# UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO ESCOLA POLITÉCNICA MAP3122 - MÉTODOS NUMÉRICOS E APLICAÇÕES



Felipe Luís Korbes - 13682893 João Felipe de Souza Melo - 13682913

Professor: Alexandre Megiorin Roma

São Paulo 10 de março de 2024

#### Resumo

O objetivo deste relatório é analisar o comportamento da solução da órbita da Terra, Lua e o Sol. Para atingir esse propósito, serão exploradas três técnicas numéricas: integração numérica utilizando o método de Runge-Kutta de 4 passos, Splines Cúbicos para conectar os pontos da solução discretizada, e a implementação do Algoritmo de Thomas para encontrar soluções de um sistema linear tridiagonal, necessária para a técnica dos Splines Cúbicos. Inicialmente, será realizada a modelagem matemática, acompanhada da explicação da motivação por trás da escolha do tema deste relatório. Em seguida, o problema em questão será discretizado e as técnicas numéricas serão detalhadamente explicadas. Por fim, será conduzida uma depuração no código computacional para assegurar que a implementação foi feita de maneira correta, apresentando limitações, detalhes e aplicações relevantes para as técnicas e o problema selecionado.

# 1 Introdução

A compreensão de corpos celestes é fundamental para o para o mundo moderno. Um fruto desse estudo é a estruturação do calendário ocidental, chamado calendário gregoriano [1] que tem o objetivo de alinhar o calendário com o movimento em torno do Sol e ajustar as datas para coincidir com os equinócios e solstícios. A compreensão de orbitas de planetas e satélites permitiu o ser humano a criar satélites artificiais o que elevou o impacto das telecomunicações em um nível global.

Um problema famoso relacionado a orbitas celestes é o problema dos 3 corpos [11] [4], onde há 3 corpos situados no espaço e cada corpo sofre a influência gravitacional dos outros dois corpos.

Apesar de não haver uma solução geral para esse problema, Karl F. Sundman [3] apresentou, em 1912, uma solução analítica na forma de uma série de potências, caracterizada por uma convergência extremamente lenta.

Um exemplo de problema dessa classe é a Terra, Lua e Sol. Onde o sol pode ser considerado um astro fixo no espaço por conta da quantidade imensa de massa se comparado com a terra e a lua.

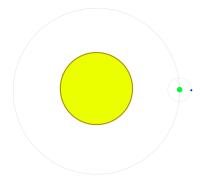


Figura 1: Problema dos 3 corpos terra-lua-sol fora de escala

É importante destacar que existem casos específicos do problema dos três corpos que possuem famílias de soluções conhecidas [6][9]. Contudo, por terem soluções exatas, esses casos também impõem restrições nas condições do sistema. O objetivo deste trabalho é utilizar um modelo genérico de três corpos, com as condições iniciais do sistema Terra, Lua e Sol, e aplicar métodos numéricos para aproximar suas órbitas.

Além disso, o problema dos três corpos pode ser generalizado para o caso de N corpos, ampliando significativamente sua aplicabilidade. Essa generalização é frequentemente empregada em diversas áreas, incluindo a detecção e monitoramento de asteroides [2], simulações em larga escala do universo, como a notável Simulação do Milênio [10], e outras aplicações pertinentes à astrofísica. Contudo, nesse trabalho, iremos nos restringir a apenas 3 corpos.

## 2 Modelagem Matemática

O problema dos três corpos, em sua forma mais básica, faz uso da equação da gravitação universal de Newton, que na sua forma mais simples, modelada como a força entre os corpos  $m_i$  e  $m_n$ , temos

$$\mathbf{F}_{gn} = -G \frac{m_i m_n}{r_{ni}^3} \mathbf{r}_{ni}. \tag{1}$$

Onde  $r_{ni} = r_i - r_n$ . O soma dos vetores  $\mathbf{F}_g$ , será a força gravitacional que age no corpo i, e pode ser escrita da forma

$$\mathbf{F}_g = -G \frac{m_i m_1}{r_{1i}^3} \mathbf{r}_{1i} - G \frac{m_i m_2}{r_{2i}^3} \mathbf{r}_{2i} - \dots - G \frac{m_i m_n}{r_{ni}^3} \mathbf{r}_{ni}.$$
 (2)

Para  $i \neq j$ .

