

A Equação de Newton

Em mecânica clássica, uma partícula é descrita por um ponto no espaço cujas coordenadas são dadas por uma função

$$\begin{aligned}x &: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3 \\ t &\mapsto x(t).\end{aligned}$$

Essa função é chamada a **trajetória** da partícula. A variável t representa o tempo e $x(t)$ representa a **posição** da partícula no instante t .

A **velocidade** da partícula, denotada por v , é definida como a derivada da trajetória em relação ao tempo:

$$v = \frac{dx}{dt}.$$

Portanto

$$\begin{aligned}v &: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3 \\ t &\mapsto v(t).\end{aligned}$$

Interpretamos $v(t)$ como um vetor com ponto inicial em $x(t)$. O vetor $v(t)$ é tangente à trajetória da partícula no ponto $x(t)$.

A **aceleração** da partícula, denotada por a , é definida como a derivada da velocidade em relação ao tempo:

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2}.$$

Portanto

$$\begin{aligned}a &: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3 \\ t &\mapsto a(t).\end{aligned}$$

Interpretamos $a(t)$ como um vetor com ponto inicial em $x(t)$. O vetor $a(t)$, em geral, não é tangente à trajetória da partícula.

As noções de trajetória, de velocidade e de aceleração permitem descrever o movimento de uma partícula que ocorre em dadas circunstâncias físicas.

Contudo, para determinar o movimento precisamos de noções adicionais. Precisamos das noções de momento e de força, que descrevemos a seguir. Determinar o movimento de uma partícula constitui o problema fundamental da dinâmica.

O **momento** de uma partícula de massa m e velocidade v , denotado por p , é definido como o produto da massa pela velocidade:

$$p = mv.$$

Portanto

$$\begin{aligned} p &: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3 \\ t &\mapsto p(t). \end{aligned}$$

Um **campo de forças**, denotado por F , é definido por uma função

$$\begin{aligned} F &: \Omega \times \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3 \\ (x, v, t) &\mapsto F(x, v, t), \end{aligned}$$

onde Ω é um subconjunto de \mathbb{R}^3 (ou o próprio \mathbb{R}^3). Interpretamos $F(x, v, t)$ como um vetor com ponto inicial em x . Esse vetor representa a força que atua sobre a partícula no ponto x com velocidade v no instante t .

A **Segunda Lei de Newton** diz que “a taxa de variação do momento de uma partícula é igual à força que atua sobre a partícula”:

$$\boxed{\frac{dp}{dt} = F(x, v, t).}$$

Ou seja

$$\frac{d}{dt} \left(m \frac{dx}{dt} \right) = F \left(x, \frac{dx}{dt}, t \right). \quad (1)$$

Tal relação entre a função $x(t)$ e suas derivadas é chamada uma equação diferencial. A Equação (1) é chamada a **Equação de Newton**. Dizemos que essa equação é de segunda ordem pois a derivada de maior ordem que ocorre na equação tem ordem 2.

No caso em que a massa m da partícula não varia com o tempo, a Equação de Newton é

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = F \left(x, \frac{dx}{dt}, t \right). \quad (2)$$

Ou seja, o produto da massa pela aceleração é igual à força:

$$\boxed{ma = F(x, v, t).}$$

Se uma partícula se move sob a ação de um campo de forças F , entre todas as possíveis trajetórias para a partícula a partícula irá descrever a trajetória que é solução da Equação de Newton.

Frequentemente, usamos “um ponto” em vez de d/dt para denotar a derivada em relação a t e “dois pontos” para denotar a segunda derivada. Portanto

$$\dot{x} = \frac{dx}{dt}, \quad \ddot{x} = \frac{d^2x}{dt^2}, \quad \text{etc.}$$

Uma **solução** da Equação (2) é uma função $x : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3$ tal que

$$m\ddot{x}(t) = F(x(t), \dot{x}(t), t)$$

para todo t . A variável x é chamada **variável dependente** e t é chamada **variável independente**.

É possível associar à Equação de Newton uma equação equivalente com um número maior de variáveis dependentes. Fazemos isso adicionando v ao conjunto de variáveis dependentes e considerando o sistema

$$\begin{cases} \dot{x} = v \\ \dot{v} = \frac{1}{m}F(x, v, t). \end{cases} \quad (3)$$

Esse é um sistema de equações diferenciais de primeira ordem nas variáveis x e v . É evidente que esse sistema é equivalente à Equação de Newton. Sob certos aspectos, sistemas de primeira ordem são mais simples de investigar do que sistemas de segunda ordem. Por isso é útil considerar o sistema (3) em vez do sistema (2).

Especificar um sistema mecânico composto por uma partícula consiste em especificar um campo de forças F . Dado um campo de forças F , desejamos obter soluções da Equação de Newton, ou pelo menos obter informações sobre as soluções, mesmo que as soluções não sejam conhecidas explicitamente.

Para determinar a trajetória da partícula é necessário impor condições adicionais sobre a solução $x(t)$. Por exemplo, se sabemos que no instante t_0 a partícula se situa em x_0 com velocidade v_0 , devemos impor

$$\begin{aligned} x(t_0) &= x_0, \\ \dot{x}(t_0) &= v_0. \end{aligned}$$

Essas condições são chamadas **condições iniciais**. O número t_0 e os vetores x_0 e v_0 são chamados **dados iniciais**. Observamos que o movimento fica

completamente determinado sob essas condições. Uma equação diferencial e condições iniciais constituem um **problema de valor inicial**.

O conjunto de variáveis que especificam a condição do sistema em um instante do tempo é chamado o **estado do sistema**. No presente caso, o estado do sistema é o par

$$(x, v) = (\text{posição}, \text{velocidade}).$$

Além disso, para cada valor de t , o problema de valor inicial acima define uma função que associa a cada estado inicial o estado correspondente no instante t :

$$(x_0, v_0) \longmapsto (x(t), v(t)).$$

Em resumo, a Equação de Newton especifica a evolução temporal de um sistema mecânico a partir de um estado inicial.

Sistemas gradientes. Uma classe importante de sistemas mecânicos, que descrevemos a seguir, são os chamados sistemas gradientes. Esses são sistemas em que o campo de forças F pode ser representado como menos o gradiente de uma função. Em sistemas gradientes, o campo de forças F depende apenas da posição:

$$F : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^3 \\ x \mapsto F(x),$$

onde Ω é um subconjunto de \mathbb{R}^3 (ou o próprio \mathbb{R}^3). Se existir uma função diferenciável $V : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ tal que $F(x) = -\nabla V(x)$, onde

$$\nabla V = \left(\frac{\partial V}{\partial x_1}, \frac{\partial V}{\partial x_2}, \frac{\partial V}{\partial x_3} \right),$$

dizemos que F é um **campo gradiente**. Use-se também a notação $\text{grad } V$ para representar o gradiente de V . A função V é chamada um **potencial** do campo F . Um mesmo campo F pode ter vários potenciais, mas esses potenciais diferem apenas por uma constante.

Exemplo 1. Para uma constante $k > 0$, considere o campo vetorial F definido por $F(x, y, z) = (-kx, -ky, -kz)$. Então a função V definida por $V(x, y, z) = \frac{1}{2}(x^2 + y^2 + z^2)$ é um potencial de F pois

$$F(x, y, z) = -(\nabla V)(x, y, z) = (-kx, -ky, -kz).$$

Portanto, o campo vetorial F em consideração é um campo gradiente.