Trabalho 3 de Métodos Matemáticos e Computacionais em Engenharia Química

Gilberto Ribeiro Pinto Júnior – RA 203324

6 de julho de 2022

Enunciado

Em um processo de adsorção em batelada, em regime transiente, um soluto (imunoglobulina G) em solução será adsorvido por pequenas esferas sólidas porosas (proteína A imobilizada em uma matriz de Sepharose B). O balanço de massa do soluto em cada esfera é dado por

$$\varepsilon \cdot \frac{\partial c}{\partial t} + (1 - \varepsilon) \cdot \frac{\partial q}{\partial t} = \varepsilon \cdot D \cdot \left(\frac{\partial^2 c}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \cdot \frac{\partial c}{\partial r} \right) \tag{1}$$

em que

$$q = \frac{q_m \cdot c}{K_d + c} \tag{2}$$

cujas condições inicial e de contorno são

$$\frac{\partial c}{\partial r}\Big|_{r=R} = \frac{k_f}{D \cdot \varepsilon} \cdot (C - c)\Big|_{r=R}$$
 (3a)

$$\left. \frac{\partial c}{\partial r} \right|_{r=0} = 0 \tag{3b}$$

$$t = 0 0 \leqslant r \leqslant R (3c)$$

Já o balanço de massa na solução é dado por

$$\frac{dC}{dt} = -\left(\frac{3 \cdot v \cdot k_f}{R \cdot V}\right) \cdot (C - c)\bigg|_{r=R} \tag{4}$$

com a condição inicial de

$$C = C_0 t = 0 r > R (5)$$

A descrição de cada variável e os valores conhecidos dos parâmetros apresentados encontram-se nas Tabelas 1 e 2 respectivamente.

Símbolo	Grandeza	Unidade (S.I.)
\overline{C}	Concentração de soluto na solução	${ m kg/m^3}$
c	Concentração de soluto no interior das esferas	${ m kg/m^3}$
q	Concentração de soluto no adsorvente	${\rm kg/m^3}$
r	Posição radial nas esferas	m
t	Tempo	S

Tabela 1: Variáveis do problema.

Símbolo	Grandeza	Valor
C_0	Concentração inicial de soluto na solução	$0.50~\mathrm{mg/ml}$
c_0	Concentração inicial de soluto no interior das esferas	0 mg/ml
D	Difusividade do soluto no meio sólido	$4.5 \times 10^{-12} \text{ m}^2/\text{s}$
K_d	Constante de dissociação da interação soluto–adsorvente	$0.019~\mathrm{mg/ml}$
k_f	Coeficiente de transferência de massa solução—superfície das esferas	$4.0\times10^{-6}~\mathrm{m/s}$
q_m	Capacidade máxima do adsorvente	$40~\mathrm{mg/ml}$
R	Raio das esferas	$45\times10^{-6}~\mathrm{m}$
V	Volume total da solução	2.5 ml
v	Volume total das esferas	0.5 ml
ε	Porosidade das esferas	0.955

Tabela 2: Parâmetros do problema.

Em posse de tais informações, encontrar o perfil de concentrações na solução em função do tempo e o perfil de concentração no interior das esferas em função da posição e do tempo, utilizando o método das linhas para resolver a equação diferencial parcial (Equação 1).

Resolução

O método das linhas, utilizado para a resolução numérica de uma equação diferencial parcial parabólica, consiste em discretizar tal equação em relação a uma das coordenadas em n pontos, originando um sistema de equações diferenciais ordinárias em relação à outra variável independente. Para o caso em questão, a Equação 1 é discretizada em relação ao raio r, gerando um sistema de EDOs, integradas em relação ao tempo t.

Primeiramente, explicita-se a derivada da concentração no interior das esferas, c, em relação ao

tempo t na Equação 1:

$$\varepsilon \cdot \frac{\partial c}{\partial t} + (1 - \varepsilon) \cdot \frac{\partial q}{\partial t} = \varepsilon \cdot D \cdot \left(\frac{\partial^2 c}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \cdot \frac{\partial c}{\partial r} \right)$$

$$\varepsilon \cdot \frac{\partial c}{\partial t} + (1 - \varepsilon) \cdot \frac{q_m \cdot K_d}{(K_d + c)^2} \cdot \frac{\partial c}{\partial t} = \varepsilon \cdot D \cdot \left(\frac{\partial^2 c}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \cdot \frac{\partial c}{\partial r} \right)$$

$$\frac{\partial c}{\partial t} = \frac{D}{\mathbb{G}} \cdot \left(\frac{\partial^2 c}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \cdot \frac{\partial c}{\partial r} \right)$$
(6)

com

$$\mathbb{G} = 1 + \left(\frac{1}{\varepsilon} - 1\right) \cdot \frac{q_m \cdot K_d}{\left(K_d + c\right)^2} \tag{7}$$

visto que

$$\frac{\partial q}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{q_m \cdot c}{K_d + c} \right) = \frac{q_m \cdot K_d}{\left(K_d + c \right)^2} \cdot \frac{\partial c}{\partial t}$$
 (8)