Dessa maneira, a fórmula 2 pode ser escrita como o somatório

$$\mathbf{F}_g = Gm_i \sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^n \frac{m_j}{r_{ji}^3} \mathbf{r}_{ni}.$$
 (3)

Dividindo ambos os lados da equação por  $m_i$ , obtemos a aceleração, que se expressa em termos da derivada da posição obtemos a expressão

$$\ddot{\mathbf{r}}_{\mathbf{i}} = G \sum_{\substack{j=1\\j\neq i}}^{n} \frac{m_j}{r_{ji}^3} \mathbf{r}_{ni}.$$
 (4)

Especificamente, ao abordarmos o caso particular de três corpos, considerando a aceleração que cada corpo exerce sobre os outros presentes no sistema em cada novo instante, chegamos à tarefa de resolver um sistema de três equações diferenciais de segunda ordem, uma para cada corpo, conforme apresentado a seguir.

$$\begin{cases}
\ddot{r}_{1} = -Gm_{2} \frac{(\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{2})}{|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{2}|^{3}} - Gm_{3} \frac{(\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{3})}{|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{3}|^{3}} \\
\ddot{r}_{2} = -Gm_{1} \frac{(\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{1})}{|\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{1}|^{3}} - Gm_{3} \frac{(\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{3})}{|\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{3}|^{3}} \\
\ddot{r}_{3} = -Gm_{2} \frac{(\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{2})}{|\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{2}|^{3}} - Gm_{1} \frac{(\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{1})}{|\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{1}|^{3}}
\end{cases} (5)$$

É evidente que cada corpo que compõe nosso sistema introduz 6 variáveis de estado - 3 para a posição e 3 para a velocidade. Assim, em um sistema com 3 corpos, encontramos um total de 18 variáveis de estado.

## 3 Metodologia Numérica

### 3.1 Discretização do Problema

Para podermos aplicar alguma técnica de integração ao sistema 5, precisamos primeiro transforma-lo em um sistema de equações diferenciais de primeira ordem, chegando ao seguinte problema de Cauchy:

$$\begin{cases}
\dot{\mathbf{r}}_{1} = \mathbf{v}_{1} \\
\dot{\mathbf{v}}_{1} = -Gm_{2} \frac{(\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{2})}{|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{2}|^{3}} - Gm_{3} \frac{(\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{3})}{|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{3}|^{3}} \\
\dot{\mathbf{r}}_{2} = \mathbf{v}_{2} \\
\dot{\mathbf{v}}_{2} = -Gm_{1} \frac{(\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{1})}{|\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{1}|^{3}} - Gm_{3} \frac{(\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{3})}{|\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{3}|^{3}} \\
\dot{\mathbf{r}}_{3} = \mathbf{v}_{3} \\
\dot{\mathbf{v}}_{3} = -Gm_{2} \frac{(\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{2})}{|\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{2}|^{3}} - Gm_{1} \frac{(\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{1})}{|\mathbf{r}_{3} - \mathbf{r}_{1}|^{3}} \\
r_{1}(t_{0}) = (x_{1;0}, y_{1;0}, z_{1;0}) ; v_{1}(t_{0}) = (v_{x_{1};0}, v_{y_{1};0}, v_{z_{1};0}) \\
r_{2}(t_{0}) = (x_{2;0}, y_{2;0}, z_{2;0}) ; v_{2}(t_{0}) = (v_{x_{2};0}, v_{y_{2};0}, v_{z_{2};0}) \\
r_{3}(t_{0}) = (x_{3;0}, y_{3;0}, z_{3;0}) ; v_{3}(t_{0}) = (v_{x_{3};0}, v_{y_{3};0}, v_{z_{3};0})
\end{cases}$$

