# 基于粒子相对离散探测海洋中的物质输运结构 ——以海州湾为例

刘耀民<sup>1,2</sup>, 向旭昇<sup>1,2</sup>, 张学庆<sup>1,2</sup>, 于金珍<sup>3</sup>, 熊 瑛<sup>4</sup>

(1.中国海洋大学环境科学与工程学院,山东 青岛 266100;2.中国海洋大学海洋环境与生态教育部重点 实验室,山东 青岛 266100;3.中国水产科学研究院黄海水产研究所 海水养殖生物育种与可持续产出全 国重点实验室,山东 青岛 266071;4.江苏省海洋水产研究所,江苏 南通 226007)

摘 要:探究海洋流体中隐藏的物质输运结构对了解物质输运过程具有重要意义。本研究采用区域海 洋模拟系统(regional ocean modelling system, ROMS)和粒子追踪模型模拟时变双螺旋流场和海州湾 水动力场的物质输运过程,并通过四粒子相对离散(relative dispersion, RD)方法探测隐藏在流体中的 物质输运结构。结果表明,四粒子 RD方法能够有效识别出近海流场的物质混合屏障及物质聚集区等 结构,这些结构有助于对物质的输运趋势进行宏观的预测。四粒子 RD方法在海州湾的应用表明,在灌 河河口附近的浅滩区域存在逆时针螺旋状的前向 RD 结构,这些结构形成的物质输运屏障或输运通道, 可以阻碍或加快物质的输运过程。

关键词:拉格朗日; 粒子统计方法; 相对离散; 物质输运

中图分类号:X143 文献标识码:A 文章编号:1007-6336(2025)01-0126-09

# Based on the relative dispersion approach to detect the material structure in the ocean—a case on Haizhou bay

LIU Yaomin<sup>1,2</sup>, XIANG Xusheng<sup>1,2</sup>, ZHANG Xueqing<sup>1,2</sup>, YU Jinzhen<sup>3</sup>, XIONG Ying<sup>4</sup> (1.Key Laboratory of Marine Environment and Ecology, Ministry of Education of China, Ocean University of China, Qingdao 266100, China; 2.College of Environmental Science and Engineering, Ocean University of China, Qingdao 266100, China; 3.Yellow Sea Fisheries Research Institute, Chinese Academy of Fishery Sciences, State Key Laboratory of Mariculture Breeding and Sustainable Goods, Qingdao 266071, China; 4.Jiangsu Marine Fisheries Research Institute, Nantong 226007, China)

Abstract: It is important to study the hidden structures of material transport in marine fluids to understand the material transport process. Therefore, this study uses the four-particle RD approach to detect the material transport structure hidden in the time-varying double gyre ideal flow field and the flow field in Haizhou bay, and the material transport processes in these fields are simulated by Regional Ocean Modelling System (ROMS) and particle tracking model. The results indicate that the four-particle RD approach effectively identifies structures such as material mixing barriers and material aggregation zones in the nearshore flow fields, offering macroscopic insights into predicting trends in material transport. The application of the four-

收稿日期:2024-01-29,修订日期:2024-05-11

基金项目:江苏省省级农业生态保护与资源利用-渔业生态与资源监测项目(2022-SJ-061-01);国家自然科学基金资助项目 (31802297)

作者简介:刘耀民(1998-),男,河南新乡人,硕士研究生,主要研究方向为海洋环境数值模拟,E-mail: liuyaomin@stu.ouc.edu.cn 通信作者:张学庆(1973-),男,副教授,博士,主要研究方向为海洋环境动力学,E-mail: zxq@ouc.edu.cn

127

particle RD approach in Haizhou bay reveals the presence of clockwise helical forward RD structures in the shoal areas outside the Guanhe River estuary. These structures form material transport barriers or channels that impede or accelerate the material transport process.