Adimensionalização das variáveis

Visto que o raio da esfera R é muito pequeno assim como seria o intervalo h_r utilizado na discretização da coordenada r, opta-se pela adimensionalização do conjunto de equações inerentes ao problema, tornando-o independente do tamanho do raio da esfera. As variáveis independentes e dependentes adimensionalizadas, denotadas por uma barra, são propostas como a seguir:

$$\bar{C} \equiv \frac{C - c_0}{C_0 - c_0} \tag{9a}$$

$$\bar{c} \equiv \frac{c - c_0}{C_0 - c_0} \tag{9b}$$

$$\bar{r} \equiv \frac{r}{R}$$
 (9c)

$$\bar{t} \equiv \frac{D \cdot t}{R^2} \tag{9d}$$

As derivadas parciais em relação às variáveis da Equação 9 são expressas como:

$$\frac{dC}{dt} = \frac{d}{d\bar{t}} \left[(C_0 - c_0) \cdot \bar{C} + c_0 \right] \cdot \frac{d\bar{t}}{dt} = \left[\frac{D \cdot (C_0 - c_0)}{R^2} \right] \cdot \frac{d\bar{C}}{d\bar{t}}$$
(10a)

$$\frac{\partial c}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial \bar{t}} \left[(C_0 - c_0) \cdot \bar{c} + c_0 \right] \cdot \frac{d\bar{t}}{dt} = \left[\frac{D \cdot (C_0 - c_0)}{R^2} \right] \cdot \frac{\partial \bar{c}}{\partial \bar{t}}$$
(10b)

$$\frac{\partial c}{\partial r} = \frac{\partial}{\partial \bar{r}} \left[(C_0 - c_0) \cdot \bar{c} + c_0 \right] \cdot \frac{d\bar{r}}{dr} = \left(\frac{C_0 - c_0}{R} \right) \cdot \frac{\partial \bar{c}}{\partial \bar{r}}$$
(10c)

$$\frac{\partial^2 c}{\partial r^2} = \frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{\partial c}{\partial r} \right) = \left(\frac{C_0 - c_0}{R} \right) \cdot \frac{\partial}{\partial \bar{r}} \left(\frac{\partial \bar{c}}{\partial \bar{r}} \right) \cdot \frac{d\bar{r}}{dr} = \left(\frac{C_0 - c_0}{R^2} \right) \cdot \frac{\partial^2 \bar{c}}{\partial \bar{r}^2}$$
(10d)

Assim, a Equação 6 torna-se

$$\frac{\partial \bar{c}}{\partial \bar{t}} = \frac{1}{\bar{\mathbb{G}}} \cdot \left(\frac{\partial^2 \bar{c}}{\partial \bar{r}^2} + \frac{2}{\bar{r}} \cdot \frac{\partial \bar{c}}{\partial \bar{r}} \right) \tag{11}$$

com

$$\bar{\mathbb{G}} = 1 + \left(\frac{1}{\varepsilon} - 1\right) \cdot \frac{q_m \cdot K_d}{\left[K_d + (C_0 - c_0) \cdot \bar{c} + c_0\right]^2}$$
(12)

cujas condições iniciais e de contorno passam a ser

$$\frac{\partial \bar{c}}{\partial \bar{r}}\Big|_{\bar{r}=1} = \frac{k_f \cdot R}{D \cdot \varepsilon} \cdot \left(\bar{C} - \bar{c}\right)\Big|_{\bar{r}=1} \qquad (13a)$$

$$\frac{\partial \bar{c}}{\partial \bar{r}}\Big|_{\bar{r}=0} = 0 \qquad \qquad \bar{r} = 0 \tag{13b}$$

$$\bar{c} = 0$$
 $\bar{t} = 0 \quad 0 \leqslant \bar{r} \leqslant 1$ (13c)

