

## Planteo del problema

Para una partícula cuya posición está dada por el vector  $\mathbf{r}$  entonces las ecuaciones de Newton son

$$\text{Newton} \rightarrow \begin{cases} \mathbf{r} = \mathbf{r}(t) \\ \dot{\mathbf{r}}(t) = \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) \\ \ddot{\mathbf{r}}(t) = \frac{\mathbf{F}(\mathbf{r}, t)}{m} \end{cases} \quad (1)$$

donde  $\mathbf{F}$  es la fuerza que siente la partícula producto de sus interacciones. El problema queda completamente definido cuando se especifican las condiciones iniciales

$$\text{Condiciones iniciales} \rightarrow \begin{cases} \mathbf{r}(t=0) = \mathbf{r}_0 \\ \dot{\mathbf{r}}(t=0) = \dot{\mathbf{r}}_0 \end{cases}$$

y la función  $\mathbf{F}(t)$ .

Para resolverlo en forma numérica se propone una discretización de la siguiente forma

$$\text{Discretización} \rightarrow \begin{cases} \mathbf{r}(t = n\Delta_t) \stackrel{\text{def}}{=} \mathbf{r}_n \\ \dot{\mathbf{r}}(t = n\Delta_t) \stackrel{\text{def}}{=} \dot{\mathbf{r}}_n \end{cases}$$

donde  $n$  es el “número de paso” y  $\Delta_t$  el paso temporal (se asume constante en  $n$ ) y la obtención de  $\mathbf{r}_n$  y  $\dot{\mathbf{r}}_n$  será a partir de un proceso iterativo

$$\text{Iteración} \rightarrow \begin{cases} \mathbf{r}_{n+1} = \text{algo que depende de } \mathbf{r}_n \\ \dot{\mathbf{r}}_{n+1} = \text{algo que depende de } \dot{\mathbf{r}}_n \end{cases}$$

## Método de Euler

El método de Euler (el más básico y directo) consiste en realizar la iteración del siguiente modo

$$\text{Euler} \rightarrow \begin{cases} \mathbf{r}_{n+1} = \mathbf{r}_n + \dot{\mathbf{r}}_n \Delta_t + \frac{1}{2} \ddot{\mathbf{r}}_n \Delta_t^2 \\ \dot{\mathbf{r}}_{n+1} = \dot{\mathbf{r}}_n + \ddot{\mathbf{r}}_n \Delta_t \end{cases}$$

donde  $\ddot{\mathbf{r}}(t) = \frac{\mathbf{F}(t)}{m}$  de acuerdo con las ecuaciones de Newton.

## Método RK4

El método Runge-Kutta <sup>41</sup> se plantea para la resolución de ecuaciones de la forma  $\frac{dx}{dt} = f(x, t)$  con  $x(t_0) = x_0$ . Entonces es necesario plantear las ecuaciones de Newton (1) con este formato. Para ello considérese el siguiente problema

$$\frac{d}{dt} \begin{bmatrix} \mathbf{r} \\ \dot{\mathbf{r}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}} \\ \frac{\mathbf{F}}{m} \end{bmatrix} \quad \equiv \quad \frac{d\bar{\mathbf{R}}}{dt} = \mathcal{F}(\bar{\mathbf{R}}, t) \quad (2)$$

donde  $\bar{\mathbf{R}} \stackrel{\text{def}}{=} \begin{bmatrix} \mathbf{r} \\ \dot{\mathbf{r}} \end{bmatrix}$  es un *array* de vectores. El problema así planteado es equivalente a las ecuaciones de Newton

(1), que se transcriben aquí para más comodidad en la comparación:  $\begin{cases} \mathbf{r} = \mathbf{r}(t) \\ \dot{\mathbf{r}}(t) = \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) \\ \ddot{\mathbf{r}}(t) = \frac{\mathbf{F}(\mathbf{r}, t)}{m} \end{cases}$ . Ahora sí el problema

está planteado con el formato necesario para aplicar RK4.

La discretización de (2) es

$$\text{Discretización de (2)} \rightarrow \bar{\mathbf{R}}_{n+1} = \text{algo que depende de } \bar{\mathbf{R}}_n$$

y el método RK4 propone que

---

<sup>41</sup>Ver [https://es.wikipedia.org/wiki/Método\\_de\\_Runge-Kutta](https://es.wikipedia.org/wiki/Método_de_Runge-Kutta)

$$\text{RK4} \rightarrow \bar{R}_{n+1} = \bar{R}_n + \frac{\Delta t}{6} (\bar{k}_1 + 2\bar{k}_2 + 2\bar{k}_3 + \bar{k}_4) \quad \begin{cases} \bar{k}_1 = \overline{\mathcal{F}}(t_n, \bar{R}_n) \\ \bar{k}_2 = \overline{\mathcal{F}}\left(t_n + \frac{\Delta t}{2}, \bar{R}_n + \frac{\Delta t}{2} \bar{k}_1\right) \\ \bar{k}_3 = \overline{\mathcal{F}}\left(t_n + \frac{\Delta t}{2}, \bar{R}_n + \frac{\Delta t}{2} \bar{k}_2\right) \\ \bar{k}_4 = \overline{\mathcal{F}}(t_n + \Delta t, \bar{R}_n + \Delta t \bar{k}_3) \end{cases} \quad t_n = t_0 + n\Delta t$$