Key words: Lagrangian; particle statistics; relative dispersion; material transport

海洋中污染物、营养物和生物等物质的输运 过程主要受海洋平流和扩散过程影响[1-2]。受水 文动力和岸线地形的影响[3-4],海洋中的物质输 运过程变得极为复杂且瞬息万变,这使得如何简 洁且明确地描述物质迁移过程成为海洋研究中 的一项重要挑战。近年来,拉格朗日粒子统计方 法在研究海洋的流动、传输和混合方面取得了 重要进展<sup>[5-7]</sup>。拉格朗日粒子统计分析方法按照 统计单元中粒子的数量可分为单粒子、双粒子 和多粒子统计。单粒子统计的发展基于 Taylor<sup>[8]</sup> 关于连续运动扩散的开创性工作,在海洋中可用 于计算绝对离散和平均流<sup>[9]</sup>,研究 Rossby 波传 播<sup>[10]</sup>和涡旋输运<sup>[11]</sup>等。在绝对离散的基础上, Batchelor<sup>[12]</sup> 和 Bennett<sup>[13]</sup> 进一步完善了双粒子框 架下相对离散的概念。与绝对离散不同, RD 通 常以一对粒子作为统计单元,并目 RD 表征了粒 子团扩散的程度<sup>[14]</sup>,这对理解粒子团的扩散行为 至关重要,而绝对离散是计算单个粒子离开其原 始位置的距离。RD 被应用于许多实际场景中, 如用于理解和预测海洋中污染物和生物量的扩 散<sup>[15]</sup>、描述流体中的粒子在平流和湍流运动下 的扩散<sup>[16]</sup>,以及为海洋事故的搜救范围提供参 考<sup>[17]</sup>。

使用含有更多粒子的统计单元可以进一步 了解流体中粒子的扩散情况<sup>[18]</sup>。Fredj等<sup>[19]</sup>使用 四个粒子作为统计单元来捕捉流体的离散特 征。四粒子 RD 方法在描述流体离散特征的同 时,还提供了包括混合屏障等物质输运结构的宝 贵信息<sup>[17-20]</sup>。在多粒子统计的框架下,Haller等<sup>[21]</sup> 提出拉格朗日相干结构(Lagrangian coherent structures, LCS),在识别涡旋、射流等流体结构 具有重要的应用。这些流体结构被认为是隐藏 在流体背后的"骨架",对理解海洋中的物质输 运过程具有重要的参考价值。

拉格朗日粒子轨迹数据的传统获取方法是 通过释放拉格朗日漂流器或漂流浮标获得<sup>[22-23]</sup>。 然而目前释放漂流器(漂流浮标)成本较高,数量 有限<sup>[24]</sup>。同时,近海区域的漂流浮标容易受过往 船舶,特别是渔业捕捞船舶的影响,释放的漂流 浮标难以收集到长时间的轨迹信息。随着海洋 数值模型的不断发展<sup>[25]</sup>,越来越多的研究使用拉 格朗日粒子追踪模型来模拟流场中粒子的运动 轨迹。例如,Poje 等<sup>[26]</sup>通过理想模型和墨西哥 湾流实验证明数值模型能有效模拟海洋大尺 度、长时间的粒子的扩散行为。

因此,本研究采用 ROMS 和粒子追踪模型 来模拟时变双螺旋流场和海州湾流场的物质输 运过程,并使用四粒子 RD 方法探究流场中的离 散特征和物质输运结构。

# 1 材料与方法

#### 1.1 粒子追踪模型

拉格朗日粒子的轨迹可以反映流场中颗粒物的输运过程和时空分布特征。代表某种物质的粒子在海洋中可能发生物理、化学或生物过程,不失一般性,本研究只考虑粒子的物理运动过程,即只考虑粒子在海流作用下的对流扩散过程。在海洋中物质的长期输运过程中,对流过程的作用远大于扩散过程,因此,本研究仅考虑粒子的对流过程,拉格朗日粒子轨迹方程表示如下:

$$d\vec{x}/dt = \vec{v}(\vec{x}(t;t_0,x_0),t)$$
(1)

