DOI: 10. 19650/j. cnki. cjsi. J2108392

## 考虑质量扩散的瘤内磁流体分布对磁热疗影响研究\*

汤云东<sup>1</sup>,苏 航<sup>1</sup>,弗莱施 C.C.鲁道夫<sup>2</sup>,何明华<sup>3</sup>

(1. 福州大学物理与信息工程学院 福州 350108; 2. 桑塔卡塔琳娜联邦大学自动化与系统系 弗洛里亚诺波利斯 88040-900; 3. 福建医科大学 福州 350122)

**摘 要:**通过比较磁纳米颗粒在体内的理想均匀分布和真实实验分布,研究了不同纳米流体分布对治疗温度的影响,其中真 实分布来源于实验结果经本文所提出方法处理后的图像分布。同时,还进一步研究了纳米流体扩散行为对浓度分布的影 响,以及研究了温度依赖性的血液灌注率和传统定值灌注率对治疗温度分布影响的差异。本研究基于热等效应剂量的角 度,通过 43℃下的累积等效分钟数来评估磁流体热疗的治疗效果,该方法与治疗温度分布直接相关。模拟结果表明,在考虑 单个磁性纳米颗粒临界功率耗散的情况下,纳米流体扩散对肿瘤区域内纳米流体分布的均匀度具有积极的影响,而对最终 治疗温度的影响则较小。

关键词:纳米流体扩散;纳米粒子分布模型;温度场;血液灌注率;热等效应剂量 中图分类号:R318.03 R730.5 TH701 文献标识码:A 国家标准学科分类代码:430.4

# Effect of intratumoral nanofluid distribution on magnetic hyperthermia considering mass diffusion

Tang Yundong<sup>1</sup>, Su Hang<sup>1</sup>, Flesch C. C. Rodolfo<sup>2</sup>, He Minghua<sup>3</sup>

 (1. College of Physics and Information Engineering, Fuzhou University, Fuzhou 350108, China; 2. Departamento de Automação e Sistemas, Universidade Federal de Santa Catarina, Florianó polis, 88040-900, Brazil;
 3. Fujian Medical University, Fuzhou 350122, China)

Abstract: This article investigates the influence of different nanofluid distributions on the treatment temperature by considering a homogeneous distribution of magnetic nanoparticles (MNPs). Two distributions are observed in experimental images and modeled by the proposed method in this article. Meanwhile, the effect of nanofluid diffusion on the concentration distribution is further studied. In addition, the difference of temperature-based on the blood perfusion rate and the traditional quantitative perfusion rate is also considered. The treatment effect in this study is evaluated by the cumulative equivalent minutes at  $43^{\circ}$ C (CEM43) from the perspective of the thermal iso-effect dose, which is directly related to the treatment temperature distribution. Simulation results demonstrate that the nanofluid diffusion has positive effect on the uniformity degree of nanofluid distribution inside tumor region, while it has less effect on the ultimate treatment temperature if individual critical power dissipations of MNPs.

Keywords: nanofluid diffusion; nanoparticle distribution modeling; temperature field; blood perfusion rate; thermal iso-effect dose

0 引 言

磁热疗因其低侵袭性和副作用小而被认为是最有前途的肿瘤治疗方法之一<sup>[1-2]</sup>。它通过向肿瘤组织注射一

定浓度的磁性纳米粒子流体,并让其在肿瘤组织内渗透 扩散,再利用磁纳米粒子(magnetic nanoparticles, MNPs) 在交变磁场作用下产生的热量来消融肿瘤细胞。考虑到 肿瘤细胞相比健康组织对热更加敏感,一旦热疗温度达 到给定范围(通常为(44±2)℃),肿瘤细胞就会在一定的

收稿日期:2021-08-10 Received Date: 2021-08-10

<sup>\*</sup>基金项目:国家自然科学基金(62071124)、福建省自然科学基金(2020J01464)、福建省教育厅(JAT190013)、福州大学(GXRC-19044)、巴西国家科学技术发展委员会(309244/2018-8)项目资助

热积累后开始消融<sup>[34]</sup>。以往的文献中,一般有两种方法 来评估磁热疗的疗效<sup>[5-7]</sup>:阿伦尼乌斯热损伤和 CEM43 (cumulative equivalent minutes at 43℃, CEM43)。前者被 认为是计算肿瘤细胞消融的概率,而后者定义为肿瘤细 胞在43℃下的累积等效分钟数。磁热疗期间的肿瘤细 胞消融行为与治疗过程中的温度分布密切相关,这直接 受纳米流体注射后磁性纳米粒子在肿瘤内分布的影响: 治疗区域内 MNPs 分布越均匀治疗效果越好<sup>[8-9]</sup>。然而, 由于受注射位置、注射速率、注射器针头的大小以及生物 组织和纳米流体特性等复杂因素的影响,在实际治疗中 几乎不可能实现理想的 MNPs 分布<sup>[10]</sup>。

