# 3-1: From Vector Space to Algebra

### #MathematicalPhysics

我们定义  $\mathbb{R}$  或  $\mathbb{C}$  上的代数是一个向量空间 A,某个被称作"乘法"的运算对这个向量空间封闭,也就是说  $A \times A \to A$ ,这种乘法满足线性性和分配律,也就是说:

$$a(eta b + \gamma c) = eta ab + \gamma ac \quad (eta b + \gamma c) = eta ba + \gamma ca$$

其中  $a,b,c\in\mathcal{A},\beta,\gamma\in\mathbb{R}$   $or\ \mathbb{C}$  。此外,我们称一个代数满足结合律,则 a(bc)=(ab)c ,满足交换律如果 ab=ba。代数的单位元 1 定义为 a1=1a=a,a 的左逆和右逆定义为 ba=1 和 ab=1。由此,我们可以推出代数的一些性质:

- 具有零元: 在上面的定义中, 令  $b=c,\beta=1=-\gamma$  即可立刻得到 a0=0a=0
- 具有唯一的单位元: 不妨设有两个单位元 1, e, 则 1e = 1, 因为 e 是单位元; 而 1e = e, 因为 1 是单位元, 从而 e = 1
- 若某个代数有结合律,则左逆和右逆相等: bac = (ba)c = b(ac) 因此,我们显然地得到以下定理:

# Note

 $\mathcal{A}$  是带有单位元的、结合律成立的代数,如果  $a\in\mathcal{A}$  有左逆和右逆,那么它们相等且这个逆唯一。如果 a,b 均可逆,那么  $(ab)^{-1}=b^{-1}a^{-1}$ 。

一个代数可以有子代数。设 A 是一个代数,A' 是 A 的线性子空间,那么我们称 A' 是 A 的子代数。设 A 是一个满足结合律的代数,S 是 A 的子集,那么由 S 诱导出的子代数是  $s_1s_2\cdots s_k, s_i \in S$  的线性组合。如果 S 中只有一个元素 S ,那么子代数就是 S 的多项式。考虑到子代数必须满足对乘法的封闭性,这是显然的。

代数 A 的中心是那些与其他所有元素都可交换的元素,记作 Z(A)。如果 A 是满足结合律的,那么 Z(A) 是 A 的子代数。一个带有单位元的代数被称为是中心的,如果  $Z(A) = \mathrm{Span}(1)$ 。

如果 A, B 是 A 的子集, 那么 AB 表示:

$$AB = \left\{ x \in \mathcal{A} | x = \sum_k a_k b_k, a_k \in A, b_k \in B 
ight\}$$

我们将  $A^2$  称为 A 的诱导代数。

如果在代数 A 中,  $a \times b = ab$ , 我们将  $a \times b = ba$  的代数称为其反代数  $A^{op}$ .

我们举出一些代数的例子: 复数乘法、 $n \times n$  矩阵的乘法、线性空间 V 上算子的复合、对易括号、多项式的乘法(这是一个无穷维的代数)、定义在  $C^r(a,b)$  上函数的乘法 (fg)(t) = f(t)g(t) (这也是一个无穷维的代数)

我们接下来定义代数的直和。为了使得代数的直和  $A \oplus B$  也成为一个代数,我们需要在上面定义一个乘法:

$$(a_1 \oplus b_1)(a_2 \oplus b_2) = (a_1a_2 \oplus b_1b_2)$$

这意味着  $a_1, a_2 = b_1, b_2$  先在原来的代数上做乘积,再直和起来。一个特殊的情形是:  $a \in \mathcal{A}$  可以被表示为  $a \oplus 0$ ,而  $b \in \mathcal{B}$  可以被表示为  $b \oplus 0$ ,那么此时 ab = 0。

如果  $a \oplus b \neq A \oplus B$  的中心,那么我们有:

$$(a\oplus b)(x\oplus y)=(x\oplus y)(a\oplus b)\quad orall x\in \mathcal{A},y\in \mathcal{B}$$

或者  $(ax-xa)\oplus(by-yb)=0\Rightarrow ax-xa=0, by-0yb=0$ 。 这意味着  $a\in Z(\mathcal{A}), b\in Z(\mathcal{B})$ ,从而:  $Z(\mathcal{A}\oplus\mathcal{B})=Z(\mathcal{A})\oplus Z(\mathcal{B})$ 

我们接下来定义代数的张量积。同理,如果我们要求代数的张量积也成为一个代数, 我们需要定义乘法:

$$(a_1\otimes b_1)(a_2\otimes b_2)=(a_1a_2)\otimes (b_1b_2)$$

由于  $A \otimes B$  和  $B \otimes A$  的同构关系,我们要求  $a \otimes b = b \otimes a, \forall a, b$ .