式中: *dx*/*dt*为粒子位移的导数; *x*(*t*;*t*<sub>0</sub>,*x*<sub>0</sub>)代 表在*t*时刻粒子的位置; *v*代表在*t*时刻位于*x*位置 粒子的速度; *t*<sub>0</sub>为粒子的初始时刻; *x*<sub>0</sub>为粒子的 初始位置。

在实际粒子计算过程中,粒子算法采用四阶 龙格-库塔(Runge-Kutta)法,计算公式如下:

$$\xi_1 = \vec{x}_n \tag{2}$$

$$\xi_2 = \vec{x}_n + \frac{1}{2} \mathrm{T} \vec{v}(\xi_1) \tag{3}$$

$$\xi_3 = \vec{x}_n + \frac{1}{2} \mathrm{T} \vec{\mathrm{v}}(\xi_2) \tag{4}$$

$$\xi_4 = \vec{x}_n + T\vec{v}(\xi_3) \tag{5}$$

 $\vec{x}_{n+1} = \vec{x} + \frac{1}{6} \mathbf{T} \left[ \vec{v}(\xi_1) + 2\vec{v}(\xi_2) + 2\vec{v}(\xi_3) + \vec{v}(\xi_4) \right] \quad (6)$ 

式中:  $\vec{x}_n$ 是粒子在 $t_n$ 时刻的位置;  $\vec{x}_{n+1}$ 是粒子 在下一时刻 $t_{n+1}$ 时刻的位置; T表示时间间隔;  $\vec{v}$ 表示在 $t_n$ 时刻粒子 $\vec{x}_n$ 处流场的速度, 拉格朗日 粒子的运动轨迹由流场控制。

1.2 相对离散

四粒子 RD 方法是一种基于粒子追踪模型 的多粒子统计方法,只需要提供初始和最终时刻 粒子的位置(下文提及的 RD 均为四粒子 RD 方 法),它描述了具有已知初始位置的粒子随着时 间发生离散的程度。在海洋中通常选择距离中 心粒子最近的四个粒子来计算 RD。RD 场中梯 度变化最大的区域,往往以连续的线性结构出 现,通常称为"脊"或"线"。根据时间积分方 式的不同, RD 可以表征最初相邻的粒子随时间 的扩散或收缩程度。当时间正向前向积分时,可 以得到前向 RD 场,前向 RD 场中的"脊"代表 流场中粒子扩散程度较大的区域,这种连续的 "脊"结构代表了流场中的混合屏障,即"脊" 两侧的物质会随时间的推移而最终互相远离。 当时间后向积分时,可以得到后向 RD 场,后向 RD场中的"脊"对周围粒子具有吸引作用,连 续的"脊"结构可以表征物质聚集区的边界 线。由于本文粒子追踪模型以相同的空间间隔 均匀地释放在研究区域表面,因此中心粒子的 RD 值即为该海域的 RD。设粒子 k 为中心粒子, 在初始时刻距离粒子 k 最近的四个粒子为z1、z2、 *z*<sub>3</sub>、*z*<sub>4</sub>,则 RD 的计算公式如下:

$$\mathrm{RD}^{2} = \frac{1}{4} \sum_{j=1}^{4} \left[ z_{j} (t_{0} + \tau) - z_{k} (t_{0} + \tau) \right]^{2} \qquad (7)$$

式中:  $t_0$ 代表粒子释放的初始时刻;  $\tau$ 代表时 间间隔;  $z_k(t_0+\tau)$ 代表在 $t_0+\tau$ 时刻粒子k所在的位 置;  $z_j(t_0+\tau)$ 代表在 $t_0+\tau$ 时刻 $z_1$ 、 $z_2$ 、 $z_3$ 、 $z_4$ 四个粒 子所在的位置; RD单位为 km。

本文采用了两种流场来分析 RD 对物质输运结构的表示,分别是时变双螺旋流场(理想流场)和海州湾海域的流场。在两种流场中,运动的主要形式均是周期性运动,例如理想流场周期是 10 s,海州湾海域大小潮周期为 360 h。因此