大多数研究假设 MNPs 在肿瘤组织内为均匀分布, 这主要是因为在模拟过程中很难表征其真实的纳米流体 分布[11-13]。尽管如此,存在部分研究也考虑了实际的 MNPs 分布。文献[14] 通过对几个球体进行建模表征肿 瘤区域内的 MNPs 分布,但由于在纳米流体注射过程中 没有考虑 MNPs 的扩散行为,所以该模型仍有一定的局 限性。这一问题在另一项研究中得到了补充,采用 Lattice Boltzmann 方法模拟纳米流体的注入过程<sup>[15]</sup>。正 如文献[10]通过使用具有类似人体组织孔隙结构的琼 脂糖凝胶来评估纳米流体传输行为,与实际情况相比,组 织内的 MNPs 分布形状仍表现出一些差异。在他们的研 究中,他们认为注射后的纳米流体分布形状与注射流速 以及组织孔隙率显著相关。尽管如此,他们研究的实验 对象不是生物组织,而是具有等效孔隙率的琼脂糖凝胶。 此外,文献「16]通过向雄性小鼠体内生长的两种皮下人 类前列腺肿瘤 PC3 和 LAPC4 注射磁流体,观察了注射后 的瘤内磁性纳米颗粒分布。通过注射纳米流体后的肿瘤 切片显示, MNPs 在临床应用中呈现局部聚集, 而不是连 续分布。但是,文献中缺乏对肿瘤细胞消融时 MNPs 的 真实输注模型的研究。另外,对于磁热疗过程中纳米流 体分布不均匀的情况,很少有文献提出优化治疗效果的 方法。

本文研究了纳米流体分布对治疗温度的影响,考虑 了 3 种不同的情况:一种是理想化的均匀分布,另外两种 是源自实验中的实际分布。研究中考虑的 MNPs 实验分 布来自文献[16]的结果。此外,本文还考虑了磁热疗过 程中纳米流体扩散和血液灌注率对治疗温度的影响<sup>[17]</sup>。 为了保证热疗过程中 46℃是其最高温度,本文中所有方 案都设定为达到磁性纳米粒子临界功耗的状态。本研究 通过对比不同情况下 CEM43 的数值,分析该模型的热消 融性能。值得一提的是,本文涉及到的血液灌注率对生 物组织内物质和能量的传输具有重要作用,其表示单位 组织体积在单位时间内的血流速率。

本文分为4个部分。第1节介绍了基于纳米流体扩 散情况的肿瘤细胞消融基础理论,以及 Pennes 生物传热 (Pennes bio-heat transfer, PBHT)方程的边界条件和仿真 过程中模拟 MNPs 分布的方法。第2节介绍了所提出的 数学模型中考虑的参数值、纳米流体注射后的热特性以 及治疗过程中与环境温度相关的血液灌注率。第3节比 较了3种不同扩散时间的纳米流体分布的治疗温度,并 用3种情况下的 CEM43 值来评估肿瘤细胞的热消融。 结论见第4节。

## 1 方法及原理

## 1.1 物理模型

本文考虑了一个具有通用几何结构的模型来评估磁 热疗过程中肿瘤细胞的热消融情况。几何模型如图1所 示,其基于如下半径的同心圆:10 mm(肿瘤区域,内圆); 和 30 mm(健康组织,外圆)。图1给出了本文分析中所 考虑的3条长度为30 mm的中心线和3个采样点。所有 这些点都有相同的 y 坐标值(y=0)并且彼此之间的距离 相等:中心点(P1),边界点(P3)和中间点(P2)。采样线 L2 到采样线 L1(中心线)和采样线 L3 的间隔相同 (2 mm)。



#### 1.2 数学模型

1)注射后的纳米流体传输

在分析纳米流体在生物组织间的传输过程中,组织间质通常被假定为多孔介质。当磁流体注射到组织内以后,组织间的间隙压力对其扩散起着重要作用,影响磁流体热疗过程中磁流体的浓度梯度。基于相关文献的研究,本文采用达西定律描述肿瘤区域内纳米流体的传输<sup>[18]</sup>:

$$U = -\frac{K}{\mu} \nabla P \tag{1}$$

式中:参数K、 $\mu$ 和P分别表示渗透系数、间质粘度和间隙压力。结合式(1)和 Kedem-Katchalsky 理论<sup>[14]</sup>,可以

得到血管、肿瘤和间质间流体交换的连续性方程:

$$\nabla^{2} P_{i} = \begin{cases} \frac{L_{p} S \mu}{KV} (P_{b} - P_{i} - \sigma_{s} (\pi_{b} - \pi_{i})) - \\ \frac{L_{pL} S_{L}}{KV} (P_{i} - P_{L}), \quad Y \notin \Re \\ \frac{L_{p} S \mu}{KV} (P_{b} - P_{i} - \sigma_{s} (\pi_{b} - \pi_{i})), \quad Y \in \Re \end{cases}$$

$$(2)$$

式中:下标i、b和L分别代表间质、血管和肿瘤, $L_p$ 、S/V、  $\pi$ 、 $\sigma_s$ 和 $L_{pl}S_L/V$ 分别表示渗透系数、单位体积表面积、渗 透压、渗透反射系数和过滤系数。此外,符号 $\Re$ 和Y分别 代表模型的肿瘤域和解析域。

本文采用有限元法求解式(2)得到纳米流体的间隙 压力,再进一步利用达西定律计算纳米流体的速度。在 获得纳米流体速度后,可以用对流扩散方程来描述纳米 流体的扩散行为<sup>[19]</sup>:

$$\frac{\partial C}{\partial t} = D_{eff} \nabla^2 C - \nabla \cdot (U \cdot C)$$
(3)

