

# 第一章 曲线上的标架及其运动方程

## 1.1 Frenet 标架

$\mathbb{R}^m$  空间中的曲线，就是一个单参数的向量值映照：

$$\mathbf{X}(t) : [\alpha, \beta] \ni t \mapsto \mathbf{X}(t) = \begin{bmatrix} X^1(t) \\ \vdots \\ X^m(t) \end{bmatrix} \in \mathbb{R}^m. \quad (1.1)$$

考虑该向量值映照的变化率

$$\dot{\mathbf{X}}(t) := \frac{d\mathbf{X}}{dt}(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\mathbf{X}(t + \Delta t) - \mathbf{X}(t)}{\Delta t} =: \begin{bmatrix} \dot{X}^1(t) \\ \vdots \\ \dot{X}^m(t) \end{bmatrix}. \quad (1.2)$$

若该极限存在，则称  $\mathbf{X}(t) \in \mathbb{R}^m$  在点  $t$  处可微。此时， $\dot{\mathbf{X}}(t)$  称为曲线  $\mathbf{X}(t)$  的切向量。上述极限可以等价地表述为

$$\mathbf{X}(t + \Delta t) = \mathbf{X}(t) + \frac{d\mathbf{X}}{dt}(t) \cdot \Delta t + \mathcal{O}(\Delta t). \quad (1.3)$$

在  $t_0$  处，则可以写成

$$\mathbf{X}(t) = \mathbf{X}(t_0) + \frac{d\mathbf{X}}{dt}(t_0) \cdot (t - t_0) + \mathcal{O}(t - t_0). \quad (1.4)$$

该方程表示一条直线，称为曲线  $\mathbf{X}(t)$  在  $t_0$  处的切线。

在物理域中，弧长  $s$  可以表示为

$$s = \int_{\alpha}^{\beta} \left\| \frac{d\mathbf{X}}{dt}(t) \right\|_{\mathbb{R}^m} dt, \quad (1.5)$$

两边对  $t$  求导，可有

$$\frac{ds}{dt}(t) = \left\| \frac{d\mathbf{X}}{dt}(t) \right\|_{\mathbb{R}^m}. \quad (1.6)$$

为了研究问题的方便，我们以后将用弧长作为曲线的参数，即

$$\mathbf{r}(s) : [0, L] \ni s \mapsto \mathbf{r}(s) \in \mathbb{R}^m. \quad (1.7)$$

对应的切向量为

$$\dot{\mathbf{r}}(s) := \frac{d\mathbf{r}}{ds}(s) = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\mathbf{r}(s + \Delta s) - \mathbf{r}(s)}{\Delta s}. \quad (1.8)$$

根据链式法则，

$$\frac{d\mathbf{r}}{ds}(s) = \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) \cdot \frac{dt}{ds}(s) = \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) / \frac{ds}{dt}(t) = \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) / \left\| \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) \right\|_{\mathbb{R}^m}, \quad (1.9)$$

因而  $\dot{\mathbf{r}}(s)$  是一个单位向量，即

$$\|\dot{\mathbf{r}}(s)\|_{\mathbb{R}^m} = 1. \quad (1.10)$$

接下来继续对  $\dot{\mathbf{r}}(s)$  求导：

$$\ddot{\mathbf{r}}(s) := \frac{d\dot{\mathbf{r}}}{ds}(s). \quad (1.11)$$

由于  $\|\dot{\mathbf{r}}(s)\|_{\mathbb{R}^m} = 1$ ，因此

$$1 = \|\dot{\mathbf{r}}(s)\|_{\mathbb{R}^m}^2 = \langle \dot{\mathbf{r}}(s), \dot{\mathbf{r}}(s) \rangle_{\mathbb{R}^m}, \quad (1.12)$$

两边求导，则有

$$0 = \langle \ddot{\mathbf{r}}(s), \dot{\mathbf{r}}(s) \rangle_{\mathbb{R}^m} + \langle \dot{\mathbf{r}}(s), \ddot{\mathbf{r}}(s) \rangle_{\mathbb{R}^m} = 2 \cdot \langle \ddot{\mathbf{r}}(s), \dot{\mathbf{r}}(s) \rangle_{\mathbb{R}^m}. \quad (1.13)$$

内积为零，就意味着正交：

$$\ddot{\mathbf{r}}(s) \perp \dot{\mathbf{r}}(s). \quad (1.14)$$

现在我们把目光限定在  $\mathbb{R}^3$  空间中. 将  $\dot{\mathbf{r}}(s)$  和  $\ddot{\mathbf{r}}(s)$  分别记为  $\boldsymbol{\tau}(s)$  和  $\mathbf{k}(s)$ . 如前所述， $\boldsymbol{\tau}(s)$  已经是单位向量；而  $\mathbf{k}(s)$  仍需作单位化处理，其结果记作  $\mathbf{n}(s)$ ，即

$$\mathbf{n}(s) := \frac{\mathbf{k}(s)}{\|\mathbf{k}(s)\|_{\mathbb{R}^3}} = \frac{\ddot{\mathbf{r}}(s)}{\|\ddot{\mathbf{r}}(s)\|_{\mathbb{R}^3}}. \quad (1.15)$$

最后，只要再令

$$\mathbf{b}(s) := \boldsymbol{\tau}(s) \times \mathbf{n}(s), \quad (1.16)$$

我们便有了  $\mathbb{R}^3$  空间中的一组单位正交基：

$$\{\boldsymbol{\tau}(s), \mathbf{n}(s), \mathbf{b}(s)\} \subset \mathbb{R}^3, \quad (1.17)$$

它们称作 **Frenet** 标架.