应用 RD 时,其积分时间t应取各运动周期的整数倍,本文中理想流场积分时间取 20 s,海州湾流场积分时间取 720 h。

# 2 结果与讨论

2.1 理想模型实验

时变双螺旋流场具有独特且简易的结构特 点,是物质输运结构实验中的经典流场。双螺旋 流场的流函数表示为:

$$\psi(x, y, t) = A\sin(\pi f(x, t))\sin(\pi y) \qquad (8)$$
$$f(x, t) = a(t)x^2 + b(t)x$$

$$\begin{array}{c} a(t) = \varepsilon \sin(\omega t) \\ b(t) = 1 - 2\varepsilon \sin(\omega t) \end{array} \right\}$$
(9)

式中:  $x \in [0,2]$ ;  $y \in [0,1]$ ; A=0.1;  $\varepsilon = 0.25$ ;  $\omega = 2\pi/10$ 。速度公式为:

$$u = -\frac{\partial \psi}{\partial y} = -\pi A \sin(\pi f(x, t)) \cos(\pi y) \qquad (10)$$

$$v = \frac{\partial \psi}{\partial x} = \pi A \cos(\pi f(x, t)) \sin(\pi y) \frac{df}{dx}$$
(11)

在双螺旋流场的例子中,时间、速度等为非 量纲参数,流场结果如图1所示。

如图 1 所示, 双螺旋流场中存在两个旋转方 向相反的涡旋结构, 涡旋结构随着时间的变化而 左右震荡, 震荡幅度为 0.25, 周期为 10 s。此外, 两个涡旋结构的中心位置流速最慢, 而边缘位置 流速最快。选择初始释放时刻为 0 s, 正向积分 20 s 的粒子轨迹来计算双螺旋流场的前向 RD 场, 选择初始释放时刻为 20 s、后向积分时间为 20 s 的粒子轨迹来计算后向 RD 场。

如图 2 所示, RD 场的"脊"主要以线型形 式存在,并将双螺旋流场分割为多个 RD 低值 区。值得注意的是, RD 场的"脊"与其他方法 探测的拉格朗日相干结构(LCS)类似, Fredj 等<sup>[19]</sup> 在提出四粒子相对离散方法时也证明了这一点。

为了进一步了解前向 RD 场中的物质输运 规律,在多条"脊"上释放白色粒子,在"脊" 两侧的 RD 低值区分别释放红色粒子和绿色粒 子。首先只关注粒子的分布结果(图 3a),可以发 现释放在"脊"上的白色粒子团经过 20 s 运动 后,拉伸程度较强,扩散范围较大。而释放在低 值区的粒子团在经过 20 s 的运动后,拉伸程度较 弱,扩散范围较小。并且释放在前向 RD"脊"



图 1 不同时刻的双螺旋流场





图 2 双螺旋流场的前向(a)和后向(b)RD 场

Fig. 2 Forward (a) and backward (b) RD fields of the time-varying double-gyre flow field

两侧的红色粒子团和绿色粒子团之间的距离明 显变大。

此外,粒子的分布结构和后向 RD 的"脊" 具有一定的联系。可以发现白色粒子团在剧烈 拉伸之后主要分布在后向 RD "脊"的附近,红 色粒子团和绿色粒子团的拉伸形状也与附近的 后向 RD"脊"有关。为了进一步探究后向 RD"脊"的作用,在后向 RD 图上覆盖第 20 s 时刻全场粒子的分布图(图 3b),可以发现后向 RD 的"脊"是不同粒子聚集区的边界线。

![](_page_3_Figure_11.jpeg)

图 3 释放粒子和全场粒子在第 20 s 的分布

Fig. 3 Distribution of released particles and full-field particles at t=20 s

综上所述,前向 RD 高值区具有较强的物质 扩散能力,而前向 RD 低值区的物质扩散能力较 弱。并且前向 RD "脊"两侧的物质会随时间的 推移而互相远离,这证明"脊"两侧的物质难以 混合在一起,连续的前向 RD"脊"结构代表了 物质混合屏障。时变双螺旋流场实验证明了前 向 RD 能有效检测流场中具有不同物质扩散能 力的区域和物质混合屏障, 而后向 RD 的"脊" 可以表征物质聚集区的边界线。

