

## MAC2166 – Introdução à Ciência da Computação

ESCOLA POLITÉCNICA - COMPUTAÇÃO / ELÉTRICA - PRIMEIRO SEMESTRE DE 2022

Exercício-Programa 2 (EP2)

Data de Entrega: **4 de junho de 2022**

Para se preparar bem para o desenvolvimento de seu EP2, cuja descrição se inicia na próxima página, leia com atenção as instruções abaixo.

- Utilize **somente** os recursos da linguagem que aprendeu nas aulas.
- Veja em <https://www.ime.usp.br/~mac2166/infoepsC/> instruções de entrega dos exercícios-programa e atente para as instruções de preenchimento do cabeçalho do seu programa.
- Leia um FAQ sobre compilação em <https://www.ime.usp.br/~mac2166/compilacao/>.
- Sempre compile seus programas com as opções **-Wall -ansi -pedantic -O2**.
- **Importante:** seu programa deve
  - funcionar para qualquer entrada que está de acordo com o enunciado;
  - estar em conformidade com o enunciado;
  - estar bem estruturado;
  - ser de fácil compreensão, com uso idiomático da linguagem C.

## EP2: Corpos Celestes

Neste exercício-programa você implementará um simulador simples capaz de prever bastante bem a trajetória de três corpos celestes que interagem entre si através de atração gravitacional.

# 1 Simulação de um corpo

## 1.1 Atração gravitacional

Sejam  $B_1$  e  $B_2$  dois corpos de massas  $m_1$  e  $m_2$ . Supomos que  $B_1$  e  $B_2$  têm forma esférica. Seja  $d$  a distância entre os centros de  $B_1$  e  $B_2$ . A lei de gravitação de Newton diz que há entre  $B_1$  e  $B_2$  uma força de atração gravitacional de magnitude

$$G \frac{m_1 m_2}{d^2}, \quad (1)$$

onde  $G$  é uma constante universal, cujo valor é  $6.67 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$ .

Suponha agora que há um terceiro corpo no sistema, digamos  $B_0$ , de massa  $m_0$  e também de forma esférica. Há atração gravitacional entre  $B_0$  e  $B_1$  e entre  $B_0$  e  $B_2$ , cujas magnitudes podem ser calculadas pela lei de Newton (1). Para saber a força total que age sobre, digamos, o corpo  $B_0$ , devemos calcular a soma (vetorial) das forças  $F_1$  e  $F_2$  que os corpos  $B_1$  e  $B_2$  exercem sobre  $B_0$ .

**Observações.** Neste exercícios, trataremos corpos com dimensões desprezíveis em relação às distâncias envolvidas, de forma que podemos supor que os corpos são pontos.

## 1.2 Trajetória de um corpo

Seja  $r$  a posição de um corpo  $B$  em um instante  $t_0$ . Neste exercício, trabalharemos em duas dimensões, de forma que  $r$  pode ser escrito como um par  $(r_x, r_y) \in \mathbb{R}^2$ . Seja  $v = (v_x, v_y)$  a velocidade de  $B$  e que essa velocidade seja constante ao longo do tempo. Sabemos então que, no instante  $t_0 + \Delta t$ , o corpo  $B$  estará na posição  $r + (\Delta t)v$ . Se  $B$  sofre uma aceleração  $a = a(t)$  no instante  $t$ , então a velocidade  $v(t)$  de  $B$  no instante  $t$  varia ao longo do tempo e  $v(t) = v(t_0) + \int_{t_0}^t a(t) dt$ . Assim, a posição de  $B$  no instante  $t_0 + \Delta t$  será  $r + \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} v(t) dt$ .

Neste exercício (felizmente :-)), você deve ignorar as integrais que ocorrem acima, e deve adotar uma forma aproximada para determinar a posição do corpo  $B$  no instante  $t_0 + \Delta t$ . Vamos supor que conhecemos a aceleração  $a(t_0)$  no instante  $t_0$ . O que fazemos

é atualizar o valor atual  $v$  da velocidade para o valor  $v' = v + (\Delta t)a(t_0)$  e declaramos que  $B$  estará na posição  $r + (\Delta t)v'$  no instante  $t_0 + \Delta t$ .

**Observação.** Quando  $\Delta t$  não é muito grande em relação às outras grandezas envolvidas, a aproximação acima é boa.