Já a Equação 4 torna-se

$$\frac{d\bar{C}}{d\bar{t}} = -\left(\frac{3 \cdot v \cdot k_f \cdot R}{D \cdot V}\right) \cdot \left(\bar{C} - \bar{c}\right)\Big|_{\bar{r}=1}$$
(14)

cuja condição inicial passa a ser

$$\bar{C} = 1 \qquad \qquad \bar{t} = 0 \quad \bar{r} > 1 \tag{15}$$

Discretização da coordenada \bar{r}

Adotou-se diferenças centrais para a discretização do sistema em relação ao raio adimensionalizado \bar{r} , resultando nas seguintes expressões para as derivadas parciais:

$$\frac{\partial \bar{c}_i}{\partial \bar{r}} = \frac{\bar{c}_{i+1} - \bar{c}_{i-1}}{2 \cdot h_r} + O\left(h_r^2\right) \tag{16a}$$

$$\frac{\partial^2 \bar{c}_i}{\partial \bar{r}^2} = \frac{\bar{c}_{i+1} - 2 \cdot \bar{c}_i + \bar{c}_{i-1}}{h_r^2} + O\left(h_r^2\right) \tag{16b}$$

em que h_r é o tamanho do intervalo entre i e i+1.

Assim, após a discretização, a Equação 6 pode ser escrita, para cada ponto $1 \le i \le n$, como:

$$\frac{\partial \bar{c}_i}{\partial \bar{t}} = \frac{1}{\bar{\mathbb{Q}}_i} \cdot \left[\left(\frac{\bar{c}_{i+1} - 2 \cdot \bar{c}_i + \bar{c}_{i-1}}{h_-^2} \right) + \frac{2}{\bar{r}_i} \cdot \left(\frac{\bar{c}_{i+1} - \bar{c}_{i-1}}{2 \cdot h_r} \right) \right] \tag{17}$$

com

$$\bar{\mathbb{G}}_i = 1 + \left(\frac{1}{\varepsilon} - 1\right) \cdot \frac{q_m \cdot K_d}{\left[K_d + (C_0 - c_0) \cdot \bar{c}_i + c_0\right]^2}$$
(18)

Contudo, quando i=1 e i=n, é necessário, para a resolução do sistema de EDOs, os valores desconhecidos dos pontos fictícios \bar{c}_0 e \bar{c}_{n+1} , respectivamente. Para encontrá-los ou suprimi-los, lança-se mão das condições de contorno da Equação 13. Para o caso de i=1, onde $\bar{r}=0$, \bar{c}_0 pode ser encontrado a partir da seguinte condição de contorno:

$$\frac{\partial \bar{c}_1}{\partial \bar{r}} = 0$$

$$\frac{\bar{c}_2 - \bar{c}_0}{2 \cdot h_r} = 0$$

$$\bar{c}_0 = \bar{c}_2$$
(19)

Atenta-se ao fato de que, como neste ponto $\bar{r}_1 = 0$, ocorre indeterminação do tipo $\frac{0}{0}$ na Equação 6 quando $r \to 0$ e, consequentemente, na Equação 11 quando $\bar{r} \to 0$. Todavia, aplicando a Regra de L'Hôpital neste ponto singular, chega-se a:

$$\lim_{r \to 0} \frac{2}{r} \cdot \frac{\partial c}{\partial r} = 2 \cdot \lim_{r \to 0} \frac{\frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{\partial c}{\partial r}\right)}{\frac{\partial}{\partial r}(r)} = 2 \cdot \lim_{r \to 0} \frac{\partial^2 c}{\partial r^2}$$
 (20)

o mesmo vale para as variáveis adimensionalizadas.

Já para o caso de i=n, onde $\bar{r}=1,$ \bar{c}_{n+1} pode ser encontrado a partir da condição de contorno apropriada:

$$\frac{\partial \bar{c}_n}{\partial \bar{r}} = \frac{k_f \cdot R}{D \cdot \varepsilon} \cdot (\bar{C} - \bar{c}_n)$$

$$\frac{\bar{c}_{n+1} - \bar{c}_{n-1}}{2 \cdot h_r} = \frac{k_f \cdot R}{D \cdot \varepsilon} \cdot (\bar{C} - \bar{c}_n)$$

$$\bar{c}_{n+1} = \bar{c}_{n-1} + \frac{2 \cdot h_r \cdot k_f \cdot R}{D \cdot \varepsilon} \cdot (\bar{C} - \bar{c}_n)$$
(21)