# 2.2 研究区域水动力场

本文中的水动力场采用具有自由表面、地形 跟随坐标的区域海洋模拟系统(Regional Ocean Modelling System, ROMS)模拟。模型域覆盖黄 海和渤海,水平方向上采用正交曲线网格,网格 分辨率为2.7 km。垂直方向上采用 Sigma 坐标, 分为10 层。海岸线和水深地形数据分别来自谷 歌地球的高分辨率卫星图像和 GEBCO全球 DEM 数据集。使用 M<sub>2</sub>、S<sub>2</sub>、O<sub>1</sub>、K<sub>1</sub>、P<sub>1</sub>、Q<sub>1</sub>、 N<sub>2</sub>和 K<sub>2</sub>分潮调和常数预报得到开边界水位。 海州湾的地形水深如图 4 所示,海州湾是位于黄 海南部的一个开放型海湾,在灌河河口海域附近 存在浅滩地形。

# 2.3 模型验证

海州湾海域水动力场主要受潮汐和潮流控制。因此,采用潮流和潮位数据作为模型验证数据,观测数据来自中国海洋大学2015年6月 18日-23日在连云港海域进行的观测,观测站 点如图4所示。根据海流计工作水深,本文采 用 ROMS 输出的垂向第三层的流场作为模型验

![](_page_4_Figure_7.jpeg)

![](_page_4_Figure_8.jpeg)

验证结果如图 5 所示, 潮位和流速 U、V模 拟值与观测值的变化趋势一致, 潮位和潮流高低 潮时刻和转流时刻的模拟值与观测值也吻合良 好。为了进一步综合评价模型结果的准确度, 引 入模型评价参数 skill, 公式如下:

$$skill = 1 - \frac{\sum |X_{model} - X_{obs}|^2}{\sum (|X_{model} - \overline{X}_{obs}| - |X_{obs} - \overline{X}_{obs}|)^2} \quad (12)$$

式中: X<sub>model</sub>代表模型数据; X<sub>obs</sub>代表观测数据; X<sub>obs</sub>代表观测数据的平均值; skill系数越接近

![](_page_4_Figure_12.jpeg)

图 5 潮位潮流验证

Fig. 5 The validation of tides and tidal currents

#### 于1,模型的准确度越高。

流速 U、V和潮位的 skill系数分别为 0.9856、 0.9724、0.9949。上述验证结果说明了本研究水 动力模型模拟精度较高,为接下来的拉格朗日粒 子追踪提供了可靠的水动力场。

# 2.4 海州湾的潮流特征

以模型验证期间 2015 年 7 月 15 日流场分 布为例。涨潮时,来自外海东北部海域的海水向 近岸流动,至近岸区域,研究区域北部的海流流 向变为东北-西南方向,南部区域的海水变为偏 北方向,流向与岸线基本平行,海州湾附近的潮 流速度较大,部分区域达到了 1.1 m/s。落潮时, 海州湾的海水向东北和西南方向流向外海。相 较于涨潮时,落潮时潮流速度相对较小,整体约 为 0.6 m/s。其中,在废黄河河口处,受地形的影 响,潮流速度最大,达到 0.9 m/s。

![](_page_5_Figure_6.jpeg)

![](_page_5_Figure_7.jpeg)

![](_page_5_Figure_8.jpeg)

# 2.5 海州湾的前向 RD 场

在实际海洋流场中,前向 RD 场被应用于分 析水动力场的物质扩散特征和物质混合屏障。 为了避免粒子损失,粒子追踪模型的陆边界设置 为触碰陆地后回到上一时刻的位置,即反射边界 条件。计算前向 RD 场的时间积分为正向积分, 积分时长为 720 h,计算时间步长为 1200 s。粒 子以空间步长 100 m 的间隔均匀释放到海州湾 表层流场,释放时刻为 2015 年 6 月 15 日,释放 范围为 33.50°N- 36.50°N、119.1°E- 122.6°E。 需要特别指出的是,为研究海州湾流场的物质输 运能力,粒子追踪模型由垂向平均流场驱动。因 此,粒子在垂向上的释放位置不影响粒子的运动 轨迹。