Dessa equação,  $\mathbf{v_1}$ ,  $\mathbf{v_2}$  e  $\mathbf{v_3}$  representam os vetores velocidade de cada corpo, incluindo os três eixos cartesianos. Os valores  $\dot{\mathbf{v_1}}$ ,  $\dot{\mathbf{v_2}}$  e  $\dot{\mathbf{v_3}}$  indicam os vetores de aceleração de cada corpo. Além disso, G denota a constante da gravitação universal,  $m_1$ ,  $m_2$  e  $m_3$  as massas individuais,  $\mathbf{r_1}$ ,  $\mathbf{r_2}$  e  $\mathbf{r_3}$ , não presentes no sistema acima, são os vetores de posição de cada corpo, e por fim, temos as condições iniciais para cada corpo do sistema. Todas as unidades estão no Sistema Internacional de medidas. Para o caso da Terra, Lua e Sol, as condições iniciais do sistema que serão usadas com um intervalo de tempo de 3600 segundos com duração de 1 ano são as seguintes:

#### • Sol:

$$\vec{r} = (0; 0; 0)$$
  
 $\vec{v} = (0; 0; 0)$   
 $m = 1,989 \times 10^{30}$ 

#### • Terra:

$$\vec{r} = (1, 5 \times 10^{11}; 0; 0)$$
  
 $\vec{v} = (0; 3 \times 10^{5}; 0)$   
 $m = 5,972 \times 10^{24}$ 

#### • Lua:

$$\vec{r} = (1,5015 \times 10^{11}; 0; 0)$$
  
 $\vec{v} = (0; 3 \times 10^{5}; 0)$   
 $m = 7,3476 \times 10^{22}$ 

A resolução desse sistema envolverá o cálculo das velocidades  $\mathbf{v}_1$ ,  $\mathbf{v}_2$  e  $\mathbf{v}_3$  e das posições  $\mathbf{r}_1$ ,  $\mathbf{r}_2$  e  $\mathbf{r}_3$  dos corpos através do método de integração de Runge Kutta de 4 passos, onde nossa função f(t,y) será a fórmula da lei de gravitação universal de Newton vista em 6.

#### 3.2 Técnicas Numéricas

#### 3.2.1 Método de Runge Kutta de 4 Passos

O método de Runge-Kutta de 4 passos proporciona uma integração numérica altamente precisa, com uma ordem de erro igual a 4 [7]. Isso significa que, à medida que diminuímos o passo de integração em nosso problema, o erro em relação à solução exata diminui com uma taxa de ordem 4. Este método é explicito, pois não depende de um valor futuro para o seu cálculo, e também é um método de passo único, pois não requer valores anteriores ao passo atual de integração. Para resolver o problema proposto na Equação 6, aplicaremos essa técnica de integração, expressa por:

$$\phi(t,r,h) = \frac{1}{6}(\kappa_1 + 2\kappa_2 + 2\kappa_3 + \kappa_4) \ e \begin{cases} \kappa_1 = f(t_k, y_k) \\ \kappa_2 = f(t_k + \frac{h}{2}, y_k + \frac{h}{2}\kappa_1) \\ \kappa_3 = f(t_k + \frac{h}{2}, y_k + \frac{h}{2}\kappa_2) \\ \kappa_4 = f(t_k + h, y_k + h\kappa_3) \end{cases}$$
(7)

Essa técnica será explicitamente utilizada em  $\dot{\mathbf{v}}_{\mathbf{i}}$ , que efetivamente retornará o valor de  $\mathbf{v}_{\mathbf{i}}$ , através da seguinte fórmula:

$$\begin{cases} \mathbf{v_0} = \mathbf{v(t_0)} \\ \mathbf{v_{k+1}} = \mathbf{v_k} + h\phi(t, r, h) \end{cases}$$
(8)

Ao mesmo tempo em que é calculado o valor de  $\mathbf{v_i}$ , também será calculado o valor de  $\dot{\mathbf{r_i}}$  usando o método abaixo, resultando em  $\mathbf{r}_i$ .

$$\begin{cases} \mathbf{r_0} = \mathbf{r}(\mathbf{t_0}) \\ \mathbf{r_{k+1}} = \mathbf{r_k} + h\mathbf{v_k} \end{cases}$$
(9)

Neste ponto, voltamos a 8 e 9, e o processo se repete novamente até  $t=t_f$ . Vale ressaltar que tanto 8 quanto 9 são calculados ao mesmo tempo.

