性告诉我们对于带形区域中的解析函数有

$$\int_{C} = \int_{C_3} = \int_{-C_1} \tag{5.73}$$

因此

$$f(z) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ \frac{1}{2\pi i} \int_{C} f(w)(w - z_{0})^{n-1} dw \right] \frac{1}{(z - z_{0})^{n}} + \sum_{n=0}^{\infty} \left[ \frac{1}{2\pi i} \int_{C} \frac{f(w)}{(w - z_{0})^{n+1}} dw \right] (z - z_{0})^{n}.$$
(5.74)

此即我们要证明的定理。显然,一旦指定了洛朗级数的展开点和带形区域,其系数就是唯一确定的。在实际计算问题中,除了直接应用洛朗级数系数的积分表示外,通常有更简便的代数技巧能直接得到系数。

例子 46 计算

$$f(z) = \frac{1}{(z-1)(z-4)}$$

在  $z_0 = 1$  处的洛朗展开, 展开区域分别为环域 0 < |z-1| < 3 和 3 < |z-1|。

例子 47 计算

$$f(z) = z^2 e^{\frac{1}{z}}$$

在  $z_0 = 0$  处的洛朗展开。

**例子 48** 讨论  $f(z)=\ln\frac{z-2}{z-1}$  的洛朗展开,取割线为 (1,2),割线上岸幅角 Arg(z-1)=0,  $Arg(z-2)=\pi$ 。

**例子 49** 计算  $\cot z$  在原点的洛朗展开。

数学物理方法-朱华星

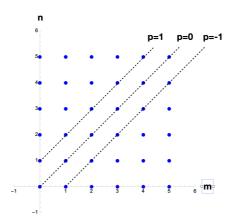


Figure 5.2: 求和格点。

例子 50 计算

$$f(r,z) = \exp\left(\frac{1}{2}r(z-1/z)\right)$$

在收敛环上的洛朗展开。

解 1 利用指数函数的展开式:

$$\exp\left(\frac{1}{2}rz\right) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(rz/2)^n}{n!}, \quad \exp\left(-\frac{1}{2z}r\right) = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-r/(2z))^m}{m!}$$
 (5.75)

两式相乘得到:

$$f(r,z) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m r^{n+m}}{2^{n+m} n! m!} z^{n-m}$$
 (5.76)

这是一个二维格点和,见图??. 令 p=n-m,首先考虑求和中  $p \ge 0$  的项,

$$f(r)\Big|_{p\geq 0} = \sum_{p=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m r^{2m+p}}{2^{2m+p}(m+p)!m!} z^p$$
 (5.77)

而对于 p < 0 的项,

$$f(r,z)\Big|_{p<0} = \sum_{p=-1}^{-\infty} \sum_{m=-p}^{\infty} \frac{(-1)^m r^{2m+p}}{2^{2m+p}(m+p)!m!} z^p$$
 (5.78)

将上述展开式写作

$$f(r,z) = \sum_{p=-\infty}^{\infty} J_p(r)z^p$$
 (5.79)

其中  $J_p(r)$  称作第一类贝塞尔函数。

**讨论 5**  $f(r,z) = \exp\left(\frac{1}{2}r(z-1/z)\right)$  称作贝塞尔函数的生成函数。贝塞尔函数常出现在具有柱对称性的物理问题中。例如,令  $z=ie^{i\phi}$ ,则

$$f(kr, ie^{i\phi}) = \exp\left(kr\frac{1}{2}i(e^{i\phi} + e^{-i\phi})\right) = \exp\left(ikr\cos\phi\right) = e^{i\vec{k}\cdot\vec{r}}$$
 (5.80)

这是沿成方向的平面波。因此

$$\exp(ikr\cos\phi) = \sum_{p=-\infty}^{\infty} i^p J_p(kr)e^{ip\phi}$$
(5.81)

是将平面波用圆柱波展开的公式。

从  $f(r,z)=\sum_{p=-\infty}^{\infty}J_p(r)z^p$  出发,我们还能方便的得到  $J_p(r)$  的积分表示。从洛朗级数的围道积分定义出发,取单位圆作为围道,

$$J_p(r) = \frac{1}{2\pi i} \int_{|z|=1} \frac{f(r,z)}{z^{p+1}}$$
 (5.82)