En el caso particular de las ecuaciones de Newton se tiene que

$$\overline{\mathcal{F}}(t, \bar{R}) = \begin{bmatrix} R_2 \\ \frac{\mathbf{F}(t, R_1)}{m} \end{bmatrix} \quad \begin{cases} R_1 = r \\ R_2 = \dot{r} \end{cases}$$

y si  $\mathbf{F} \neq \mathbf{F}(t)$  entonces  $\overline{\mathcal{F}}(\bar{R}) = \begin{bmatrix} R_2 \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}(R_1) \end{bmatrix}$  y el método es

$$\begin{bmatrix} \mathbf{r}_{n+1} \\ \dot{\mathbf{r}}_{n+1} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{r}_n \\ \dot{\mathbf{r}}_n \end{bmatrix} + \frac{\Delta t}{6} (\bar{k}_1 + 2\bar{k}_2 + 2\bar{k}_3 + \bar{k}_4) \quad \begin{cases} \bar{k}_1 = \overline{\mathcal{F}}(\bar{R}_n) \\ \bar{k}_2 = \overline{\mathcal{F}}\left(\bar{R}_n + \frac{\Delta t}{2} \bar{k}_1\right) \\ \bar{k}_3 = \overline{\mathcal{F}}\left(\bar{R}_n + \frac{\Delta t}{2} \bar{k}_2\right) \\ \bar{k}_4 = \overline{\mathcal{F}}(\bar{R}_n + \Delta t \bar{k}_3) \end{cases}$$

Cada uno de los  $\bar{k}$  es

$$\begin{aligned} \bar{k}_1 &= \overline{\mathcal{F}}\left(\begin{bmatrix} \mathbf{r}_n \\ \dot{\mathbf{r}}_n \end{bmatrix}\right) \\ &= \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}(\mathbf{r}_n) \end{bmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bar{k}_2 &= \overline{\mathcal{F}}\left(\bar{R}_n + \frac{\Delta t}{2} \bar{k}_1\right) \\ &= \overline{\mathcal{F}}\left(\begin{bmatrix} \mathbf{r}_n \\ \dot{\mathbf{r}}_n \end{bmatrix} + \frac{\Delta t}{2} \begin{bmatrix} k_{11} \\ k_{12} \end{bmatrix}\right) \\ &= \overline{\mathcal{F}}\left(\begin{bmatrix} \mathbf{r}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{11} \\ \dot{\mathbf{r}}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{12} \end{bmatrix}\right) \\ &= \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{12} \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}\left(\mathbf{r}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{11}\right) \end{bmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bar{k}_3 &= \overline{\mathcal{F}}\left(\bar{R}_n + \frac{\Delta t}{2} \bar{k}_2\right) \\ &= \overline{\mathcal{F}}\left(\begin{bmatrix} \mathbf{r}_n \\ \dot{\mathbf{r}}_n \end{bmatrix} + \frac{\Delta t}{2} \begin{bmatrix} k_{21} \\ k_{22} \end{bmatrix}\right) \\ &= \overline{\mathcal{F}}\left(\begin{bmatrix} \mathbf{r}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{21} \\ \dot{\mathbf{r}}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{22} \end{bmatrix}\right) \\ &= \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{22} \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}\left(\mathbf{r}_n + \frac{\Delta t}{2} k_{21}\right) \end{bmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bar{k}_4 &= \overline{\mathcal{F}}(\bar{R}_n + \Delta t \bar{k}_3) \\ &= \overline{\mathcal{F}}\left(\begin{bmatrix} \mathbf{r}_n \\ \dot{\mathbf{r}}_n \end{bmatrix} + \Delta t \begin{bmatrix} k_{31} \\ k_{32} \end{bmatrix}\right) \\ &= \overline{\mathcal{F}}\left(\begin{bmatrix} \mathbf{r}_n + \Delta t k_{31} \\ \dot{\mathbf{r}}_n + \Delta t k_{32} \end{bmatrix}\right) \\ &= \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n + \Delta t k_{32} \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}(\mathbf{r}_n + \Delta t k_{31}) \end{bmatrix} \end{aligned}$$

---

por lo tanto

$$\left\{ \begin{array}{l} \bar{k}_1 = \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}(\mathbf{r}_n) \end{bmatrix} \\ \bar{k}_2 = \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n + \frac{\Delta_t}{2} k_{12} \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}(\mathbf{r}_n + \frac{\Delta_t}{2} k_{11}) \end{bmatrix} \\ \bar{k}_3 = \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n + \frac{\Delta_t}{2} k_{22} \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}(\mathbf{r}_n + \frac{\Delta_t}{2} k_{21}) \end{bmatrix} \\ \bar{k}_4 = \begin{bmatrix} \dot{\mathbf{r}}_n + \Delta_t k_{32} \\ \frac{1}{m} \mathbf{F}(\mathbf{r}_n + \Delta_t k_{31}) \end{bmatrix} \end{array} \right.$$