#### 3.2.2 Splines Cúbicos

O método dos Splines Cúbicos nos permite realizar a interpolação dos pontos discretos obtidos por meio do método de integração mencionado em 3.2.1. Essa técnica é particularmente interessante, pois permite a interpolação de uma quantidade arbitrária de pontos, evitando as oscilações nas bordas de um intervalo associadas ao fenômeno de Runge [8], que descreve oscilações nas extremidades de um intervalo quando utilizamos interpolação polinomial de ordens elevadas.

Para que um Spline Cúbico seja usado, precisamos que alguns critérios sejam satisfeitos:

1. 
$$s_k(x_k) = y_k \ e \ s_k(x_{k+1}) = y_{k+1}$$

2. 
$$s_k(x_{k+1}) = s_{k+1}(x_{k+1})$$

3. 
$$s'_k(x_{k+1}) = s'_{k+1}(x_{k+1})$$

4. 
$$s_k''(x_{k+1}) = s_{k+1}''(x_{k+1})$$

Resumindo, precisamos que cada polinômio passe por dois pontos consecutivos, duas equações consecutivas tem que coincidir no ponto que as conecta, a primeira derivada de duas equações consecutivas tem que ser iguais no ponto que as conecta, e a segunda derivada de duas equações consecutivas tem que ser iguais no ponto que as conecta.

O que resulta desse método são n-1 polinômios da forma:

$$s_k(x) = a_k + b_k(x - x_k) + c_k(x - x_k)^2 + d_k(x - x_k)^3.$$
(10)

Onde  $a_k$ ,  $b_k$ ,  $c_k$  e  $d_k$  são coeficientes a serem encontrados. Rescrevendo a fórmula acima na forma

$$h_{k-1}c_{k-1} + 2(h_{k-1} - h_k)c_k + h_k c_{k+1} = \frac{3}{h_k}(a_{k+1} - a_k) - \frac{3}{h_{k-1}}(a_k - a_{k-1}), \quad (11)$$

chegamos em n-1 equações onde os temos apenas os  $c_n$  coeficientes para encontrar, onde  $h_k = x_{k+1} - x_k$ , ou seja, a distância entre pontos consecutivos da nossa abcissa. Além disso,  $a_k = y_k$ , onde  $y_k$  são os valores das ordenadas para cada ponto. Assim, chegamos a um sistema de equações que sempre será possível e determinado, e que pode ser escrito na forma AX = B, onde, para um spline cúbico vinculado, com as condições de borda iguais a  $s'_k(x_0) = f'(x_0)$  e  $s'_k(x_n) = f'(x_n)$ , onde f é a nossa equação de 6, temos

$$A = \begin{bmatrix} 2h_0 & h_0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ h_0 & 2(h_0 + h_1) & h_1 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & h_1 & 2(h_1 + h_2) & h_2 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \vdots & & & & & & & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & h_{n-2} & 2(h_n + h_{n-1} & h_{n-1}) \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & h_{n-1} & 2h_{n-1} \end{bmatrix}, (12)$$

$$X = \begin{bmatrix} c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \vdots \\ c_{n-1} \\ c_n \end{bmatrix}, \tag{13}$$

$$B = \begin{bmatrix} 3(a_1 - a_0)/h_0 - 3f'(a) \\ 3(a_2 - a_1)/h_1 - 3(a_1 - a_0)/h_0 \\ 3(a_3 - a_2)/h_2 - 3(a_2 - a_1)/h_1 \\ \vdots \\ 3(a_n - a_{n-1})/h_{n-1} - 3(a_n - 1 - a_{n-2})/h_{n-2} \\ 3f'(b) - 3(a_n - a_{n-1})/h_{n-1} \end{bmatrix}.$$
 (14)