取参数化  $z = e^{i\theta}$ , 则

$$J_p(r) = \frac{1}{2\pi i} \int_0^{2\pi} \frac{\exp\left(\frac{1}{2}r(e^{i\theta} - e^{-i\theta})\right)}{(e^{i\theta})^{p+1}} ie^{i\theta} d\theta$$
 (5.83)

$$= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \exp\left(ir\sin\theta - ip\theta\right) d\theta \tag{5.84}$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos(r \sin \theta - p\theta) d\theta \tag{5.85}$$

其中最后一步我们应用了积分结果为实数的条件。

## 5.5 奇点的分类

洛朗展开适用于孤立奇点或非奇异点处的展开。为此我们需要定义何为孤立奇点。

**定义 17 (孤立奇点)** *isolated*  $z_0$  是 f(z) 的孤立奇点,则一定有  $z_0$  的某个充分小邻域内使得  $z_0$  是其中的唯一奇点。反之则称为非孤立奇点。

如果  $z_0$  是函数 f(z) 的孤立奇点,则一定存在某个 r,使得 f(z) 在  $0 < |z-z_0| < r$  上解析,并且有洛朗展开

$$f(z) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n}{(z - z_0)^n} + \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n.$$
 (5.86)

此时奇点 zo 又可以分为如下几类:

- **可去奇点**: 如果所有  $b_n = 0$ , 则  $z_0$  是 f(z) 的可去奇点。另外还有一些等价的可去奇点表述
  - $-\lim_{z\to z_0} f(z)$  存在且有限。
  - $-\lim_{z\to z_0} (z-z_0)f(z) = 0_{\circ}$
  - 存在一个邻域  $D_{\varepsilon}(z_0)$ , 使得 f(z) 在  $D_{\varepsilon}(z_0)\setminus\{z_0\}$  有界。
- **极点**: 如果只有有限个  $b_n$  不为零,则  $z_0$  是 f(z) 的极点。如果  $b_n \neq 0$ , $b_m = 0$ , $\forall m > n$ ,则  $z_0$  是 n 阶极点。一阶极点又称为单极点。另外还有一些等价的 m 阶极点判断方法:
  - $-f(z) = \frac{g(z)}{(z-z_0)^m}, g 在 z_0 解析, 且 g(z_0) \neq 0.$
  - $-\frac{1}{f(z)}$  在  $z_0$  是 m 阶零点。
  - $\lim_{z\to z_0} (z-z_0)^{m+1} f(z) = 0$  (∃  $\lim_{z\to z_0} (z-z_0)^m f(z) \neq 0$
- **本性奇点**: 如果有无穷多个  $b_n$  不为零,则  $z_0$  是本性奇点。另外一个判断方法是,如果一个奇点既非可去奇点也非极点,则肯定是本性奇点。
- **留数**:  $b_1$  (或  $a_{-1}$ ) 称作 f(z) 在  $z_0$  的留数,记作  $\operatorname{res} f(z_0)$ 。

关于本性奇点,一个重要的定理是

**定理 29 (Casorati-魏尔斯特拉斯定理)** 设  $z_0$  是 f(z) 的本性奇点,令 D 是  $z_0$  的某个邻域,使得 f(z) 在  $U=D\setminus\{z_0\}$  上解析。则 f(z) 在 U 上的 取值是在  $\mathbb C$  中处处稠密的,即对于  $\mathbb C$  中任何复数, f(z) 在 U 上都可无限 逼近。

证明:用反证法,设存在 $\alpha \in \mathbb{C}$ 及s > 0,使得

$$|f(z) - \alpha| > s$$
,  $\forall z \in U$ 

定义函数

$$g(z) = \frac{1}{f(z) - \alpha}, \qquad (5.87)$$

显然 g(z) 在 U 上是解析函数且有界,因此按照可去奇点的第三种定义, $z_0$  最多是 g(z) 的可去奇点,因此可将 g(z) 延拓成 D 上的解析函数。因此,可对 g(z) 在  $z_0$  附近做泰勒展开,

$$g(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n$$
 (5.88)

因此

$$f(z) = \frac{1}{g(z)} + \alpha = \frac{1}{\sum_{n=0} a_n (z - z_0)^n} + \alpha$$
 (5.89)