Por fim, agrega-se a Equação 14 adaptada para a discretização feita acima, originando o seguinte sistema de equações diferenciais ordinárias necessárias para a determinação de \bar{c} e \bar{C} :

$$\begin{cases}
\frac{\partial \bar{c}_{1}}{\partial \bar{t}} = \frac{1}{\bar{\mathbb{G}}_{i}} \cdot \left[3 \cdot \left(\frac{\bar{c}_{2} - 2 \cdot \bar{c}_{1} + \bar{c}_{0}}{h_{r}^{2}} \right) \right] & i = 1 \\
\frac{\partial \bar{c}_{i}}{\partial \bar{t}} = \frac{1}{\bar{\mathbb{G}}_{i}} \cdot \left[\left(\frac{\bar{c}_{i+1} - 2 \cdot \bar{c}_{i} + \bar{c}_{i-1}}{h_{r}^{2}} \right) + \frac{2}{\bar{r}_{i}} \cdot \left(\frac{\bar{c}_{i+1} - \bar{c}_{i-1}}{2 \cdot h_{r}} \right) \right] & 2 \leqslant i \leqslant n - 1 \\
\frac{\partial \bar{c}_{n}}{\partial \bar{t}} = \frac{1}{\bar{\mathbb{G}}_{i}} \cdot \left[\left(\frac{\bar{c}_{n+1} - 2 \cdot \bar{c}_{n} + \bar{c}_{n-1}}{h_{r}^{2}} \right) + \frac{2}{\bar{r}_{n}} \cdot \left(\frac{\bar{c}_{n+1} - \bar{c}_{n-1}}{2 \cdot h_{r}} \right) \right] & i = n \\
\frac{d\bar{C}}{d\bar{t}} = -\left(\frac{3 \cdot v \cdot k_{f} \cdot R}{D \cdot V} \right) \cdot (\bar{C} - \bar{c}_{n})
\end{cases}$$

com $\bar{\mathbb{G}}_i$ expresso pela Equação 18 e \bar{c}_0 , juntamente a \bar{c}_{n+1} , determinados pelas Equações 19 e 21, respectivamente. Ressalta-se que em i=1, quando $\bar{r}=0$, foi adotada a substituição apresentada na Equação 20 a fim de eliminar a indeterminação presente.

Resolução do sistema de equações diferenciais ordinárias

Para a resolução do sistema de EDOs da Equação 22, empregou-se o método Runge-Kutta de $4^{\underline{a}}$ Ordem, caracterizado por um erro local de truncamento da ordem de h_t^5 e um erro global da ordem de h_t^4 . Esse método calcula iterativamente o valor de $\bar{\mathbf{c}}_{j+1}$ a partir de \bar{t}_j e $\bar{\mathbf{c}}_j = [\bar{c}_{1,j}, \cdots, \bar{c}_{n,j}, \bar{C}_j]$, a cada intervalo de tamanho h_t , partindo de $\bar{\mathbf{c}}(\bar{t}_0) = [\bar{c}_{1,0}, \cdots, \bar{c}_{n,0}, \bar{C}_0]$, como a seguir:

$$\bar{\mathbf{c}}_{j+1} = \bar{\mathbf{c}}_j + \frac{1}{6} \cdot (\mathbf{k}_1 + 2 \cdot \mathbf{k}_2 + 2 \cdot \mathbf{k}_3 + \mathbf{k}_4)$$
(23)

em que

$$\mathbf{k}_1 = h_t \cdot \mathbf{f} \left(\bar{t}_j, \bar{\mathbf{c}}_j \right) \tag{24a}$$

$$\mathbf{k}_2 = h_t \cdot \mathbf{f}\left(\bar{t}_j + \frac{h_t}{2}, \bar{\mathbf{c}}_j + \frac{\mathbf{k}_1}{2}\right) \tag{24b}$$

$$\mathbf{k}_3 = h_t \cdot \mathbf{f}\left(\bar{t}_j + \frac{h_t}{2}, \bar{\mathbf{c}}_j + \frac{\mathbf{k}_2}{2}\right) \tag{24c}$$

$$\mathbf{k}_4 = h_t \cdot \mathbf{f} \left(\bar{t}_j + h_t, \bar{\mathbf{c}}_j + \mathbf{k}_3 \right) \tag{24d}$$

São utilizados os seguintes parâmetros para a determinação numérica de \bar{c} e \bar{C} através do método das linhas:

- $\bar{\mathbf{c}}_0 = [0, \cdots, 0, 1];$
- n = 101;
- $h_r = \frac{1-0}{n-1} = 0.01;$
- $h_t = \frac{D}{R^2} \cdot 0.01 = 2.222 \times 10^{-5}$.

Perfis de concentração

Findada a simulação, os valores de \bar{C} e \bar{c} foram determinados e, a partir da mesmas relações da Equação 9, obtêm-se C, c, r e t, utilizados para o estudo do processo de adsorção em batelada da imunoglobulina G em pequenas esferas sólidas porosas de proteína A imobilizada em uma matriz de Sepharose B.

