

# 第一节, 三角函数的正交性

三角函数的标准形式为公式 2.1 所示

其中,  $t$  为时间变量,  
 $A$  为波幅,  
 $\omega$  为角速度,  $\phi$  为相位, 我们可以通过公式2.2求得这个正弦波的频率.

并由式2.2可知, 角速度和正弦波的频率是正相关的.

同时, 因为三角函数是周期函数, 其在  $0$  到  $2\pi$  的积分必定为  $0$ , 由此性质可写出式 (2.3),

设某三角函数为

在式 (2.3) 两边同时乘以  $\sin(\omega t + \phi)$  同时,对两边在  $0$  到  $2\pi$  内进行积分, 得出

由三角函数的积化和差公式,上式可变形为

依据上述推导方法我们可以继续推导出下列公式:

因为三角函数在- 到 内的积分为 0 , 因此当 时, 式 的结果必定为 0, 因此可以得出以下结论, **频率不同的三角函数相乘在一个周期内 到 的积分必定为 0.**

## 第二节 傅里叶级数推导

法国数学家傅里叶在提出傅里叶级数时认为，任何一个周期信号都可以展开成傅里叶级数，之后这个结论被进一步补充，只有在满足狄利克雷条件时，周期信号才能够被展开成傅里叶级数。其中，狄利克雷条件的定义如下：

- 1. 在一周期内，连续或只有有限个第一类间断点。
- 2. 在一周期内，极大值和极小值的数目应是有限个。
- 3. 在一周期内，信号是绝对可积的。

现假设一函数 由一个直流分量和若干余弦函数组成，如式2.10所示



利用三角函数的和差化积公式 上式可以进一步变形为



设 为:

那么,式2.11可写作



式2.14实际上即是傅里叶级数的展开式, 从上式可知,若要将一个周期信号展开为傅里叶级数形式,实 现上就是确定级数 , 那么就下来我们讨论的就是如何求出 . 在式2.14的两边同时乘以一个 , 并对它们在一个周期内进行积分,那么就有

**根据第一节的推论, 频率不同的三角函数相乘在一个周期内的积分必定为 0,** 因此, 仅有 时不为 0, 那么其中 结果为 0, 结果也必定为 0 , 因此上式可以进一步化简为

—

因此,得出

—

依照上述方法,同样可以计算出

—

同时，通过以下公式可以得知傅里叶级数与波幅相位之间的关系

$$\sqrt{\frac{a_n^2 + b_n^2}{2}}$$

—

### 第三节 复变函数到傅里叶级数

常用复数函数表达式:

其中公式中  $e$  是自然对数的底，  $j$  是虚数单位.  
该函数将晶数、指数函数与三角函数相互联系起来.如果定义一个散平面，其中以横坐标方向作为 实数方向，纵坐标方向作为虚数方向，担变函数实际上是一个绕原点旋转的一个圆，如图2.3.1:

由公式

—

可知，该复变函数可以看做是一个角速度为  $\omega$ ，周期为  $T$  在复平面上绕原点旋转的半径为 1 的圆.  
将公式代回到复变函数中，那么，是变函数可以写成公式3.2的形式

设一组三角函数，其频率是  $\omega$  的n倍，其中  $n$  是大于 0 的正整数，那么可以定义这一组三角函 数

为:

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k}$$

将公式3.3与3.4代回到式2.14中，可得到如下公式  
进一步化简可以得到:

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k}$$

因为

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k}$$

因此，上式可变为

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k}$$

即

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k}$$

这里注意一点 为直流分量，对应频率为 0 的情况, 即 为 的情况

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k} + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \mathbf{w}_k}$$

上式可写为

式(2.18)就是复数形式的傅里叶级数, 其中,  $c_n$  是一个复数, 在式(2.18)的两边同时乘以一个  $e^{-jn\omega_0 t}$ , 并对它们在一个周期内进行积分, 得到式子

由第一节的正交性推论可知, 当  $m \neq n$  时, 积分结果必定为 0, 仅当  $m = n$  时, 右表达式有值, 因此, 推导出

即得出复数  $c_n$  的求法

通过求  $c_n$  的模(式2.19), 可求得该频率波的幅值的一半

$$|c_n| = \frac{1}{2} \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$$

而通过对其虚部与实部反正切, 就可以求得该频率波的相位.

## 第四节 离散傅里叶变换.