式中: C 为肿瘤内纳米流体的浓度; D<sub>eff</sub> 表示纳米流体在 生物组织中的有效扩散系数。

2) 治疗温度的预测

PBHT 方程自提出后被广泛用于预测生物组织在热 疗过程中的治疗温度<sup>[20]</sup>。Tang 等<sup>[21]</sup>进一步改进该方 程,以考虑补偿活体组织间质液中 MNPs 与水溶液中 MNPs 产热差异的系数,PBHT 方程的改进形式为:

$$\rho_i c_i \frac{\partial T_i}{\partial t} = k_i \nabla^2 T_i + \rho_b c_b \omega_b^i (T_b - T_i) + Q_m^i + i \cdot \alpha \cdot Q_{\text{MNP}}$$
(4)

式中:下标 i 为 0 值代表健康组织,1 值代表肿瘤组织;  $\rho$  为组织密度;c 为组织比热容;k 为组织热导率;T 为组织 的绝对温度。下标 b 表示血液属性的参数。变量  $\omega_b$  为血 液灌注率; $Q_m$  表示代谢过程产生的热量; $\alpha$  是模拟 MNPs 在活组织中的功耗有效性的系数; $Q_{MNP}$  表示外加磁场的 功率密度。

3) 生物传热的边界和初始条件

如图 1 所示,由于模拟过程中健康组织区域相对于 肿瘤区域已经足够大,因此假设健康组织的外边界是一 个恒温(37℃)边缘。此外,两个区域的初始条件也都设 置为 37℃。因此狄利克雷边界条件为:

 $T_0(t=0) = T_1(t=0) = T_{AE} = 37^{\circ} C$ (5)

式中: T<sub>AE</sub> 为绝热边缘温度。假设肿瘤边缘的温度和热流是连续的,那么使用有限元法求解 PBHT 方程时,就可以使用 Newman 边界条件来描述:

$$\begin{cases} T_0(t) \mid_{d=R_1} = T_1(t) \mid_{d=R_1} \\ k_0 \nabla T_0(t) \mid_{d=R_1} = k_1 \nabla T_1(t) \mid_{d=R_1} \end{cases}$$
(6)

式中: *R*<sub>1</sub> 为肿瘤区域的半径。另外,在所有区域设置温度上限以提高收敛性,得到以下边界条件:

4) 磁纳米粒子的产热

采用有限元方法式(4)来预测治疗温度,其中纳米 粒子耗散热量由于比代谢产热的数量级大而起着更为重 要的作用。当具有不同半径的纳米粒子时,这种加热机 制更加复杂,因此本文中纳米粒子的尺寸设定为弛豫损 失占主导地位的范围内。这种情况下,可以使用改进的 Rosensweig 模型来描述基于 Néel 弛豫和 Brownian 弛豫的 磁纳米粒子的功率耗散<sup>[22]</sup>:

$$P_{\rm MNP} = \frac{\mu_0^2 M_s^2 V_m H_m^2 f}{k_B T_0} \cdot \frac{2\pi f \tau_{\rm eff}}{1 + (2\pi f \tau_{\rm eff})^2}$$
(8)

式中: $\mu_0$ 、 $M_s$ 、 $k_B$ 、 $T_0$  f和 $H_m$ 分别表示磁导率、饱和磁化强 度、玻尔兹曼常数、温度、磁场频率和磁场强度。 $\tau_{eff}$ 则表 示有效弛豫时间,其中 Néel 弛豫时间和 Brownian 弛豫时 间可以表示为: $\tau_B = 3\delta V_{\rm H}/(k_B T_0)$ 和 $\tau_{\rm N} = \sqrt{\pi} \tau_0 \exp(\Gamma)/(2\sqrt{\Gamma})$ 。其中 $\delta$ 、 $K_{eff}$ 和 $V_{\rm H}$ 分别表示载液粘度、各向异性 常数和纳米颗粒的流体力学体积, $\Gamma$ 可以进一步表示为:  $\Gamma = K_{eff} V_{\rm M}/(k_B T_0)$ 。值的一提的是,饱和磁化强度 $M_s$ 通 常不易测量,但其可通过体积分数 $\phi$ 和磁畴磁化强度 $M_d$ 来表示: $M_s = \phi \cdot M_d$ 。此外,为了将式(8)带入模型,需要 通过  $P_{\rm MNP}$ 得到  $Q_{\rm MNP}$ ,这通过引入纳米粒子的浓度来 实现:

$$Q_{\rm MNP} = C \cdot P_{\rm MNP} \tag{9}$$

式中: C 与体积分数 $\phi$  有关,表示为 $C = \phi \cdot \rho_{MNP}$ 。本研究 设定纳米流体体积分数为 3.3%<sup>[10]</sup>。

5) 热消融分析

热疗的有效性通常可以通过考虑阿伦尼乌斯模型或 CEM43 来评估。前者仅能估计恶性细胞消融的概率,而 后者有助于获得坐标系中给某一点在 43℃时累积等效 分钟的具体值。本文通过考虑 CEM43 来评估所提模型 的热消融行为,CEM43 定义为<sup>[23]</sup>:

$$CEM43(x,y) = \int_{0}^{t} R_{CEM}^{\frac{43^{\circ}C - T(x,y,t)}{1^{\circ}C}} dt$$
 (10)

式中: $x \approx y$ 是所提几何模型的坐标值。 $R_{CEM}$ 根据温度设定不同的值:当 $T \leq 43 \%$ 时, $R_{CEM} = 0.25$ ,当T > 43 %时,  $R_{CEM} = 0.5$ 。T(x,y,t)指在位置(x,y)处t时刻的治疗温度,该温度由式(4)计算可得。式(10)的结果描述了磁热疗产热期间对肿瘤细胞的影响。