由图 7可以发现,在 120.0°E 至 120.5°E, 34.6°N 至 34.9°N 范围附近存在逆时针螺旋线结构的前向 RD "脊",在灌河河口和废黄河河口 (图 7a)附近海域也出现了椭圆结构的前向 RD "脊"。这些结构形成了 5 个前向 RD 低值 区,如图 7b 所示,表明这些区域的物质扩散能力 较弱。相反,前向 RD "脊"所在的区域物质扩 散能力较强,并且使得海州湾海域出现了结构复 杂的物质混合屏障。上述物质输运结构与 Wang 等<sup>[27]</sup> 在海州湾使用 FTLE 方法获得的结构类似, 这证明了 RD 方法能较好地探测海洋中的物质 输运结构。需要特别指出的是, Wang 等<sup>[27]</sup> 使用 的是正压水动力模型, 而本文使用的是斜压水动 力模型。

#### 2.6 粒子分布

为了进一步研究海州湾的物质混合屏障和 离散特征,选取前向 RD"脊"和 5个前向 RD低值区释放粒子进行验证,即分别在区域 1-5释放白色、绿色、黑色、灰色和棕色粒子,在 120.0°E、35.0°N 处的前向 RD"脊"附近释放黑 色粒子,粒子释放的空间步长为 100 m,如图 8a 所示。为了方便对比粒子的迁移和扩散情况,统 一使用前向 RD 场作为背景图。

由图 8b 可见,释放于前向 RD"脊"附近的 黑色粒子扩散程度最大。在流场的作用下黑色 粒子被剧烈拉伸,证明前向 RD"脊"附近的海 域具有极强的物质扩散能力。相反,释放于前 向 RD 低值区的粒子,其扩散程度都相对较小, 这证明前向 RD 低值区的物质扩散能力较弱。

释放于区域1、区域2、区域4和区域5的

![](_page_6_Figure_1.jpeg)

![](_page_6_Figure_2.jpeg)

![](_page_6_Figure_3.jpeg)

![](_page_6_Figure_4.jpeg)

图 8 粒子在初始时刻(a)和 720 h(b)的分布

![](_page_6_Figure_6.jpeg)

粒子在 720 h 后仍停留在原地,这说明上述区域 的物质输运能力极弱;而释放于区域 3 的红色粒 子在 720 h 内向东迁移了 75 km,这说明该区域 具有较强的物质输运能力。此外,经过 720 h 的 运动,红色粒子团和灰色粒子团之间的距离明显 变大,这说明区域 3 和区域 4 之间存在混合屏 障。同理可知,区域 1 和区域 2 之间也存在着混 合屏障。上述结果证明被前向 RD "脊"分割的 海域具有不同的物质输运特征,被分割的海域之 间存在物质混合屏障。此外,被前向 RD "脊" 包围的区域 4(灌河河口)和区域 5(废黄河河口) 也难以与周围海域发生物质混合,这导致该区域 的物质难以逃离该区域。相同的现象也发生在 被前向 RD "脊"完全包围的区域 1 中。

# 2.7 海州湾的后向 RD 场

由双螺旋流场理想模型可以发现后向 RD的"脊"对周围的粒子具有吸引作用,是粒 子聚集区的边界线,本节将验证后向 RD"脊" 在实际海域中的应用。后向 RD 场的初始时 刻为 2015 年 7 月 15 日,时间积分为后向积分, 积分时长为 720 h(图 9b),其余设置与 2.4 节 一致。

由图 9b 可以发现,海州湾海域存在复杂的 后向 RD 结构,这表明该海域的物质分布具有特 殊的空间分布结构。由图 9a 可以发现,2015 年 6月 15 日的粒子分布结构与后向 RD "脊"相 吻合。后向 RD "脊" 附近的粒子明显多于其他 区域,并且后向 RD "脊" 两侧存在明显的粒子 数量差异。上述结果表明,在实际海域中后向 RD "脊" 能有效表征物质聚集区域的边界。