Uma vez encontrados os coeficientes  $c_0$  a  $c_n$ , conseguimos encontrar,  $b_k$  e  $d_k$  com as seguintes fórmulas

$$b_k = \frac{1}{h_k} (a_{k+1} - a_k) - \frac{h_k}{3} (2c_k + c_{k+1})$$
(15)

e

$$d_k = \frac{c_{k+1-c_k}}{3h_k}. (16)$$

Um algoritmo de implementação desse método se encontra abaixo:

#### Algorithm 1 Spline Cúbica Vinculada

```
1: ENTRADAS: n: x_0, x_1, ..., x_n; a_0 = f(x_0), a_1 = f(x_1), ..., a_n = f(x_n); PO =
     f'(x_0); UO = f'(x_n)
 2: procedure SplineCubicaVinculada(n, x_i, a_i, PO, UO)
          for i = 0 até n - 1 do
 3:
               h_i \leftarrow x_{i+1} - x_i
 4:
          end for
 5:
          \alpha_0 \leftarrow 3(a_1 - a_0)/h_0 - 3PO
 6:
          \alpha_n \leftarrow 3UO - 3(a_n - a_{n-1})/h_{n-1}
 7:
          for i = 1, 2, ... até n - 1 do
 8:
              \alpha_i \leftarrow \frac{3}{h_i}(a_{i+1} - a_i) - \frac{3}{h_{i-1}}(a_i - a_{i-1})
 9:
10:
          l_0 \leftarrow 2h_0, \mu_0 \leftarrow 0.5, z_0 \leftarrow \alpha_0/l_0
11:
          for i = 1, 2, ... até n - 1 do
12:
               l_i \leftarrow 2(x_{i+1} - x_{i-1}) - h_{i-1}\mu_{i-1}
13:
              \mu_i \leftarrow \frac{h_i}{l_i}, z_i \leftarrow \alpha_i - h_{i-1}z_{i-1}/l_i
14:
15:
          l_n \leftarrow h_{n-1}(2-\mu_{n-1}), z_n \leftarrow \alpha_n - h_{n-1}z_{n-1}/l_n, c_n \leftarrow z_n
16:
          for j = n - 1, n - 2,... até 0 do
17:
               c_i \leftarrow z_i - \mu_i c_{i+1}
18:
              b_j \leftarrow (a_{j+1} - a_j)/h_j - h_j(c_{j+1} + 2c_j)/3
19:
               d_i \leftarrow (c_{i+1} - c_i)/3h_i
20:
          end for
21:
          SAÍDA (a_i, b_i, c_i, d_i) para j = 0, 1, ..., n - 1
22:
          PARE.
23:
24: end procedure
```

#### 3.2.3 Método da Resolução de Matriz Tridiagonal

A abordagem para a resolução de uma matriz tridiagonal apresenta um algoritmo altamente eficiente na solução de sistemas lineares, devido à estrutura específica dessa matriz [5]. Uma matriz tridiagonal é caracterizada por ter valores na diagonal principal e nas duas diagonais adjacentes, assemelhando-se ao sistema AX = B discutido na Seção 3.2.2.

O processo de resolução de uma matriz tridiagonal consiste fatorar a matriz principal A em duas matrizes L e U, conforme mostrado abaixo.

$$L = \begin{bmatrix} l_{11} & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ l_{21} & l_{22} & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \vdots & & & & & & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & l_{n-1,n-2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & l_{n,n-1} & l_{nn} \end{bmatrix}$$

$$(17)$$

$$U = \begin{bmatrix} 1 & u_{12} & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & u_{23} & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \vdots & & & & & & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & u_{n-1,n} & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

$$(18)$$

A obtenção das matrizes 17 e 18 é realizada através das seguintes operações:

$$a_{11} = l_{11}; (19)$$

$$a_{i,i-1} = l_{i,i-1}, \quad \text{para } i = 2, 3, \dots, n;$$
 (20)

$$a_{ii} = l_{i,i-1}u_{i-1,i} + l_{ii}, \text{ para } i = 2, 3, \dots, n;$$
 (21)

$$a_{i,i+1} = l_{ii}u_{i,i+1}, \quad \text{para } i = 1, 2, \dots, n-1.$$
 (22)