## 1.3 磁纳米粒子的分布建模方法

注射后的 MNPs 在肿瘤中的分布很难预测,这与注 射策略(包括注射部位、注射速度、注射持续时间等)显 著相关。本研究中考虑的情况是向已经移植人类前列腺 肿瘤的小鼠注射 BNF-Starch 磁纳米颗粒<sup>[16]</sup>,并且假设其 分布在纳米流体注射后对其他肿瘤组织有效。但是文 献[16]给出的数值不能直接用于治疗效果的分析,而是 需要在模拟前进行处理以确定每个点的浓度。本文采用 的磁纳米粒子分布建模步骤可概括如下:

1)将彩色图像转换为灰度图像以调整图片大小,并 将像素归一化为[0,1]。

2)适当调整像素阈值后,获得具有像素数量相同 (2000±0.5)%的二值图像<sup>[24]</sup>。

3)获取染色像素的位置,完成从图像坐标系到像素 坐标系的坐标变换。

4) 总加热功率是所有磁纳米粒子耗散的总和,表示 为  $Q_{\text{MNP}} = \sum_{i=1}^{N} Q_i$ ,式中 $Q_i$ 是下标为i的磁纳米粒子的单个 功耗,N 是图像中磁纳米粒子的数量。

本文基于 MATLAB 软件环境根据上述所提的方法 便可得到基于真实实验结果的磁纳米粒子分布模型,详 细建模示例步骤如图 2 所示。



图 2 磁纳米粒子分布建模过程 Fig. 2 Modeling process for MNPs distribution

## 2 物理特性与参数

#### 2.1 常量参数

本节总结了本研究模拟过程中所有所需参数的假设 值。间质中的纳米流体传输参数如表1所示,本研究中 考虑的所有域(肝脏、肿瘤、血液和磁性纳米颗粒)的特 性如表2所示,这些特性是求解式(4)中所示的 PBHT 方 程所需的。此外,获得功率值所需的参数如表3所示,该 值被视为式(4)的输入。

diffusion in interstitium <sup>[25-26]</sup>		
Table 1	Material properties which affect the MNP	
表 1	影响间质中 MNP 扩散的材料特性 <sup>[25-26]</sup>	

参数	肿瘤	健康组织	单位
K	4. 13×10 <sup>-8</sup>	8.53×10 <sup>-9</sup>	$\mathrm{cm}^2 \cdot \mathrm{mmHg}^{-1} \cdot \mathrm{s}^{-1}$
$L_{\rm pL} \boldsymbol{\cdot} S_{\rm L} \boldsymbol{\cdot} V^{\!-1}$	-	$5 \cdot 10^{-5}$	$\rm mmHg^{-1} \cdot s^{-1}$
$L_{PV}$	2.8×10 <sup>-7</sup>	0.36×10 <sup>-7</sup>	$\mathrm{cm}\boldsymbol{\cdot}\mathrm{mmHg}^{-1}\boldsymbol{\cdot}\mathrm{s}^{-1}$
$\pi_i$	15	10	mmHg
${m \pi}_b$	20	20	mmHg
$P_{b}$	15.6	15.6	mmHg
$\sigma$	0.82	0.91	1.0
$S_v / V$	200	70	$\mathrm{cm}^{-1}$
$P_L$	-	0	mmHg

表 2	生物传热方程相关的特性[27]

Table 2Properties associated with the<br/>bio-heat transfer equation[27]

			1		
性质	肝脏	肿瘤	血液	$\mathrm{Fe}_3\mathrm{O}_4$	单位
ρ	1 064	1 060	1 050	5 180	kg/m <sup>3</sup>
с	4 180	3 540	4 180	4 000	$J\boldsymbol{\cdot} kg^{-1}\boldsymbol{\cdot} K^{-1}$
k	0. 59	0. 52	0.51	40	$W\boldsymbol{\cdot}m^{-1}\boldsymbol{\cdot}K^{-1}$
$Q_m$	684	5 790	-	-	W/m <sup>3</sup>

表 3 磁场和磁纳米粒子特性

Table 3	Magnetic	field an	d MNP	properties
---------	----------	----------	-------	------------

参数	数值	单位
$M_d$	446	kA/m
$k_B$	$1.38 \times 10^{-23}$	J/K
${\tau}_0$	10 <sup>-9</sup>	s
δ	$0.85 \times 10^{-3}$	$\mathrm{kg}\!\cdot\!\mathrm{m}^{-1}\!\cdot\!\mathrm{s}^{-1}$
$K_{e\!f\!f}$	20.3	kJ∕m <sup>3</sup>
f	300	kHz
r	6	nm

## 2.2 纳米流体注入后的热特性

必须指出,式(4)中考虑的生物组织的特性随着注 射扩散而改变,注射后纳米流体应被认为是肿瘤区域的 一部分。在这种情况下,热特性的值可以表述为:

$$\begin{cases} 1/k_{i} = \phi/k_{\rm MNP} + (1 - \phi)/k_{\rm M} \\ \rho_{i} = \phi\rho_{\rm MNP} + (1 - \phi)\rho_{\rm M} \\ c_{i} = \phi c_{\rm max} + (1 - \phi)c_{\rm M} \end{cases}$$
(11)