2.8 RD 对积分时长的敏感性分析

RD 是关于粒子离散程度的物理量,积分时 长决定着粒子离散程度的大小。因此本节为了 进一步探究积分时长对 RD 场的影响,选择积分 时长分别为 120 h、240 h、360 h 和 720 h 的前向 RD 场作为对比。其余设置与 2.4 节一致。

由图 10 可以发现,当积分时长为 120 h 时, 逆时针螺旋线结构的前向 RD "脊"开始出现;

![](_page_7_Figure_2.jpeg)

![](_page_7_Figure_3.jpeg)

当积分时长为240h时,前向RD"脊"结构进一步发展,灌河河口和废黄河河口的椭圆结构RD"脊"开始出现;当积分时长为360h时,前向RD"脊"的主要结构基本形成;当积分时长为720h时,前向RD"脊"的结构特征并无明

显变化,但前向 RD "脊"值的大小明显增加,结构更加清晰。上述结果证明,当积分时长较小时,海州湾海域前向 RD 场对积分时长敏感性较高。当积分时长大于流场主要动力过程的周期时,前向 RD 场中的主要"脊"结构基本形成。

![](_page_7_Figure_6.jpeg)

![](_page_7_Figure_7.jpeg)

# 3 结论

本文基于 ROMS 和粒子追踪模型模拟了时 变双螺旋流场和海州湾的物质输运,并使用 RD 方法研究了流场中的物质输运结构。结果表 明, RD 场能有效表征流场中的离散特征和物质 输运结构。其中前向 RD 高值区具有较强的物 质扩散能力, 而前向 RD 低值区的物质扩散能力 较弱。连续的前向 RD "脊"表征了流场中的物 质混合屏障, 而后向 RD "脊"则表征了物质聚 集区的边界。

本研究通过 RD 方法发现海州湾海域存在 逆时针螺旋结构的物质混合屏障,该结构影响了 海州湾海域物质的输运过程和分布。此外,废黄 河河口和灌河河口海域的椭圆形物质混合屏障 阻碍了河口物质的扩散。RD 方法有效地探测了 海洋中的物质输运结构和离散特征,可用于研究 海洋污染物的扩散和富营养区的迁移等海洋物 质输运问题。

## 参考文献:

- SUNDAY J M, POPOVIC I, PALEN W J, et al. Ocean circulation model predicts high genetic structure observed in a long-lived pelagic developer[J]. Molecular Ecology, 2014, 23(20): 5036-5047.
- [2] JUSTIĆ D, KOURAFALOU V, MARIOTTI G, et al. Transport processes in the gulf of Mexico along the river-estuaryshelf-ocean continuum: a review of research from the gulf of Mexico research initiative[J]. Estuaries and Coasts, 2022, 45(3): 621-657.
- [3] LIN L, LIU D Y, FU Q J, et al. Seasonal variability of water residence time in the Subei Coastal Water, Yellow Sea: the joint role of tide and wind[J]. Ocean Modelling, 2022, 180: 102137.
- [4] TOFFOLI A, BITNER-GREGERSEN E M. Types of ocean surface waves, wave classification[M]//CARLTON J, JUKES P, CHOO Y S. Encyclopedia of Maritime and Offshore Engineering. Hoboken: John Wiley & Sons, 2017: 1-8.
- [5] ABERNATHEY R, HALLER G. Transport by Lagrangian vortices in the eastern pacific[J]. Journal of Physical Oceanography, 2018, 48(3): 667-685.
- [6] LIUBARTSEVA S, COPPINI G, LECCI R, et al. Tracking plastics in the Mediterranean: 2D Lagrangian model[J]. Marine Pollution Bulletin, 2018, 129(1): 151-162.
- [7] VAN SEBILLE E, GRIFFIES S M, ABERNATHEY R, et al. Lagrangian ocean analysis: fundamentals and practices[J]. Ocean Modelling, 2018, 121: 49-75.
- [8] TAYLOR G I. Diffusion by continuous movements[J]. Proceedings of the London Mathematical Society, 1922, s2-20(1): 196-212.
- [9] RICHARDSON P L. Eddy kinetic energy in the North Atlantic from surface drifters[J]. Journal of Geophysical Research: Oceans, 1983, 88(C7): 4355-4367.
- [10] FLIERL G R. Particle motions in large-amplitude wave fields[J]. Geophysical & Astrophysical Fluid Dynamics, 1981, 18(1/2): 39-74.
- [11] PROVENZALE A. Transport by coherent barotropic vortices[J]. Annual Review of Fluid Mechanics, 1999, 31: 55-93.
- [12] BATCHELOR G K. Diffusion in a field of homogeneous tur-