### 1.3 Trajetória sob uma força gravitacional

Seja  $m$  a massa do corpo  $B$  da Seção 1.2. Suponha que  $B$  sofre uma atração gravitacional dada por uma força  $F = (F_x, F_y)$ , devido a outros corpos presentes no sistema. A segunda lei de Newton diz que  $B$  sofre então uma aceleração  $a$  dada por  $a = (1/m)F$ . Note que, conforme  $B$  muda de posição, a força gravitacional  $F$  que ele sofre pode mudar, dado que  $F$  depende da posição relativa de  $B$  em relação aos outros corpos do sistema. De qualquer forma, conhecendo a posição  $r$ , a velocidade  $v$  de  $B$  e a força  $F$  no instante  $t_0$ , podemos usar o método descrito na Seção 1.2 para determinar (aproximadamente) a posição de  $B$  no instante  $t_0 + \Delta t$  (nesse método, ignoramos que  $F$  pode mudar entre  $t_0$  e  $t_0 + \Delta t$ ). Fazemos o seguinte:

$$a \leftarrow (1/m)F \quad (2)$$

$$v \leftarrow v + (\Delta t)a \quad (3)$$

$$r \leftarrow r + (\Delta t)v \quad (4)$$

O valor de  $r$  calculado em (4) acima é a posição de  $B$  no instante  $t_0 + \Delta t$  (aproximadamente).

**Observação.** Note que, em (2), (3) e (4), as quantidades  $a$ ,  $F$ ,  $v$  e  $r$  são vetores. Assim, por exemplo, para executar (2), você precisa fazer  $a_x \leftarrow F_x/m$  e  $a_y \leftarrow F_y/m$ , onde  $a = (a_x, a_y)$  e  $F = (F_x, F_y)$ . Algo análogo vale para (3) e (4).

### 1.4 Exemplo

Suponha que a Terra está na origem  $(0, 0) \in \mathbb{R}^2$ , e que ela não se move. Suponha que, no instante  $t_0 = 0$ , a Lua está na posição

$$(r_x^{(0)}, r_y^{(0)}) = (3.63 \times 10^8, 0) \quad (5)$$

e tem velocidade

$$(v_x^{(0)}, v_y^{(0)}) = (0.0, 1072). \quad (6)$$

Note que, em (5) e (6), omitimos as unidades. Quando fazemos isso, supomos que a unidade adotada é a do sistema internacional (assim, a unidade em (5) é o metro e em (6) é m/s). Vamos adotar  $7.342 \times 10^{22}$  kg como a massa da Lua e  $5.972 \times 10^{24}$  kg como a massa da Terra.

Com as informações acima, usando (1), vemos que

$$F_0 = (-2.21946 \times 10^{20}, 0) \quad (7)$$

é a força que age sobre a Lua no instante  $t_0 = 0$  (os números são dados com no máximo 6 dígitos significativos). Executando os passos (2), (3) e (4) com  $\Delta t = 3600$  s (uma hora), vemos que a posição da Lua no instante  $t_1 = 3600$  é

$$r(t_1) = r(3600) = (3.62961 \times 10^8, 3.8592 \times 10^6). \quad (8)$$

A força que age na Lua no instante  $t_1 = 3600$  é

$$F_1 = (-2.21956 \times 10^{20}, -2.35996 \times 10^{18}), \quad (9)$$

e executando os (2), (3) e (4) com  $\Delta t = 3600$  s novamente, vemos que a posição da Lua no instante  $t_2 = 7200$  é

$$r(t_2) = r(7200) = (3.62882 \times 10^8, 7.71798 \times 10^6). \quad (10)$$

Podemos repetir o processo acima para obter a posição da Lua a cada hora. Repetindo o processo até o instante  $T = 864000 = 10 \times 24 \times 3600$  (dez dias), obtemos as posições  $r(3600)$ ,  $r(2 \times 3600)$ ,  $\dots$ ,  $r(240 \times 3600)$ . O arquivo [https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/moon\\_10.out](https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/moon_10.out) contém a posição original ( $3.63 \times 10^8$ , 0) da Lua e as 240 posições acima. O mar de números no arquivo `moon_10.out` não é muito fácil de se “entender”. Plotando os 241 pontos em `moon_10.out`, obtemos a imagem no arquivo [https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/moon\\_10.pdf](https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/moon_10.pdf). Vemos assim que nossa simulação faz sentido.

Executando o processo acima para  $T = 2332800$  (27 dias) e  $T = 86400000$  (1000 dias), obtemos os arquivos `moon_27.*` e `moon_1000.*` em <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/>.

Se pomos como velocidade inicial da Lua

$$(v_x^{(0)}, v_y^{(0)}) = (0.0, 1400), \quad (11)$$

e simulamos sua trajetória por 250 dias e por 300 dias, obtemos os arquivos `moon14_250.*`

e moon14\_300.\* em <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/>. Note como a órbita da Lua é diferente com (12). Compare os valores em (6) e (12) para entender de onde vem a diferença, pelo menos intuitivamente.

Veja como seria a trajetória da Lua (300 dias) com velocidade inicial

$$(v_x^{(0)}, v_y^{(0)}) = (0.0, 1500) \quad (12)$$

nos arquivos moon15\_300.\* em <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/>.