A Figura 1 mostra o perfil de concentração em função do tempo do soluto na solução, C, e no interior da esfera, c. Nota-se o decaimento exponencial da concentração na solução C até o início do estado estacionário, onde se estabiliza em um valor $C_{\infty}=0.151276$ mg/ml. Em relação à concentração do soluto no interior da esfera c, foram investigados os perfis de concentração para diversas posições em seu raio. Utilizou-se para esta análise o raio adimensionalizado \bar{r} subdividido em intervalos de 0.10. A princípio, observa-se que toda a esfera atingiu um valor de concentração no estado estacionário de $c_{\infty}=0.151276$ mg/ml, como na solução ao seu entorno. Percebe-se que a concentração na periferia da esfera — em $0.90 \leqslant \bar{r} \leqslant 1.00$, destacado na Figura 1 pelas linhas pretas tracejadas indicando intervalos de 0.01 — atinge um máximo local nos primeiros momentos, aproximando dos valores de C e atingindo valores acima de c_{∞} , até que se iguala a esse quanto $t \to \infty$. A concentração na esfera vai deixando de ser nula nos pontos mais internos no decorrer do tempo, demorando cerca de 600 s para isso ocorrer em $\bar{r}=0.00$ e atingindo o estado estacionário aproximadamente após 1200 s, quando o desvio padrão de c em todos os pontos ao longo do raio da esfera passa a ser 4.33×10^{-5} .

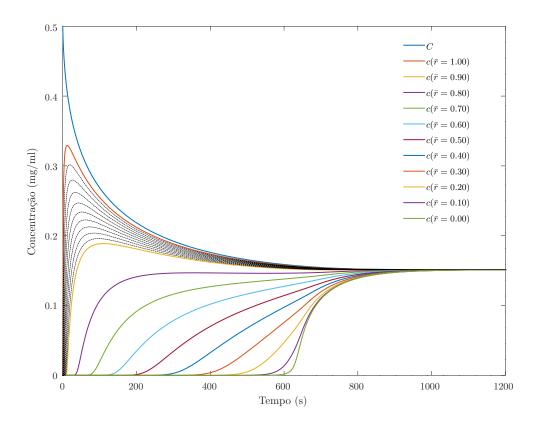


Figura 1: Concentração de soluto na solução, C, e no interior das esferas, c, em função do tempo.

A Figura 2^1 apresenta os perfis de concentração no interior da esfera ao longo do raio adimensionalizado \bar{r} a cada 100 s, de 0 a 1200 s. Observa-se o que já fora mencionado: concentrações acima daquela atingida no estado estacionário nos primeiros momentos; concentração deixa de ser nula no centro da esfera a partir de aproximadamente 600 s; concentração uniforme por toda a esfera em regime estacionário. Além dessas conclusões, aponta-se o rápido avanço do soluto para o interior da esfera nos primeiros momentos — evento representado pelas linhas tracejadas entre 0 e 100 s, em um intervalo de 10 s entre elas — em que em 100 s este já atingiu $\bar{r}=0.70$. Após este período, o soluto adentra aproximadamente na mesma velocidade. Nota-se também que, entre 600 s e 700 s, a concentração de soluto eleva-se significativamente próximo ao centro da esfera — evento representado pelas linhas tracejadas entre 600 s e 700 s, em um intervalo de 10 s entre elas.

 $^{^1}$ Ao acessar o link (https://youtu.be/1BLOv4vOfUs) ou clicar na Figura 2, você será redirecionado à animação que apresenta os perfis de concentração ao longo de \bar{r} a cada segundo no intervalo de 0 a 1200 s.

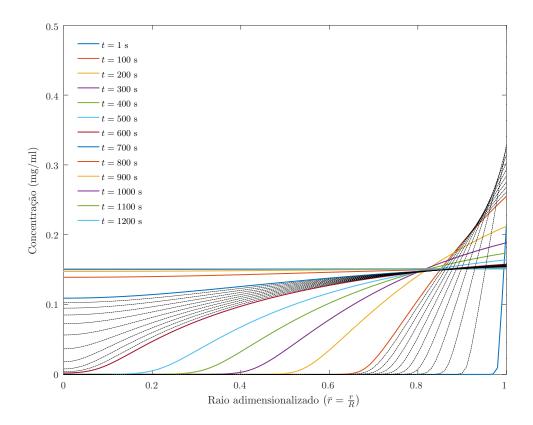


Figura 2: Perfis de concentração no interior das esferas – 0 a 1200 s.