其中,下标 MNP 和 M 分别用于区别磁纳米粒子和 肿瘤组织的属性,φ 为磁纳米粒子的体积分数。

## 2.3 温度依赖性的血液灌注率

除了纳米流体注射造成的影响,治疗温度的变化也会 影响生物组织的某些特性<sup>[9-10, 14, 28-29]</sup>,血液灌注率就是其 中的一个重要因素,其数值的变化受局部温度的影响<sup>[30]</sup>。 尽管血液灌注率与温度有关,但这一事实在磁热疗的模拟 模型中常常被忽略。本文中所考虑的血液灌注率是健康 组织和肿瘤细胞局部温度的函数。以下表达式用于表示 温度依赖性的血液灌注率,其单位为摄氏度<sup>[31-32]</sup>:

$$\omega_{\rm b}^{0}(T) = \begin{cases} 8.33 \times 10^{-4}, & T < 37^{\circ}{\rm C} \\ 8.33 \times 10^{-4} - ((T - 37)^{4.8})/5.438 \times 10^{6}, \\ & 37^{\circ}{\rm C} \le T \le 42^{\circ}{\rm C} \\ 4.16 \times 10^{-4} & T > 42^{\circ}{\rm C} \end{cases}$$
(12)

$$\omega_{\rm b}^{1}(T) = \begin{cases} 4.5 \times 10^{-4} + 3.55 \times 10^{-3} \times \\ \exp(-(T-45)^{2}/12), \\ T \le 45^{\circ}{\rm C} \\ 0.004, \quad T \ge 45^{\circ}{\rm C} \end{cases}$$
(13)

## 3 结果与讨论

本节讨论3种不同的磁纳米粒子分布诱导细胞消融的行为,CEM43用于评估磁热疗期间的恶性消融。 第3.1节分析了理想均匀分布的治疗温度分布。第3.2节 分析了两种实际情况下的纳米粒子分布。第3.3节给出 了两种纳米流体分布在经过不同扩散时间后的浓度结 果,并在第3.4节和第3.5节分别考虑了两种不同情况 下的不同血液灌注速率,进一步利用这些结果获得了各 自的治疗温度。考虑到血液灌注的温度依赖性行为,在 纳米流体扩散16h后,3种不同情况下的CEM43值在 第3.6节中讨论。

## 3.1 纳米粒子理想化分布的治疗温度分布

在磁性纳米颗粒均匀分布的理想情况下,注射后纳 米流体扩散对治疗温度分布的影响几乎可以忽略,而对 于具有不均匀纳米流体分布的情况,这种现象实际上是 不存在的。本节研究了理想情况(均匀分布)下的治疗 温度分布,考虑了两种情况:恒定的血液灌注率以及具有 温度依赖性的血液灌注率。为了易于比较,假设研究中 注射到肿瘤区域内的磁纳米粒子总数相同。

考虑磁纳米粒子的特定临界功耗(最高温度为46℃时的功耗<sup>[33]</sup>)时的稳态温度分布如图 3 所示。将血液灌注率视为温度函数的情况如图 3(a)所示,将血液灌注率视为常数的情况如图 3(b)所示。图 3(c)表明了这两种分布之间的差异。可以看出,在肿瘤中心几乎没有差异,但在肿瘤边缘附近有显著差异。这表明依赖于温度的血液灌注率可以对肿瘤区域的边界温度产生积极的影响,更有利于治疗效果。





Fig. 3 Treatment temperature distribution considering different blood perfusion rate

为了更清楚地说明,如图4所示,给出了图3中考虑 两种情况下的稳态温度值。考虑图1中提出的3条特定 线,这些线表示为Ln\_T和Ln\_NT,其中n表示线号,T表 示具有温度依赖性血液灌注率的情况,NT则表示不具有 温度依赖性的情况。曲线组Ln\_T的整体温度高 于Ln\_NT组,这在肿瘤边缘尤其明显。此外,Ln\_T组中 的曲线彼此非常接近,这也意味着它们将提供比恒定血 液灌注率更好的治疗温度均匀性。

## 3.2 纳米粒子实际分布的治疗温度分布

本节研究肿瘤组织内两种真实纳米粒子扩散的治疗

温度分布,如图 5 所示,给出了相同功耗情况的稳态治疗 温度分布。为了便于表达,根据相应的肿瘤细胞类型,这 些纳米粒分布被命名为 PC3 如图 5(a)所示和 LAPC4 如 图 5(b)所示分布<sup>[7]</sup>。如图 5(a)所示,PC3 分布的最高温 度达到 46℃,而如图 5(b),LAPC4 分布扩散后在肿瘤组织 周围变得更加分散。因此可知,相同功耗和相同纳米流体 剂量下,肿瘤内纳米粒子的聚集程度越高,治疗温度最值 越大,而治疗温度的均匀性则因热量过于聚集而降低。然 而,肿瘤区域内癌细胞的凋亡则同时取决于治疗温度大 小、有效治疗面积,以及治疗时间长度等多个因素。



图 4 y=0 时 3 条特定线上两种分布的稳态温度值 Fig. 4 Steady-state temperature values of two different cases at three specific lines with y=0



图 5 考虑到两种不同磁纳米粒子分布在相同功率耗散 下的稳态温度空间分布



## 3.3 考虑扩散时间的两种磁性纳米粒子浓度分布

尽管治疗温度与许多因素有关,但是肿瘤区域内的 纳米流体分布是影响治疗效果的关键因素之一。由于注 射后纳米粒子的空间分布与扩散持续时间直接相关,因 此会直接影响治疗的效果。

如图 6 所示,本研究通过使用有限元方法求解

式(1)~(3)展示出了 PC3 在扩散2h和16h后的浓度。 由于间质压力和生物组织内浓度差异所产生的压力梯 度,纳米流体会随时间进行扩散。肿瘤内纳米流体的均 匀性与扩散持续时间成正比,但与最大浓度值成反比。 如图6所示,扩散持续时间较长的场景具有更好的浓度 分布,但最大浓度值较低(10 mg/ml)。



