1 (Nossa versão da) Equação de Rayleigh-Plesset

A equação mais geral do raio da bolha ao longo do tempo é

$$\partial_{t} \left((I_{1} + I_{2}) (R(t))^{3} R'(t) \right) = (2I_{2} - I_{1}) (R(t))^{2} (R'(t))^{2} + \Lambda$$

$$- \int_{0}^{R(t)} r^{2} T'(R(t)) \partial_{T(R(t))} \epsilon (n, T(R(t))) dr$$

$$- \int_{R(t)}^{\infty} r^{2} T'(R(t)) \partial_{T(R(t))} \epsilon (n, T(R(t))) dr$$
(1)

em que T é uma temperatura, ϵ uma energia e

$$I_{1} = \int_{0}^{1} \frac{x^{4} F(x)}{1 - x^{2} (R'(t))^{2}} dx, \qquad I_{2} = \int_{1}^{\infty} \frac{x^{2} F(x)}{x^{4} - (R'(t))^{2}} dx$$

$$\Lambda = \int_{0}^{R(t)} \frac{3r^{2} F(r)}{R(t)} dr - (R(t))^{2} \left\{ F(r \to \infty) + \epsilon_{v} \left[n(r \to R), T(R(t)) \right] - \epsilon_{l} \left[n(r \to R), T(R(t)) \right] \right\}$$

Para um campo termodinâmico espacialmente uniforma, $F = F_0$ e as I-integrais tornam-se:

$$I_{1} = \frac{1}{5}F_{0,v} \cdot {}_{2}F_{1}\left(1, \frac{5}{2}, \frac{7}{2}, (R'(t))^{2}\right)$$
$$I_{2} = F_{0,l} \cdot {}_{2}F_{1}\left(1, \frac{1}{4}, \frac{5}{4}, (R'(t))^{2}\right)$$

em que a função hipergeométrica $_2F_1$ é conhecida por admitir a representação integral

$$_{2}F_{1}(a,b,c,z) = \frac{\Gamma(c)}{\Gamma(b)\Gamma(c-b)} \int_{0}^{1} \frac{\zeta^{b-1}(1-\zeta)^{-b+c-1}}{(1-\zeta z)^{a}} d\zeta$$

No caso da teoria de uma temperatura zero, a equação da bolha por ser escrita na forma

$$R''(t) = \frac{\Lambda - (R(t))^{2} (4I_{1}(t) + I_{2}(t)) (R'(t))^{2} - (R(t))^{3} R'(t) (I'_{1}(t) + I'_{2}(t))}{(R(t))^{3} (I_{1}(t) + I_{2}(t))}$$

Se os componentes do líquido e do vapor são homogêneos, temos:

$$R''(t) = \frac{35\Lambda + (R(t))^{2} (-28F_{0,v}H_{1} - 35F_{0,l}H_{2}) (R'(t))^{2}}{(R(t))^{3} \left\{ F_{0,v} \left[7H_{1} + 10H_{3} (R'(t))^{2} \right] + 7F_{0,l} \left[5H_{2} + 2H_{4} (R'(t))^{2} \right] \right\}}$$

em que:

$$H_{1} = {}_{2}F_{1}\left(1, \frac{5}{2}, \frac{7}{2}, (R(t))^{2}\right) \qquad H_{2} = {}_{2}F_{1}\left(1, \frac{1}{4}, \frac{5}{4}, (R(t))^{2}\right)$$

$$H_{3} = {}_{2}F_{1}\left(2, \frac{7}{2}, \frac{9}{2}, (R(t))^{2}\right) \qquad H_{4} = {}_{2}F_{1}\left(2, \frac{5}{4}, \frac{9}{4}, (R(t))^{2}\right)$$

$$\Lambda = (R(t))^{2} \left[-F(r \to \infty) + F_{0,v} + \epsilon_{l}(n(r \to R), 0) - \epsilon_{v}(n(r \to R), 0)\right]$$

Neste ponto, lembramos a relação termodinâmica $n\epsilon'(n) = F(r) = P + \epsilon$, conhecida como **relação** de Gibbs. O primeiro termo do numerador do lado direito da equação pela R''(t) se torna:

$$35 (R(t))^2 (-P_l + P_v) \qquad \text{sendo que } -P_l + P_v = -\beta$$

Fazendo as substituições:

$$F_{0,l}=\epsilon_l+P_l, \ F_{0,v}=\epsilon_v+P_v, \ H_1=5I_1, \ H_2=I_2, \ H_3=\frac{7}{2}I_3, \ H_4=\frac{5}{2}I_4,$$

temos a equação da lista.