Concentração no estado estacionário obtida analiticamente

A fim de encontrar analiticamente o valor da concentração de soluto no interior das esferas, c_{∞} , e na solução, C_{∞} , durante o estado estacionário, ou seja, quando $t \to \infty$, faz-se um balanço de massa global:

$$V \cdot C_0 = V \cdot C_{\infty} + v \cdot [\varepsilon \cdot c_{\infty} + (1 - \varepsilon) \cdot q_{\infty}]$$
(25)

Devido ao estado estacionário, o termo transiente da Equação 4 se anula, resultando em $C_{\infty}=c_{\infty}$. A partir dessa conclusão e das Equações 2 e 25, chega-se a

$$V \cdot C_0 = V \cdot c_{\infty} + v \cdot \left[\varepsilon \cdot c_{\infty} + (1 - \varepsilon) \cdot \frac{q_m \cdot c_{\infty}}{K_d + c_{\infty}} \right]$$
 (26)

que, com os valores da Tabela 2 substituídos, toma a seguinte forma:

$$2.5 \cdot 0.5 = 2.5 \cdot c_{\infty} + 0.5 \cdot \left[0.955 \cdot c_{\infty} + (1 - 0.955) \cdot \frac{40 \cdot c_{\infty}}{0.019 + c_{\infty}} \right]$$

resultando em $c_{\infty} = C_{\infty} = 0.151276$ mg/ml, corroborando com o resultado obtido numericamente.

Discussão dos resultados

A partir do método das linhas, foi possível gerar os perfis de concentração no interior da esfera e na solução em função do tempo e da posição. Contudo, o método empregado neste trabalho estava sujeito ao problema de rigidez visto que a resolução do sistema de equações diferenciais foi realizado utilizando o método explícito Runge-Kutta de 4^a Ordem com discretização feita por diferenças centrais. Dessa forma, a instabilidade causada pela rigidez foi evitada ao ser adotado um passo para resolução do sistema de EDOs, h_t , muito menor que o passo utilizado para a discretização da coordenada r elevado ao quadrado, $(h_r)^2$, de tal forma que a seguinte desigualdade fora obedecida:

$$\alpha \frac{h_t}{(h_r)^2} \leqslant \frac{1}{2} \tag{27}$$

em que, para o problema em questão, $\alpha \equiv 1/\bar{\mathbb{G}}$. Como $\bar{\mathbb{G}}$ depende da concentração adimensionalizada no interior da esfera \bar{c} , o termo à direita da relação da Equação 27 foi avaliado considerando seu maior valor possível, quando $c = c_{\infty} = 0.151276$ mg/ml, assim:

$$0.0994221 \leqslant \frac{1}{2}$$

Caso fosse adotado um método implícito para a resolução do sistema de EDOs, tal cuidado não se faria necessário e, se fosse utilizado o método de colocação ortogonal para a discretização da coordenada espacial, um número menor de pontos seria o suficiente para garantir ainda uma boa precisão nos resultados. Assim, poder-se-ia utilizar um valor aior de h_t , resultando em o tempo de processamento seria reduzido.

Códigos de programação e dados da simulação numérica

A simulação numérica do fenômeno em questão foi realizada no *software* Octave na versão 5.2.0 instalado em uma máquina com sistema operacional baseado em Ubuntu 20.04 LTS instalado, 8 Gb de memória RAM e 8 núcleos de processamento Intel Core i5-9300H de 2.4 GHz disponíveis, em que apenas um destes foi utilizado para o cálculo, despendendo um tempo de processamento de 9407.9 s para atingir um tempo final de 2000 s, momento em que o estado estacionário já teria certamente sido alcançado.

A seguir são listados os códigos de programação, denominados m-files, usados na simulação:

- O Código 1, nomeado como concentracao_main.m, contém os valores de todos os parâmetros necessários e inerentes do fenômeno presentes na Tabela 2 além dos parâmetros de discretização, o intervalo de integração e as condições iniciais. Indica também o algoritmo utilizado na resolução do sistema de equações diferenciais ordinárias;
- O Código 2, nomeado como concentracao_edos.m, representa a função de mesmo nome que retorna os valores do lado direito de cada equação do sistema de EDOs descrito na Equação 22, utilizado pelo algoritmo de resolução numérica selecionado;
- O Código 3, nomeado como rk4.m, representa a função de mesmo nome que contém o algoritmo relativo ao método *Runge-Kutta de 4ª Ordem* (Equações 23 e 24) utilizado neste trabalho para a resolução do sistema de equações diferenciais;