**Observação.** Veremos mais à frente como usar o software gnuplot para produzir imagens como a imagem em moon\_10.pdf a partir de arquivos como moon\_10.out.

## 2 Sistema de vários corpos

O material discutido até agora é suficiente para simularmos sistemas celestes com vários corpos. Vamos agora considerar o caso em que temos três corpos  $B_0$ ,  $B_1$  e  $B_2$ . Suponha que temos as posições  $r_0$ ,  $r_1$  e  $r_2$  e velocidades  $v_0$ ,  $v_1$ , e  $v_2$  desses corpos no instante  $t_0$ . Ademais, suponha que esses corpos têm massa  $m_0$ ,  $m_1$  e  $m_2$ . Suponha também que queremos descobrir a trajetória desses corpos até um dado instante  $T$ , determinando suas posições nos instantes  $t_0$ ,  $t_1 = t_0 + \Delta t$ ,  $t_2 = t_0 + 2\Delta t$ ,  $\dots$ , onde  $\Delta t$  é dado.

Para determinar a posição do corpo  $B_0$  no instante  $t_1$ , determinamos primeiro a força gravitacional  $F_0$  que age sobre  $B_0$  por conta dos corpos  $B_1$  e  $B_2$  (veja a Seção 1.1). Agora executamos os passos (2), (3) e (4) para obter a posição  $r_0(t_1)$  de  $B_0$  no instante  $t_1$ . Note que devemos executar o procedimento análogo para os corpos  $B_1$  e  $B_2$ , para obter suas posições  $r_2(t_1)$  e  $r_3(t_1)$  no instante  $t_1$ . Repetimos esse processo para obter a posições de  $B_0$ ,  $B_1$  e  $B_2$  nos instantes  $t_2$ ,  $t_3$ , etc.

**Exemplo.** No que segue, para especificarmos os dados de um corpo no instante  $t_0 = 0$ , vamos fornecer uma quintupla, a saber,

$$(r_x, r_y, v_x, v_y, m). \quad (13)$$

Isto é, vamos fornecer as coordenadas da posição do corpo no instante  $t_0$ , as duas componentes do vetor velocidade no instante  $t_0$ , e sua massa. Neste exemplo, temos três corpos  $B_0$ ,  $B_1$  e  $B_2$ , caracterizados pelas seguintes três quintuplas:

$$(0.0, 0.0, 0.0, 0.0, 1.9885 \times 10^{30}), \quad (14)$$

$$(1.47095 \times 10^{11}, 0.0, 0.0, 30290, 5.972 \times 10^{27}) \quad (15)$$

e

$$(1.36732 \times 10^{11}, 0.0, 0.0, 35290, 7.342 \times 22). \quad (16)$$

Simulando a evolução de  $B_0$ ,  $B_1$  e  $B_2$  com o método acima, usando  $\Delta t = 3600$  até  $T = 31104000$  (360 dias), obtemos o arquivo em <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/fun.out>. Note que a primeira linha desse arquivo especifica as coordenadas de  $B_0$ ,  $B_1$  e  $B_2$  no instante  $t_0 = 0$ . A segunda linha especifica as coordenadas desses corpos no instante  $t_1$  e assim por diante. Plotando esses pontos, obtemos a imagem em <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/fun.pdf>.

### 3 Seu programa

Neste EP, você deve escrever um programa, digamos `ep2.c`, que recebe na entrada padrão três quintuplas especificando três corpos como acima e os valores de  $T$  e  $\Delta t$ , e que envia para a saída padrão as coordenadas dos três corpos nos instantes  $t_0 = 0$ ,  $t_1 = t_0 + \Delta t$ ,  $t_2 = t_0 + 2\Delta t$ ,  $\dots$ ,  $t_k = t_0 + k\Delta t$ , onde  $k$  é o maior inteiro tal que  $t_k \leq T$ .

**Exemplo.** Com a entrada <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/fun.in>, seu programa deve produzir a saída <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/fun.out>. De fato, o arquivo `fun.out` foi obtido executando-se

```
$ ep2 < fun.in > fun.out
```

Se você usa o PowerShell, você precisará fazer

```
PS C:\Users\... > cat fun.in | .\ep2.exe > fun.out
```

Seu programa será executado como acima, para verificar se ele está de acordo com as especificações do enunciado.

**Observação.** O cômputo de trajetórias como descrevemos acima envolve aritmética de números em ponto flutuante. Assim sendo, pode ocorrer de seu programa produzir, com entrada `fun.in`, uma saída que é levemente diferente da saída `fun.out` fornecida acima, por conta de erros de arredondamento.

**Alguns detalhes de implementação.** Sua implementação deve conter, obrigatoriamente, as funções cujos protótipos são dados a seguir.

