А.Н. Морозов, Е.М. Лемешко

Оценка коэффициента вертикальной турбулентной диффузии по данным *CTD/LADCP*-измерений в северо-западной части Черного моря в мае 2004 года

Приводятся осредненные по ансамблю станций профили частоты плавучести, вертикальных сдвигов измеренных и геострофических скоростей течений, рассчитанных по данным *CTD/LADCP*-измерений, выполненных в северо-западной части Черного моря в мае 2004 г. Оценки параметров вертикального перемешивания получены с использованием модели *HWF*86. Детально обсуждается методика расчетов. Получено, что скорость диссипации турбулентной энергии изменяется в пределах $10^{-10} - 2 \cdot 10^{-9}$ Вт/кг в слое 70 – 500 м и имеет хорошо выраженный максимум в слое основного пикноклина. Коэффициент вертикальной турбулентной диффузии имеет значение 10^{-6} м²/с в центре пикноклина и увеличивается с глубиной по экспоненциальному закону, достигая 10^{-5} м²/с на глубине ~500 м.

Ключевые слова: вертикальное перемешивание, LADCP, Черное море.

Вертикальное турбулентное перемешивание - одна из актуальных тем современной океанографии. Знание коэффициентов вертикального перемешивания, их пространственной и временной изменчивости необходимо для моделирования как крупномасштабной циркуляции, так и локальных динамических процессов. В настоящее время достигнут значительный прогресс в установлении взаимосвязи параметров турбулентности с мелкомасштабными характеристиками гидрофизических полей [1 – 3]. Большинство полученных зависимостей для оценки коэффициента вертикальной турбулентной диффузии по данным мелкомасштабных измерений основано на соотношении вертикальных сдвигов течений и частоты плавучести. В Черном море характеристики вертикальных сдвигов изучены мало. Цель настоящей работы – частично восполнить этот пробел на основе данных измерений профилей скорости течений, полученных с использованием погружаемого акустического доплеровского профилемера течений (LADCP), и представить оценки параметров вертикального перемешивания с использованием данных мелкомасштабных *СТD/LADCP*-измерений.

В работе использованы данные, полученные в рейсе НИС Akademik Болгарской АН 9 – 18 мая 2004 г. в северо-западной части Черного моря [4]. *СТД*-измерения выполнялись с помощью зонда *SeaBird SBE*9+. Профили температуры, солености, плотности интерполировались на сетку 1 м по глубине. Профили течений получены с помощью *LADCP* на основе *WHM*300 производства *RDI*, США. Измерения течений проводились при установленном размере сегмента глубины (*B*) для первой группы станций 10 м (16 ст.), для второй – 4 м (12 ст.). Обработка *LADCP*-данных выполнена в соответст-© А.Н. Морозов, Е.М. Лемешко, 2014

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1

вии с [5]. На рис. 1 приведено расположение станций (квадратики – первая группа, треугольники – вторая), серыми линиями схематично показана циркуляция вод в районе, сплошными линиями обозначены Основное Черноморское течение и антициклонический вихрь, пунктирные линии ограничивают области сонаправленного движения вод [4].



Р и с. 1. Схема циркуляции вод и положение станций: квадратики – первая группа, треугольники – вторая

Профили вертикальных сдвигов, полученные в результате *LADCP*-измерений, содержат как составляющие стабильных течений, так и составляющие, вызванные внутренними волнами и другими динамическими процессами, имеющими случайные фазы на разных глубинах в разное время. Измеренный профиль сдвига оказывается значительно «зашумлен» по сравнению с профилем, рассчитанным по геострофическим соотношениям, поэтому для получения осредненного профиля измеренных *LADCP* сдвигов использовались данные не менее 10 станций [6]. Осреднение выполнялось относительно глубин залегания центра основного пикноклина на каждой станции с последующим смещением полученного профиля на среднее по ансамблю значение глубины [7]. В качестве параметра осреднения выбран квадрат вертикального сдвига течений (Sh_{LADCP}^2):

$$Sh_{LADCP}^{2}(z) = U_{z}^{2}(z) + V_{z}^{2}(z)$$

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1

где U_z, V_z – производные по глубине широтной и меридиональной компонент скорости течения соответственно. Аналогичное осреднение было выполнено для сдвигов, рассчитанных по геострофическим соотношениям (Sh_{GEOS}^2):

$$Sh_{GEOS}^{2} = \left(\frac{g}{\rho f}\right)^{2} \left[\left(\frac{\Delta \rho_{x}}{\Delta x}\right)^{2} + \left(\frac{\Delta \rho_{y}}{\Delta y}\right)^{2} \right],$$

