# 壹-定义

#施工中

₽₽ Quote ∨

叙物理以数学之语,极乐之双厨狂喜者莫过于此!

对实际问题的分析请看下篇<u>贰-实践</u>

### 一.适用范围:

这个方法仅适用于宏观低速的二维平面。

## 二.定义

#### 1.坐标系

采用最方便的笛卡尔坐标系,原点任取,但确定之后就不能随意改变了。

## 2.矢量与标量

矢量与标量的区分按照牛顿力学,向量一般采用坐标形式,设平面向量组成的集合为♥。

#### 三.矢量

#### 1.矢量

有大小有方向且符合矢量运算的均为矢量如

$$\vec{x}, \vec{v}, \vec{a}, \vec{F}_n, \vec{f}$$
( $\vec{\omega}$ 忽略方向,因为是三维的,一般做 $|\vec{\omega}|$ 用)

一般采用坐标表示而非三角表示。

#### 2.矢量函数

有时随着时间的变化,物理量会发生变化,所以不妨设函数 $\vec{f}$ 来表示某一物理量随时间变换的函数,称为矢量函数即

$$ec{f}(t): \mathbb{R} 
ightarrow \mathbb{V}$$

这样我们就知道某一物理量随时间的变化是怎么变化的了,所有矢量都可以这么做例如  $ec{x}(t), ec{a}(t), ec{F}(t)$ 等。

对于矢量函数,我们可以采用参数方程和坐标表示两种方法,但很明显参数方程形式更方便运 算

$$oxed{ec{f}(t) = egin{cases} x = f_x(t) \ y = f_y(t) \end{cases} = (f_1(t), f_2(t))}$$

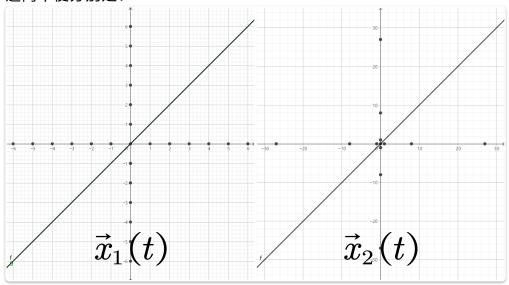
特殊的有把参数方程转换为二位解析式以方便几何直观:

$$ec{f}(t) = egin{cases} x = f_x(t) \ y = f_y(t) \end{cases} 
ightarrow ec{f}(x) = egin{cases} x = x \ y = f_y(f_x^{-1}(x)) \end{cases}$$

在这里,我们用分开表示x和y的参数方程有一个额外的好处,即在解析始终保留了运动的信息,而不仅仅是图像,例如以下两个 $\vec{x}(t)$ 的解析式,虽图像一样,均是过原点的斜右上 $45^{\circ}$ 直线,但速度必然是不相同的,这是普通函数所不具有的

$$ec{x}_1(t) = egin{cases} x = t \ y = t \end{cases} \qquad ec{x}_2(t) = egin{cases} x = t^3 \ y = t^3 \end{cases}$$

为了体现这个特点,我们可以用 $f_x(t)$ 与 $f_y(t)$ 在x轴与y轴上对应点的变换描点来可视化,比如这两个便分别是:



可以看到速度确实隐含在了位移函数中了

#### 3. 求导与积分

对于矢量函数,类比函数求导与积分我们可以知道,将矢量函数求导与积分后的新函数应该是原函数参数方程形式的x与y的子方程 $f_x$ 和 $f_y$ 分别求导与积分组合而得的,所以便有求导:

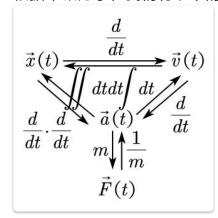
$$egin{aligned} ec{f}'(t) = egin{cases} x = f_x'(t) \ y = f_y'(t) \ \end{cases} \end{aligned}$$

积分:

$$\int ec{f}'(t) \; dt = egin{cases} x = \int f_x(t) \; \mathrm{d}t \ y = \int f_y(t) \; \mathrm{d}t \end{cases}$$

## 1.总关系

根据牛顿力学,我们有以下的关系图:



## 2.摩擦力

对于运动的摩擦力有 $ec{F}_f(t)$ 与 $ec{v}(t)$ 的关系如下(动摩擦因数为 $\mu$ ,且 $ec{F}_{ ext{p}fmax}=ec{F}_{ ext{p}f}$ )

$$ec{F}_f(t) = egin{cases} \sum_{i=1}^n ec{F}_n \ , \ |ec{v}| = 0 \ -rac{|ec{F}_{rac{m}{I}f}|}{|ec{v}|} ec{v} = -rac{\mu |ec{F}_N|}{|ec{v}|} ec{v} \ , \ |ec{v}| = 0 \end{cases}$$

## △ 警告 >

涉及速度的方程形式可能会导致较复杂的微分方程

[注]: 这里的求和为矢量加法求和,求和的对象是除摩擦力本身外物体受到的所有力