1. Função `dist()`:

```
double dist(double p1x, double p1y, double p2x, double p2y);
```

Esta função devolve a distância entre os pontos  $(p1x, p1y)$  e  $(p2x, p2y)$ .

2. Função `forca()`:

```
double forca(char c, int i,  
             double x0, double y0, double m0,  
             double x1, double y1, double m1,  
             double x2, double y2, double m2);
```

Esta função recebe um caractere  $c \in \{'x', 'y'\}$ , um inteiro  $i \in \{0, 1, 2\}$ , e dados que especificam três corpos: corpo  $B_0$  na posição  $(x_0, y_0)$  com massa  $m_0$ , corpo  $B_1$  na posição  $(x_1, y_1)$  com massa  $m_1$ , e corpo  $B_2$  na posição  $(x_2, y_2)$  com massa  $m_2$ . Esta função devolve a componente  $c$  da força gravitacional total que os corpos  $B_j$  com  $j \neq i$  exercem sobre o corpo  $i$ .

3. Função `atualize()`:

```
void atualize(double *x, double *y, double *vx, double *vy,  
            double ax, double ay, double dt);
```

Esta função recebe a posição  $(*x, *y)$ , a velocidade  $(*vx, *vy)$  e a aceleração  $(ax, ay)$  de um corpo em um dado instante, digamos  $t$ . Esta função atualiza os valores de  $(*vx, *vy)$  e  $(*x, *y)$  usando (3) e (4) acima, onde  $\Delta t = dt$ , de forma que  $(*x, *y)$  torna-se a posição do corpo no instante  $t + \Delta t$ .

Você poderá usar outras funções, se julgar necessário.

## 4 gnuplot

Para plotar as saídas produzidas pelo seu programa, você deve usar o programa gnuplot. Para instalar o gnuplot em sua máquina, visite <http://www.gnuplot.info>. Este software é muito útil e você poderá usá-lo em seus projetos futuros. Para ver umas imagens produzidas pelo gnuplot, veja <http://gnuplot.sourceforge.net/demo/>.

Você precisará conhecer uns poucos comandos do gnuplot para este EP. Uma vez instalado o gnuplot, execute o gnuplot para obter seu *prompt*:

```
gnuplot>
```

Neste *prompt*, execute `set size ratio -1`:

```
gnuplot> set size ratio -1
```

O comando acima faz com que as “escalas” do eixo  $x$  e do eixo  $y$  sejam a mesma. O gnuplot tem a noção de *diretório corrente*. Quando dizemos para o gnuplot plotar os pontos em um arquivo (algo que faremos mais à frente), ele supõe que o arquivo está neste diretório corrente (a menos que especifiquemos o nome do arquivo com seu *path name*).

Para produzir a imagem no arquivo [https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/moon\\_10.pdf](https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/moon_10.pdf), você pode fazer

```
gnuplot> plot "moon_10.out" w d
```

Omitindo `w d` (que é uma abreviação de `with dots`), um símbolo diferente é usado para indicar os pontos. Experimente executar o comando acima sem o `w d`. *É importante observar que, nos exemplos acima, supomos que o arquivo moon\_10.out está no diretório corrente do gnuplot.*

Para produzir a imagem no arquivo <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/fun.pdf>, você pode fazer

```
gnuplot> plot "fun.out" u 1:2 w d t "B0", "" u 3:4 w d t "B1", "" u 5:6 w d t "B2"
```

Acima, `u` é uma abreviação de `using`. Quando dizemos `u 1:2`, estamos pedindo que gnuplot use a primeira e a segunda coluna de números em `fun.out` como as coordenadas  $x$  e  $y$  dos pontos a serem plotados (com “título” `B0`).

## 5 Entrega

Neste EP, você deve entregar seu programa `ep2.c`. Você pode entregar também até 3 arquivos de entrada (como o arquivo `fun.in`) e as imagens correspondentes. Se você conseguir produzir entradas que produzem órbitas interessantes, você poderá receber um prêmio (a definir).

## 6 Mais um exemplo

Damos aqui um sistema interessante de três corpos. Simulamos o sistema durante intervalos de tempo variados, a saber, simulamos com valores de  $T$  iguais a  $1 \times 10^7$ ,  $2 \times 10^7$ ,  $6.3 \times 10^7$ ,  $6.35 \times 10^7$  e  $6.5 \times 10^7$ . Os arquivos de entrada que usamos são os arquivos `3body.in`, `3body_200.in`, `3body_630.in`, `3body_635.in` e `3body_650.in`, todos disponíveis em <https://www.ime.usp.br/~yoshi/2022i/mac2166/sandbox/EPs/EP2/>. As imagens correspondentes aparecem em `3body.pdf`, `3body_200.pdf`, `3body_630.pdf`, `3body_635.pdf` e `3body_650.pdf`.