• O Código 4, nomeado como concentracao_graphs.m, é responsável por gerar os gráficos das Figuras 1 e 2 juntamente à animação referente à Figura 2.		

```
%Preparação do Octave
1
     clear all, close all, clc, clf, warning off
2
     %Parâmetros globais
     global D Kd kf qm R V v E CO cO n r hr solver
5
6
     D = 4.5E-12; \%m^2/s
     Kd = 0.019; %kg/m^3
     kf = 4.0E-6; \%m/s
9
     qm = 40; %kg/m^3
R = 45E-6; %m
V = 2.5E-6; %m^3
10
11
12
13
     v = 0.5E-6; \%m^3
     E = 0.955; %Adimensional
     C0 = 0.50; %kg/m<sup>3</sup>
c0 = 0; %kg/m<sup>3</sup>
15
16
17
     %Parâmetros para discretização
18
19
     n = 101;
     r = linspace(0,1,n);
20
     hr = (1-0)/(n-1);
^{21}
22
     %Intervalo de integração
23
     t0 = 0;
24
     tf = (D/(R^2))*2000;
25
     ht = (D/(R^2))*0.01;
26
     int = [t0 tf];
27
     %Condições iniciais
29
     c0adm = zeros(1,n);
30
     COadm = 1;
31
     IC = [cOadm COadm];
32
33
     %Solver
34
35
     tic
     solver = 'rk4';
36
     switch solver
37
38
         case('rk4')
          [tadm, cadm] = rk4(@concentracao_edos,int,IC,ht);
39
          case('ode45')
40
          [tadm, cadm] = ode45(@concentracao_edos,t0:ht:tf,IC');
41
42
43
     elapsed_time = toc
44
45
     %Saída
     global t c C q
46
     t = ((R^2)/D)*tadm;
47
     c = (C0-c0)*cadm(:,1:n)+c0; %mg/ml
48
     C = (C0-c0)*cadm(:,n+1)+c0; %mg/ml
49
     q = (qm*c)./(Kd+c);
50
                                   %mg/ml
51
     save concentracao.mat
```

Código 1: Código principal.

```
function dydx = concentracao_edos(x,y)
1
         %Parâmetros globais
2
         global D Kd kf qm R V v E CO cO n r hr solver
3
4
         %Identificação das variáveis
         c = y(1:n);
6
         C = y(n+1);
         %EDOs
9
         for i = 1:n
             G = 1+(1/E-1)*(qm*Kd)/((Kd+(CO-cO)*c(i)+cO)^2);
11
12
             if i == 1
                 c_0 = c(2);
13
                 Dc = 0;
14
                 DDc = \frac{1}{3}*(c(i+1)-2*c(i)+c_0)/(hr^2);
15
             elseif i == n
16
                 cn_1 = c(i-1)+((2*hr*kf*R)/(D*E))*(C-c(i));
17
                 Dc = (2/r(i))*((cn_1-c(i-1))/(2*hr));
18
                 DDc = (cn_1-2*c(i)+c(i-1))/(hr^2);
19
20
             else
                 Dc = (2/r(i))*((c(i+1)-c(i-1))/(2*hr));
21
22
                 DDc = (c(i+1)-2*c(i)+c(i-1))/(hr^2);
             endif
23
             dc(i) = (1/G)*(DDc+Dc);
24
         \verb"endfor"
25
         dC = -((3*v*kf*R)/(D*V))*(C-c(n));
26
27
         %Vetor de saída
28
         switch solver
29
             case('rk4')
30
             dydx = [dc dC];
31
             case('ode45')
32
             dydx = [dc dC]';
33
34
         {\tt endswitch}
     endfunction
35
```

Código 2: Função com o sistema de equações diferenciais ordinárias da Equação 22.

```
function [xout, yout] = rk4(f, int, IC, h)
1
          %A função rk4 resolve numericamente uma EDO ou um sistema de EDOs pelo método de
2
          %Runge-Kutta de Quarta Ordem.
3
4
          %[VI,VD] = rk4(F,X,YO,H)
5
          %VI = Vetor coluna da variável independente.
6
          \mbox{\ensuremath{\mbox{\scriptsize MVD}}} = Matriz das variáveis dependentes, cada qual em uma coluna.
          \mbox{\ensuremath{\mbox{\#}F}} = Função que retorna um vetor linha com os valores do lado direito das EDOs.
9
          %X = Vetor do intervalo de integração.
          \%YO = Vetor das condições iniciais de cada variável.
10
          %H = Tamanho do passo de integração.
11
          x = int(1):h:int(2);
12
          n = size(x, 2);
13
          if size(IC,1) == 1
14
              y = IC;
15
          else
16
17
              y = IC';
          endif
18
19
          for j=1:n
              yout(j,:) = y;
20
              k1 = h*f(x(j),y);
21
              k2 = h*f(x(j)+h/2,y+k1/2);
22
23
              k3 = h*f(x(j)+h/2,y+k2/2);
              k4 = h*f(x(j)+h,y+k3);
24
              y = y+(k1+2*k2+2*k3+k4)/6;
25
               disp(x(j))
26
          endfor
27
          xout = x';
28
     \verb"endfunction"
29
```