图 6 PC3 情形下两个扩散周期的浓度分布 Fig. 6 Concentration distribution for PC3 case for two diffusion periods

LAPC4 扩散 2 h 和 16 h 后的浓度分布如图 7 所示。 可以看出,无论是否考虑扩散持续时间,图 7 中浓度分布 的总体性能都优于图 6 中给出的情况。另一个值得注意 的是,在扩散时间相同的情况下,LAPC4 情况下的浓度最 大值总是低于 PC3 情况下的浓度最大值。







## 3.4 考虑不同血液灌注率的 PC3 治疗温度分布

临界功耗取决于纳米流体的分布,可用于提高磁热 疗的有效性。然而,人们通常通过调节磁场振幅来调节 临界功耗,以便将治疗的最高温度限制在安全值 46℃以 内。本节中 MNPs 的功耗是针对每种特定分布进行设 置,以增加不同情况下的可比性。

在不同血液灌注率值和不同扩散时间的情况下, PC3的治疗温度分布如图 8 所示。可以看出,随着扩散 持续时间变长,纳米流体浓度的均匀性越大,温度分布也 越好。因此,与图 8 (a)和(c)中所示的情况相比, 图 8(b)和(d)在温度分布方面表现的更好。同时,也可 以看出图 8(c)和(d)中治疗的有效面积百分比(effective area percentage, EAP)大于图 8(a)和(b)所示的情况,这 表明考虑温度依赖性的血液灌注率对治疗结果产生积极 的影响。



Fig. 8 Temperature distribution for PC3 after different diffusion durations and for different blood perfusion rate behaviors

## 3.5 考虑不同血液灌注率的 LAPC4 治疗温度分布

不同血液灌注率和不同扩散时间的情况下,LAPC4 的治疗温度分布如图 9 所示。LAPC4 与图 8 中所示的 PC3具有大致相同的特性,但它们之间存在一些差异。 然而,对于较长扩散持续时间(例如 16 h),在 LAPC4 和 PC3 中观察到的 EAP 值就十分相近。





Fig. 9 Temperature distribution for LAPC4 after different diffusion durations and for different blood perfusion rate behaviors

如图 10 所示,研究比较了所提模型受临界功率耗散的 影响,即具有温度依赖性和非温度依赖性血液灌注的 EAP 值。虽然 LAPC4 肿瘤的 EAP 值显示出比 PC3 肿瘤更好的 效果,但当扩散时间足够长时(例如本研究中提出的 16 h),

两者都达到了相似的 EAP 值。这意味着如果将临界功率 耗散的影响考虑在内时,扩散持续时间可部分补偿由于注 射所引起的纳米流体浓度扩散不均的影响。若持续扩散 的时间足够长,两者治疗的有效面积百分比将更为接近。



## 3.6 CEM43 值分析

当肿瘤温度持续保持在一定温度时,才能引起肿瘤 细胞的消融。本研究通过考虑 CEM43 值来评估肿瘤细胞的消融行为,CEM43 是治疗温度和时间的直接函数, 在方程(10)中所定义。如图 11 所示,描绘了图 1 中所提 出的 3 个点(P1、P2 和 P3)处的 CEM43 值随时间变化的 情况(假设纳米流体为均匀分布)。对于考虑不同血液 灌注率的情况,使用两组点 Pn\_T 和 Pn\_NT 来描述 3 个 测试点的 CEM43 值。可以观察到,在相同条件下,Pn\_T 组的 CEM43 曲线的整体值高于 Pn\_NT 组。然而,在肿 瘤边界并没有观察到这种行为,如 P3\_T 和 P3\_NT 所示, 它们在整个治疗过程中几乎重叠。



在磁热疗持续加热过程中,不同的细胞有着不同的 CEM43 值。本研究考虑肝细胞中肿瘤消融的 CEM43 值 为 9.9 min<sup>[34]</sup>。如图 12 所示,描绘了本研究中考虑的 3 种磁性纳米颗粒分布情况在治疗 30 min 后高于 9.9 min 的 CEM43 值。所有的情况都考虑了温度依赖性 的血液灌注率,并应用了保证治疗期间最高温度为 46℃ 的临界功率值。如图 12 所示,CEM43 的 EAP 几乎完全 取决于肿瘤中磁性纳米颗粒的分布。在图 12(c)中,呈 现出比其他两个更好的结果,处理 30 分钟后 EAP 约为 87%。LAPC4 和 PC3 都表现出相似的结果,因它们的 EAP 接近,约为 50%。尽管如此,由于其高度聚集的磁 性纳米颗粒分布,PC3 具有最大的 CEM43 值。可以得 出,磁性纳米粒子分布越均匀,CEM43 的有效面积越大, CEM43 的最大值越小。该特性也适用于纳米流体分布 的其他场景。





## 4 结 论

本研究以治疗温度为评价指标,比较了肿瘤组织内

3种不同纳米流体分布的热疗效果。与此同时,也比较 了两种真实纳米流体分布和文献中常用的均匀分布的浓 度扩散情况。结果表明,在经过足够长的扩散时间之后, 浓度分布趋于均匀,但在治疗过程中,扩散并不能有效地 产生更为均匀的温度分布。研究还发现,即使在有效扩散以后,CEM43 指数显示的肿瘤区域热消融行为也没有太大改善。此外,使用随温度变化的血液灌注率被证明对治疗温度分布有着积极的影响,因此在磁热疗的数值 模拟模型中不能忽视这种行为。