где *g* – ускорение свободного падения (9,82 м/с²); *f* – параметр Кориолиса (10⁻⁴ с⁻¹); ρ – плотность; $\Delta \rho_{x,y}$ – приращение плотности в направлении *x*, *y* на расстоянии $\Delta x, \Delta y$ между соседними станциями ~17 км. Аналогичное осреднение сделано и для квадрата частоты плавучести (N^2):

$$N^2 = \frac{g}{\rho} \rho_z,$$

где ρ_z – производная плотности по глубине. На рис. 2 приведены результирующие осредненные профили для двух групп станций. Результирующие профили для первой группы станций показаны на рис. 2, *a*: $\langle Sh_{LADCP}^2 \rangle$ – черная сплошная линия; $\langle Sh_{GEOS}^2 \rangle$ – штриховая линия; $\langle N^2 \rangle$ – серая линия $(\langle \rangle -$ оператор осреднения по ансамблю станций). На рис. 2, δ приведены аналогичные профили для второй группы станций. Сопоставление профилей средних квадратов геострофических и измеренных сдвигов показывает их относительную соизмеримость в слое основного пикноклина (100 – 150 м), отношение $\langle Sh_{GEOS}^2 \rangle / \langle Sh_{LADCP}^2 \rangle$ составляет ~ 0,25. Ниже основного пикноклина $\langle Sh_{GEOS}^2 \rangle$ уменьшается с глубиной значительно быстрее, чем $\langle Sh_{LADCP}^2 \rangle$, и на глубине 400 м $\langle Sh_{GEOS}^2 \rangle / \langle Sh_{LADCP}^2 \rangle$ составляет менее 0,01. Наблюдаемое различие в изменении измеренных и геострофических сдвигов с глубиной свидетельствует о том, что сдвиги в слоях моря ниже основного пикноклина определяются агеострофическими процессами. Приведенные на рис. 2, а, б профили проявляют аналогичную зависимость от глубины. Некоторые различия могут быть вызваны разными районами проведения измерений (см. рис. 1). Дополнительно различие значений $\langle Sh_{LADCP}^2 \rangle$ для двух групп станций определяется присущим ADCP пространственным осреднением, которое упрощенно представляется передаточной функцией (*H*) следующего вида [8]:

$$H(k) = \left(\frac{\sin(\pi Bk)}{\pi Bk}\right)^6,$$

где k – вертикальное волновое число.

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1



Рис. 2. Профили квадратов частоты плавучести, вертикальных измеренных и геострофических сдвигов: *а* – для первой группы станций (10 м), *б* – для второй группы (4 м)

В основу большинства моделей, связывающих мелкомасштабные характеристики гидрофизических полей с параметрами вертикального перемешивания, положено допущение о равенстве скорости передачи кинетической энергии внутренних волн по спектру в область мелких масштабов и скорости диссипации кинетической турбулентной энергии (ε). В соответствии с [9] это допущение выполняется для многих районов Мирового океана. В настоящее время для оценки ε по данным мелкомасштабных измерений наиболее распространено использование моделей *MM*81 [10] и *HWF*86 [11]. В рамках данной работы для расчета ε применяется модель *HWF*86, которая с учетом поправок на отклонение спектра внутренних волн от канонического вида *GM*76 [12] приводит к следующему соотношению [3, 13]:

$$\varepsilon = \varepsilon_0 \frac{N^2}{N_0^2} \frac{\left\langle Sh^2 \right\rangle^2}{\left\langle Sh_{GM76}^2 \right\rangle^2} F(R_{\omega}) \frac{f}{f_0} \frac{\cosh^{-1}(N/f)}{\cosh^{-1}(N_0/f_0)}$$

где $\varepsilon_0 = 7,8 \cdot 10^{-10}$ Вт/кг, $f_0 = 7,29 \cdot 10^{-5}$ с⁻¹, $N_0 = 5,24 \cdot 10^{-3}$ с⁻¹ – постоянные, соответствующие спектру внутренних волн *GM*76; $\langle Sh_{GM76}^2 \rangle$ – среднее значение квадрата сдвига, полученное интегрированием спектра *GM*76; $F(R_{\omega})$ – функция частотного наполнения [3]. Расчет коэффициента вертикальной диффузии K_{ρ} производится по соотношению Осборна [14]:

$$K_{\rho} = \Gamma \frac{\mathcal{E}}{N^2} \,,$$

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1

где *Г* – коэффициент эффективности перемешивания, который принято полагать равным 0,2 [15].