接下来我们定义一个代数的结构常数。设代数 A 的基底为  $B = \{e_i\}$ , 我们可以写出:

$$e_ie_j = \sum_{k=1}^N c_{ij}^k e_k \quad c_{ij}^k \in \mathbb{C}$$

 $c_{ij}^k$  称为代数  $\mathcal{A}$  的结构常数。如果给我们 N 维向量空间,我们通过选出一组基和  $N^3$  个结构常数就能将其变成一个代数。

如果一个有单位元的代数中所有非零元素都有逆,那么这个代数被称为除法代数。

举一个可能比较常见的例子: 如果我们有四个基  $e_0, e_1, e_2, e_3$ , 我们指定结构常数:

$$e_0^2 = -e_1^2 = -e_2^2 = -e_3^2 = e_0 \quad e_0e_i = e_ie_0 = e_i, i = 1, 2, 3 \quad e_ie_j = \sum_{k=1}^3 \epsilon_{ijk}e_k, i 
eq j$$

这样形成的代数称为四元数的代数,我们通常使用 1 代表  $e_0$ ,而使用 i,j,k 代表  $e_1,e_2,e_3$ ,并将四元数记作 q=x+iy+jz+kw。

利用与研究直和的代数时类似的思想,我们立刻可以得到:

$$Z(\mathcal{A}\otimes\mathcal{B})=Z(\mathcal{A})\otimes Z(\mathcal{B})$$

若 A 是可交换的代数,则 A 的生成元 S 定义为这样的子集:A 中的全部元素可以由 S 中元素之积的线性组合表出。例如, $(\mathbb{R}^3,\times)$  的一个生成元是  $\{\hat{e}_x,\hat{e}_y\}$ 。

类比从一个线性空间到另一个线性空间的线性映射,我们可以定义代数的同态。设 A 和 B 是代数,那么线性映射  $\phi: A \to B$  若满足  $\phi(AB) = \phi(A)\phi(B)$ ,则被称为是一个同态。一个代数自身到自身的同态称为自同态。

#### Note

如果 A 和 B 是代数,设  $\{e_i\}$  是 A 的一组基,那么  $\phi$  是同态,当且仅当  $\phi(e_ie_j)=\phi(e_i)\phi(e_j)$ 

证明是简单的,设  $a = \sum_i \alpha_i e_i, b = \sum_j \beta_j e_j$ ,直接计算即可证明。

若 A, B 都是有单位元的代数,同态  $\phi: A \to B$  有性质  $\phi(1_A) = 1_B$ ,那么称  $\phi$  是单位的。

## Note

若 A, B 是有单位元的代数,且同态  $\phi: A \to B$  是满射,那么  $\phi$  必然是单位的。

这很好证明。首先,由于  $\phi$  是满射,所以必然有 A 中的元素被映射到  $1_B$ 。其次,如果  $1_A$  不被映射到  $1_B$ ,那么下式不成立:

$$\phi(\alpha) = \phi(1\alpha) = \phi(1)\phi(\alpha) = 1\phi(\alpha)$$

如果一个向量空间  $\mathcal V$  上的自同态  $\omega$  满足  $\omega^2=1$ ,我们称  $\omega$  是一个对合。 (involution,内卷) ,它有性质  $\omega(a)=e$ 。这是因为,假设  $\omega(e)=a$ ,那么我们必须有  $\omega(a)=e$ ,从而:

$$\omega(ea) = \omega(e)\omega(a) = \omega(e)e = \omega(e)$$

在两侧再作用一次  $\omega$ , 我们得到 ea=e, 从而 a=e。

Note

设  $\mathcal{U},\mathcal{V}$  是两个同构的向量空间,则  $\mathcal{L}(\mathcal{U}),\mathcal{L}(\mathcal{V})$  是同构的代数。

证明: 设  $\phi: \mathcal{U} \to \mathcal{V}$  是线性空间的同构,容易构造出代数同构映射:

$$\psi(T) = \phi \circ T \circ \phi^{-1}$$