## 参考文献

- [1] DAS P, COLOMBO M, PROSPERI D. Recent advances in magnetic fluid hyperthermia for cancer therapy [J]. Colloids Surf. B, 2019, 174: 42-55.
- [2] JOSE J, KUMAR R, HARILAL S, et al. Magnetic nanoparticles for hyperthermia in cancer treatment: An emerging tool [J]. Environ. Sci. Pollut. Res, 2020, 27(16): 19214-19225.
- [3] 姜峰,蔡雷,陈亚珠. 基于 ARM 内核的嵌入式肿瘤 热疗系统[J]. 仪器仪表学报,2006,27(2): 123-127.
   JANG F, CAI L, CHEN Y ZH. Ultrasound hyperthermia

system based on embeded system with ARM kernel [J]. Chinese Journal of Scientific Instrument, 2006, 27(2): 123-127.

- [4] AKLAN B, GIERSE P, HARTMANN J, et al. Influence of patient mispositioning on SAR distribution and simulated temperature in regional deep hyperthermia[J]. Phys. Med. Biol, 2017, 62(12): 4929-4945.
- [5] PEARCE J A, PETRYK A A, HOOPES P J. Numerical model study of in vivo magnetic nanoparticle tumor heating [J]. IEEE Trans. Biomed. Eng, 2017, 64(12): 1-2.
- [6] MACLELLAN C J, FUENTES D, PRABHU S, et al. A methodology for thermal dose model parameter development using perioperative MRI [J]. Int. J. Hyperthermia, 2018, 34(6): 687-696.
- [7] ASTEFANOAEI I, STANCU A. A computational study of the bioheat transfer in magnetic hyperthermia cancer therapy[J]. J. Appl. Phys, 2019, 125(19): 194701.
- [8] SOLTANI M, TEHRANI M, KASHKOOLI F M, et al. Effects of magnetic nanoparticle diffusion on microwave ablation treatment: A numerical approach[J]. J. Magn. Magn. Mater, 2020, 514(5): 167196.
- [9] SINGH G, KUMAR N, AVTI P K. Computational evaluation of effectiveness for intratumoral injection

strategies in magnetic nanoparticle assisted thermotherapy[J]. Int. J. Heat. Mass. Tran, 2019, 148(5): 119129.

- [10] SALLOUM M, MA R H, WEEKS D, et al. Controlling nanoparticle delivery in magnetic nanoparticle hyperthermia for cancer treatment: Experimental study in agarose gel[J]. Int. J. Hyperthermia, 2008, 24(4): 337-345.
- [11] WU L, CHENG J, LIU W, et al. Numerical analysis of electromagnetically induced heating and bioheat transfer for magnetic fluid hyperthermia [J]. IEEE Trans. Magn, 2015, 51(2): 1-4.
- [12] BARBA P D, DUGHIERO F, SIENI E. Magnetic field synthesis in the design of inductors for magnetic fluid hyperthermia[J]. IEEE Trans. Magn, 2010, 46(8): 2931-2934.
- [13] ASTEFANOAEI I, CHIRIAC H, STANCU A. Investigation of the temperature field in the magnetic hyperthermia using FeCrNbB magnetic particles [J]. Eur. Phys. J. Plus, 2016, 131(9): 1-9.
- YUE K, YU C, LEI Q, et al. Numerical simulation of effect of vessel bifurcation on heat transfer in the magnetic fluid hyperthermia [J]. Appl. Therm. Eng, 2014, 69(1-2): 11-18.
- [15] GOLNESHAN A A, LAHONIAN M. Diffusion of magnetic nanoparticles in a multi-site injection process within a biological tissue during magnetic fluid hyperthermia using lattice Boltzmann method[J]. Mech. Res. Commun, 2011, 38(6): 425-430.
- [16] KANDALA, KAMAL, IVKOV, et al. Magnetic nanoparticle hyperthermia enhances radiation therapy: A study in mouse models of human prostate cancer[J]. Int. J. Hyperthermia, 2015, 31(4): 359-374.
- [17] 陈佳,柯丽,杜强,等.用于脑血流自调节功能评估的生物阻抗技术研究[J]. 仪器仪表学报,2021,42(2):189-196.

CHEN J, KE L, DU Q, et al. Study on bioimpedance technique for the evaluation of cerebral blood flow autoregulation function [J]. Chinese Journal of Scientific Instrument, 2021, 42(2): 189-196.