Aplicando as operações 19, 20, 21 e 22 na matriz A (12), chegamos aos sistemas Lz = B e Ux = z, onde B é a matriz 14 e x são as soluções do nosso sistema. A seguir, são apresentados os dois sistemas em questão.

$$\begin{bmatrix} l_{11} & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ l_{21} & l_{22} & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \vdots & & & & & & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & l_{n-1,n-2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & l_{n,n-1} & l_{nn} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} z_1 \\ z_2 \\ \vdots \\ z_{n-1} \\ z_n \end{bmatrix} = B$$
 (23)

resolvendo o sistema para  $z_n$  com  $n=0,1,2,\ldots,n,$  e colocando-o no sistema Ux=z, temos

$$\begin{bmatrix} 1 & u_{12} & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & u_{23} & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \vdots & & & & & & & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & u_{n-1,n} & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \\ \vdots \\ x_{n-1} \\ x_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} z_1 \\ z_2 \\ \vdots \\ z_{n-1} \\ z_n \end{bmatrix}$$
(24)

Onde  $x_n$  para  $n = 0, 1, 2, \dots, n$  são as soluções do nosso sistema.

Uma implementação desse método se encontra no algoritmo abaixo.

## **Algorithm 2** Algoritmo para Resolver o Sistema AX = B

```
1: ENTRADAS: A dimensão n; as entradas de A.
 2: procedure ResolveSistemaLinear(n, A)
        l_{11} = a_{11};
        u_{12} = a_{12}/l_{11};
 4:
        z_1 = a_{1,n+1}/l_{11};
        for i = 2, 3, ... to n - 1 do
 6:
             l_{i,i-1} = a_{i,i-1};
            l_{ii} = a_{ii} - l_{i,i-1} u_{i-1,i};
 8:
             u_{i,i+1} = a_{i,i+1}/l_{ii};
 9:
             z_i = a_{i,n+1} - l_{i,i-1} z_{i-1} / l_{ii}.
10:
11:
        end for
12:
        l_{n,n-1} = a_{n,n-1};
        l_{nn} = a_{nn} - l_{n,n-1} u_{n-1,n};
13:
        z_n = (a_{n,n+1} - l_{n,n-1}z_{n-1})/l_{nn};
14:
        x_n = z_n;
15:
16:
        for i = n - 1, ... até 1 do
17:
             x_i = z_i - u_{i,i+1} x_{i+1}.
        end for
18:
        SAÍDAS: (x_1, \ldots, x_n);
19:
        PARE
20:
21: end procedure
```

## Referências

- [1] Calendário gregoriano: o que é, como surgiu e características. https://www.significados.com.br/calendario-gregoriano/. Acessado em 29 de fevereiro de 2024.
- [2] The spaceguard survey: Report of the nasa international near-earth-object detection workshop. Tech. Report 19920025001, NASA, January 1992.
- [3] Barrow-Green, J. The dramatic episode of sundman. *Historia Mathematica* 37 (2010), 164–203.
- [4] Bate, R. R., Mueller, D. D., and White, J. E. Fundamentals of Astrodynamics. 1971.
- [5] Burden, R. L., and Faires, J. D. *Numerical Analysis*, ninth ed. Brooks/Cole, Cengage Learning, 2011.
- [6] Murray, C. D., and Dermott, S. F. Solar System Dynamics. Cambridge University Press, 2000.
- [7] ROMA, A. M., DA SILVA BEVILACQUA, J., AND NÓS, R. L. Métodos para a solução numérica de equações diferenciais ordinárias a valores iniciais, December 27 2023. VERSÃO DE 27 de Dezembro de 2023.
- [8] Runge, C. Über empirische funktionen und die interpolation zwischen äquidistanten ordinaten. Zeitschrift für Mathematik und Physik 46 (1901), 224–243.
- [9] SZEBEHELY, V., AND PETERS, C. F. Complete solution of a general problem of three bodies. *Astronomical Journal* 72 (September 1967), 876.
- [10] THE VIRGO CONSORTIUM. The Millennium Simulation: A Universe of Galaxies. https://wwwmpa.mpa-garching.mpg.de/millennium/, 2006.
- [11] WIKIPEDIA CONTRIBUTORS. N-body problem.