Código 3: Algoritmo iterativo relativo ao método Runge-Kutta de $4^{\underline{a}}$ Ordem.

```
clf, hold off
     tfdim = tf/(D/(\mathbb{R}^2)); htdim = ht/(D/(\mathbb{R}^2));
2
     f1 = 100:-10:0; f2 = [t0:100:tfdim]/htdim; f3 = [0:10:100]/htdim; f4 = [600:10:700]/htdim;
     m = 1/htdim;
5
     for i = 1:(tfdim+1)
         tplot(i) = t(m*(i-1)+1);
         Cplot(i) = C(m*(i-1)+1);
         cplot(i,:) = c(m*(i-1)+1,:);
9
         qplot(i,:) = q(m*(i-1)+1,:);
10
11
     endfor
12
     fig1 = figure(1);
13
     plot(tplot,Cplot,'linewidth',1), hold on
14
     for i = 1:10 plot(tplot,cplot(:,f1(i)+1),'linewidth',1), endfor
15
16
     plot(tplot,cplot(:,1),'linewidth',1)
     legend('$C$','$c(\bar{r}=1.00)$','$c(\bar{r}=0.90)$','$c(\bar{r}=0.80)$',
17
     '$c(\bar{r}=0.70)$','$c(\bar{r}=0.60)$','$c(\bar{r}=0.50)$','$c(\bar{r}=0.40)$',
     \label{localization} $$ '$c(\bar{r}=0.30)$','$c(\bar{r}=0.20)$','$c(\bar{r}=0.10)$','$c(\bar{r}=0.00)$') $$
19
20
     legend boxoff
     for i = 99:-1:91 plot(tplot,cplot(:,i+1),'k:','linewidth',0.10) endfor
21
     ylabel('Concentração (mg/ml)'), xlabel('Tempo (s)')
22
     axis([t0 1200 c0(1) C0])
23
     print(fig1,'fig_gr_concentracao_por_tempo','-dpdflatexstandalone'), hold off
24
     system('pdflatex fig_gr_concentracao_por_tempo')
25
     fig2 = figure(2);
27
     plot(r,c(100+1,:),'linewidth',1), hold on
28
     for i = 2:13 \text{ plot}(r,c(f2(i)+1,:),'linewidth',1), endfor
29
     legend('$t=1$~s','$t=100$~s','$t=200$~s','$t=300$~s','$t=400$~s',
      '$t=500$~s','$t=600$~s','$t=700$~s','$t=800$~s','$t=900$~s','$t=1000$~s',
31
     '$t=1100$~s','$t=1200$~s','location','northwest')
32
33
     legend boxoff
     for i = 2:10 \text{ plot}(r,c(f3(i)+1,:),'k:','linewidth',0.10), endfor
34
     for i = 2:10 \text{ plot}(r,c(f4(i)+1,:),'k:','linewidth',0.10), endfor
     \label('Concentração (mg/ml)'), xlabel('Raio adimensionalizado $\left( \frac{r}=\frac{R}{R}\right)^{y'})
36
     axis([r(1) r(end) c0(1) C0])
     print(fig2,'fig_gr_perfil_de_concentracao','-dpdflatexstandalone'), hold off
38
     system('pdflatex fig_gr_perfil_de_concentracao')
39
40
     for i = 1:1200+1
41
42
         plot(r,c(100*1*(i-1)+1,:),'linewidth',2)
          title('Perfis de concentração no interior das esferas - 0 a 1200 s.')
43
         legend(sprintf('t = \%04d \text{ s'}, 1*(i-1)))
44
45
         legend boxoff
         ylabel('Concentração (mg/ml)')
46
         xlabel('Raio adimensionalizado')
47
          axis([r(1) r(end) c0(1) C0])
48
         print(sprintf('fig_anim_c.%04d.png',i),'-dpng')
         disp(1*(i-1))
50
51
     system('foamCreateVideo -i fig_anim_c -o movie_anim_c_40fps -f 40')
52
     system('foamCreateVideo -i fig_anim_c -o movie_anim_c_20fps -f 20')
```

Código 4: Geração dos gráficos das Figuras 1 e 2.