2 Exercícios

Use o método de integração de Runge-Kutta para obter a aproximação da solução dos seguintes problemas de Cauchy

1.

$$R'(t) = U(t), \quad U'(t) = -\frac{R'(t)^{2} \left[I_{2} \left(P_{l} + \epsilon_{l}\right) + 4I_{1} \epsilon_{v}\right] + P_{l} + P_{v} \left(4I_{1} R'(t)^{2} - 1\right)}{R(t) \left[I_{4} \left(P_{l} + \epsilon_{l}\right) R'(t)^{2} + I_{2} \left(P_{l} + epislon_{l}\right) + \left(P_{v} + \epsilon_{v}\right) \left(I_{1} + I_{3} R'(t)^{2}\right)\right]}$$

$$R(0) = 0.1, \quad U(0) = 0.1$$

2.

$$R'(t) = U(t), \quad U'(t) = -\frac{R'(t)^{2} \left[I_{2} \left(P_{l} + \epsilon_{l}\right) + 4I_{1} \epsilon_{v}\right] + P_{l} + P_{v} \left(4I_{1} R'(t)^{2} - 1\right)}{R(t) \left[I_{4} \left(P_{l} + \epsilon_{l}\right) R'(t)^{2} + I_{2} \left(P_{l} + epislon_{l}\right) + \left(P_{v} + \epsilon_{v}\right) \left(I_{1} + I_{3} R'(t)^{2}\right)\right]}$$

$$R(0) = 0.2, \quad U(0) = \frac{1}{10000000}$$

Adote os seguintes valores para os parâmetros: $P_v=0.1595106949435665, P_l=0.17078553413498362,$ $\epsilon_v=1.7699955011416335$ e $\epsilon_l=4.275051939160018.$ Note que U é a primeira derivada de R com relação a t.

As integrais que aparecem na equação que trata da determinação de R são expressas em termos das funções hipergeométricas:

$$I_{1} = \frac{1}{5} {}_{2}F_{1} \left(1, \frac{5}{2}, \frac{7}{2}, (R(t))^{2} \right) = \frac{1}{2} \int_{0}^{1} \frac{\zeta^{3/2}}{1 - \zeta R'(t)} d\zeta$$

$$I_{2} = {}_{2}F_{1} \left(1, \frac{1}{4}, \frac{5}{4}, (R(t))^{2} \right) = \frac{1}{4} \int_{0}^{1} \frac{1}{\zeta^{3/4} \left(1 - \zeta R'(t) \right)} d\zeta$$

$$I_{3} = \frac{2}{7} {}_{2}F_{1} \left(2, \frac{7}{2}, \frac{9}{2}, (R(t))^{2} \right) = \int_{0}^{1} \frac{\zeta^{5/2}}{\left(1 - \zeta R'(t) \right)^{2}} d\zeta$$

$$I_{4} = \frac{2}{5} {}_{2}F_{1} \left(2, \frac{5}{4}, \frac{9}{4}, (R(t))^{2} \right) = \frac{1}{2} \int_{0}^{1} \frac{\zeta^{1/4}}{\left(1 - \zeta R'(t) \right)^{2}} d\zeta$$

3 Resolução

Os testes foram feitos no Matlab e foram utilizadas as funções já criadas nos exercícios anteriores.

3.1 Exercício 1

Na primeira equação, por haver velocidade inicial considerável, o gráfico descreve o formato de uma parábola. Para a resolução desta questão, foi utilizado um passo igual a 0.01 no Runge-Kutta de quarta ordem e o valor do tempo de colapso (aproximadamente **6.01**) foi encontrado por tentativa e erro.