- [18] BAXTER L T, JAIN R K. Transport of fluid and macromolecules in tumors. I. Role of interstitial pressure and convection [J]. Microvasc. Res, 1989, 37 (1): 77-104.
- [19] KHALED A, VAFAI K. The role of porous media in modeling flow and heat transfer in biological tissues [J].
   Int. J. Heat. Mass. Tran, 2003, 46(26): 4989-5003.
- [20] 刘常春,杨静,于欣蕾,等.人体上臂温度场模拟及 其实现[J].仪器仪表学报,1999(1):78-80.
  LIU CH CH, YANG J, YU X L, et al. Imitation and realization of temperature field for human forearm [J]. Chinese Journal of Scientific Instrument, 1999(1): 78-80.
- [21] TANG Y, TAO J, FLESCH R C C. Numerical temperature analysis of magnetic hyperthermia considering nanoparticle clustering and blood vessels [J]. IEEE Trans. Magn, 2017, 53(10); 1-6.
- [22] ROSENSWEIG R E. Heating magnetic fluid with alternating magnetic field [J]. J. Magn. Magn. Mater, 2002, 252: 370-374.
- [23] MOURATIDIS P, RIVENS I, CIVALE J, et al. Relationship between thermal dose and cell death for "rapid" ablative and "slow" hyperthermic heating [J]. Int. J. Heat. Mass. Tran, 2019, 36(1): 229-243.
- [24] 安宁,林树忠,刘海华,等.图像处理方法研究及其应用[J].仪器仪表学报,2006,27(S1):792-793.
  AN N, LIN SH ZH, LIU H H, et al. Study on method & application of image processing[J]. Chinese Journal of Scientific Instrument, 2006, 27(S1):792-793.
- [25] SEFIDGAR M, SOLTANI M, RAAHEMIFAR K, et al. Numerical modeling of drug delivery in a dynamic solid tumor microvasculature[J]. Microvasc. Res, 2015, 99: 43-56.
- [26] SEFIDGAR M, M S, KAAMRAN R, et al. Effect of tumor shape, size, and tissue transport properties on drug delivery to solid tumors[J]. J. Biol. Eng, 2014, 8(1): 1-13.
- [27] ASTEFANOAEI I, DUMITRU I, STANCU A, et al. A thermo-fluid analysis in magnetic hyperthermia [J]. Chinese Phys. B, 2014, 23(4): 362-368.
- [28] ZUBAREV A Y, ISKAKOVA L Y, SAFRONOV A P,

et al. Positive feedback of interparticle interaction on magnetic hyperthermia [J]. J. Magn. Magn. Mater, 2019, 489: 165402.

- [29] ABU-BAKR A F, YU ZA, MATERIALS M. Hyperthermia in a system of interacting ferromagnetic particles under rotating magnetic field [J]. J. Magn. Magn. Mater, 2019, 477(1): 440-407.
- [30] LI X, LI C, XUE Z, et al. Investigation of transient thermo-mechanical responses on the triple-layered skin tissue with temperature dependent blood perfusion rate[J]. Int. J. Therm. Sci, 2019, 139: 339-349.
- [31] RODRIGUES H, CAPISTRANO G, MELLO F, et al. Precise determination of the heat delivery during in vivo magnetic nanoparticle hyperthermia with infrared thermography[J]. Phys. Med. Biol, 2017, 62 (10): 4062-4082.
- [32] LEBRUN A, MA R, ZHU L. MicroCT image based simulation to design heating protocols in magnetic nanoparticle hyperthermia for cancer treatment [J]. J. Therm. Biol, 2016, 62: 129-137.
- [33] ASTEFANOAEI I, STANCU A, CHIRI AC H. Numerical simulation of the temperature field in magnetic hyperthermia with Fe-Cr-Nb-B magnetic particles [J]. Eur. Phys. J. Plus, 2017, 132(2): 89.
- [34] FATEMEH A, PAULIDES M M, GERARD CV R. SAR thresholds for electromagnetic exposure using functional thermal dose limits [J]. Int. J. Hyperthermia, 2018, 34(8): 1248-1254.

## 作者简介



**汤云东**(通信作者),2004年于哈尔滨 理工大学获得学士学位,2006年于哈尔滨工 业大学获得硕士学位,2019年于福州大学获 得博士学位,现为福州大学助理研究员,主 要研究方向为生物医学电子信息技术的多

E-mail: tangyundong@ fzu. edu. cn

**Tang Yundong** (Corresponding author) received his B. Sc. degree from Harbin University of Science and Technology in 2004, received his M. Sc. degree from Harbin Institute of Technology in 2006, and received his Ph. D. degree from Fuzhou University in 2019. He is currently an assistant research at Fuzhou University. His main research interests include interdisciplinary application of biomedical electronic information technology.



苏航,2018年于闽江学院获得学士学 位,现为福州大学在读硕士研究生,主要研 究方向为生物医学电子信息技术。

E-mail: 201127057@ fzu. edu. cn

Su Hang received his B. Sc. degree from Minjiang University in 2018. He is currently a master student at Fuzhou University. His main research interest is biomedical electronic information technology.



鲁道夫 C.C. 弗莱施, 2006年于巴西圣 卡塔琳娜州联邦大学获得学士学位,2008年 和 2012 于巴西圣卡塔琳娜州联邦大学分别 获得硕士和博士学位,现为巴西圣卡塔琳娜 州联邦大学教授,主要研究方向为生物医学 电子信息技术、以及控制和自动化工程等。

E-mail: rodolfo.flesch@ufsc.br

Rodolfo C. C. Flesch received his B. Sc. degree from Universidade Federal de Santa Catarina (UFSC) in 2006, and received his M. Sc. degree and Ph. D. degree both from UFSC in 2008 and 2012. He is currently a professor at UFSC. His main research interests include biomedical electronic information technology and control and automation engineering.



何明华,1994年和1997于西安交通大 学获得学士和硕士学位,2003年于新加坡国 立大学获得博士学位,现为福建医科大学教 授,主要研究方向为生物医学电子信息技术

的多学科交叉应用等。

E-mail: mhhe@fjmu.edu.cn

He Minghua received his B. Sc. degree and M. Sc. degree both from Xi' an Jiaotong University in 1994 and 1997, and received his Ph. D. degree from National University of Singapore in 2003. He is currently a professor at Fujian Medical University. His main research interests are interdisciplinary application of biomedical electronic information technology.