bulence[J]. Mathematical Proceedings of the Cambridge Philosophical Society, 1952, 48(2): 345-362.

- [13] BENNETT A F. A Lagrangian analysis of turbulent diffusion[J]. Reviews of Geophysics, 1987, 25(4): 799-822.
- [14] ZAVALA SANSÓN L. Surface dispersion in the Gulf of California[J]. Progress in Oceanography, 2015, 137: 24-37.
- [15] KOSZALKA I, LACASCE J H, ORVIK K A. Relative dispersion in the Nordic Seas[J]. Journal of Marine Research, 2009, 67(4): 411-433.
- [16] SCHROEDER K, HAZA A C, GRIFFA A, et al. Relative dispersion in the Liguro-Provençal basin: from sub-mesoscale to mesoscale[J]. Deep Sea Research Part I: Oceanographic Research Papers, 2011, 58(3): 209-228.
- [17] CORRADO R, LACORATA G, PALATELLA L, et al. General characteristics of relative dispersion in the ocean[J]. Scientific Reports, 2017, 7: 46291.
- [18] LACASCE J H. Statistics from Lagrangian observations[J]. Progress in Oceanography, 2008, 77(1): 1-29.
- [19] FREDJ E, CARLSON D F, AMITAI Y, et al. The particle tracking and analysis toolbox (PaTATO) for Matlab[J]. Limnology and Oceanography: Methods, 2016, 14(9): 586-599.
- [20] CARLSON D F, FREDJ E, GILDOR H, et al. Deducing an upper bound to the horizontal eddy diffusivity using a stochastic Lagrangian model[J]. Environmental Fluid Mechanics, 2010, 10(5): 499-520.
- [21] HALLER G, YUAN G. Lagrangian coherent structures and mixing in two-dimensional turbulence[J]. Physica D: Nonlinear Phenomena, 2000, 147(3/4): 352-370.
- [22] BOUZAIENE M, MENNA M, POULAIN P M, et al. Analysis of the surface dispersion in the Mediterranean subbasins[J]. Frontiers in Marine Science, 2020, 7: 486.
- [23] SUARA K, CHANSON H, BORGAS M, et al. Relative dispersion of clustered drifters in a small micro-tidal estuary[J]. Estuarine, Coastal and Shelf Science, 2017, 194: 1-15.
- [24] HAZA A C, POJE A C, ÖZGÖKMEN T M, et al. Relative dispersion from a high-resolution coastal model of the Adriatic Sea[J]. Ocean Modelling, 2008, 22(1/2): 48-65.
- [25] SHCHEPETKIN A F, MCWILLIAMS J C. The regional oceanic modeling system (ROMS): a split-explicit, free-surface, topography-following-coordinate oceanic model[J]. Ocean Modelling, 2005, 9(4): 347-404.
- [26] POJE A C, HAZA A C, ÖZGÖKMEN T M, et al. Resolution dependent relative dispersion statistics in a hierarchy of ocean models[J]. Ocean Modelling, 2010, 31(1/2): 36-50.
- [27] WANG K X, ZHANG X Q, LOU Q, et al. Lagrangian coherent structure analysis on transport of *Acetes chinensis* along coast of Lianyungang, China[J]. Journal of Oceanology and Limnology, 2024, 42(1): 345-359.