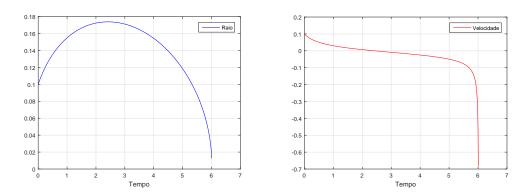


Figura 1: Raio e velocidade da bolha ao longo do tempo para o exercício 1.

3.2 Exercício 2

Para a segunda equação, foi utilizado um passo também igual a 0.01 no Runge-Kutta de quarta ordem e o valor do tempo de colapso (aproximadamente **4.14**) foi encontrado por tentativa e erro.

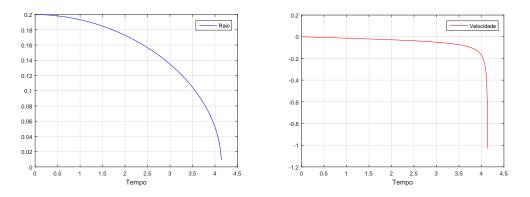


Figura 2: Raio e velocidade da bolha ao longo do tempo para o exercício 2.

3.3 Código em MATLAB

```
clear
   clc
  format long
   addpath('.../.../tools');
  M Parâmetros iniciais da equação da bolha
  Pl = 0.17078553413498362;
                                    % Pressão no líquido
                                    % Pressão no vapor
  Pv = 0.1595106949435665;
                                    % Energia do líquido
   el = 4.275051939160018;
   ev = 1.7699955011416335;
                                    % Energia do vapor
11
12
                            % Passo para o método de Runge-Kutta
  h = 0.01;
  x0 = [0.2 \ 1e - 7];
                            % Valores das condições iniciais
14
   tmin = 0;
                           % Início do intervalo
15
  tmax = 4.14;
                           % Final do intervalo
16
17
  M Integrais em termos das funções hipergeométricas
18
  I1 = @(x) (1/5) * hg2F1(1, 5/2, 7/2, x.^2);
19
  I2 = @(x) (1/1) * hg2F1(1, 1/4, 5/4, x.^2);
   I3 = @(x) (2/7) * hg2F1(1, 7/2, 9/2, x.^2);
21
   I4 = @(x) (2/5) * hg2F1(1, 5/4, 9/4, x.^2);
22
23
  5% Sistema de equações diferenciais a serem resolvidas
  % Lembrando que R'(t) = U(t) = X(2)
  f = @(t,X) [X(2) -(X(2))^2 * (I2(X(2))*(Pl+el)+4*I1(X(2))*ev) + Pl + Pv*(4*)
      I1(X(2))*X(2)-1) / (X(1)*(I4(X(2))*(Pl+el)*X(2)^2 + I2(X(2))*(Pl+el)+(
      Pv+ev) * ( I1 (X(2))+I3 (X(2)) *X(2)^2)) ]; % [R;U]
27
  M Resolve o sistema acima pelo método numérico e faz estimativa do to
28
  x = rk4(f, h, x0, [tmin tmax]);
29
  M Plota resultados numérico e analítico
31
  subplot(1,2,1);
   plot (tmin:h:tmax, x(:, 1), 'b');
33
  legend('Raio');
   xlabel ('Tempo');
35
   grid on;
36
  subplot(1,2,2);
  plot (tmin:h:tmax, x(:, 2), 'r');
  legend ('Velocidade');
  xlabel('Tempo');
  grid on;
        Código da função hipergeométrica 2F1
  function [F] = hg2F1(a, b, c, z, N)
  %HG2F1 Função hipergeométrica 2F1
  % o parâmetro N é opcional e é utilizado na integral de Chebyshev
      exist ('N', 'var')
      N = 22:
5
  end
  F = gamma(c) / (gamma(b) * gamma(c-b)) * chebyshev(@(x) (x.^(b-1) .* (1-x).^(-b))
      +c-1) . / ((1-z*x).^a), eps, 1-eps, N);
  end
```