Функция частотного наполнения в соответствии с [16] может быть представлена следующим соотношением:

$$F(R_{\omega}) = \left(\frac{1+1/R_{\omega}}{4/3}\right) \left(\frac{2}{R_{\omega}-1}\right)^{1/2},$$

где R_{ω} – отношение кинетической (*EK*) и потенциальной (*EP*) энергий во внутренней волне. В Черном море частотный спектр внутренних волн имеет ярко выраженный максимум вблизи локальной инерционной частоты [17]. На горизонтах 35 – 450 м в окрестности $f\left(\frac{2}{3}f - \frac{3}{2}f\right)$ концентрируется не менее 75% энергии внутренних волн ($f_{eff} - N$), некоторое расширение диапазона в сторону частот, меньших f, вызвано наличием фоновой завихренности поля течений [18]. На частотах, больших $\frac{3}{2}f$, наклон спектра составляет ω^{-2} . Для оценки характерного для Черного моря значения R_{ω} использовано следующее соотношение [16]:

$$R_{\omega} = \frac{EK}{EP} = \frac{Sh^2}{N^2 \eta_z^2},$$

где η_z – деформация. По ансамблю станций получены средние спектры числа Фруда и деформации для слоя глубин 250 – 450 м, где *N* меняется плавно. Расчет деформации выполнялся аналогично [19] по соотношению

$$\eta_z = \frac{N^2 - \overline{N^2}}{\overline{N^2}} ,$$

где N^2 – «равновесный» профиль квадрата частоты плавучести, представлялся полиномиальной зависимостью для каждой станции. Соответствующие спектры приведены на рис. 3, *a*: черная линия – спектр числа Фруда, откорректированный с учетом передаточной функции ($\Phi_{Fr Cor}$); штриховая – спектр числа Фруда без коррекции (Φ_{Fr}); серая – спектр деформации (Φ_{Strain}). Среднее по спектру значение R_{ω} составляет ~12, соответственно в расчетах $F(R_{\omega})$ полагалась равной 0,34. На рис. 3, δ представлены некорректированные спектры числа Фруда для право- ($\Phi_{Fr CW}$, черная линия) и лево- ($\Phi_{Fr CCW}$, серая линия) вращательных компонент. В области длин волн $\lambda_{\nu} \ge 50$ м доминирует вращение по часовой стрелке, отношение компонент $\Phi_{FrCW}/\Phi_{FrCCW} =$ = 2,5, т. е. большая часть волновой энергии, ~70%, распространяется сверху *62* вниз. Это может быть вызвано распространением внутренних волн с частотой, близкой к инерционной, которые являются одним из существенных источников энергии турбулентности в толще вод моря [18, 20].



Р и с. 3. Спектры числа Фруда и деформации (*a*), лево- и правовращательных компонент числа Фруда (*б*)

Средние квадраты сдвигов, вызванных внутренними волнами, по данным *LADCP* определяются, как правило, через расчет спектральной плотности в слоях ~300 м, на которые разбивается профиль [13]. Имеющиеся данные не позволяют использовать такую методику, так как глубина зондирований ограничивалась 500 м. Тем не менее можно получить оценку сверху значений соответствующего квадрата сдвига по соотношению

$$\langle Sh^2 \rangle = \langle Sh_{LADCP}^2 \rangle - \langle Sh_{GEOS}^2 \rangle - \langle Sh_{NOISE}^2 \rangle,$$

где $\langle Sh_{NOISE}^2 \rangle$ – шумовая составляющая измерений, определенная по параметру ошибки, который регистрируется *ADCP*. Учет пространственного осреднения производится при расчете $\langle Sh_{GM76}^2 \rangle$:

$$\langle Sh_{GM76}^2 \rangle = \int_0^{k_s} \Phi_{GM76}(k, \langle N^2 \rangle) H(k) dk ,$$

где k_s – вертикальное волновое число среза, полагаемое равным 0,1 м⁻¹; $\Phi_{GM\,76}$ – соответствующая *GM*76 спектральная плотность [21].

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1

На рис. 4 приведены результирующие средние профили ε (рис. 4, *a*) и K_{ρ} (рис. 4, *b*), черная линия соответствует ансамблю станций с B = 4 м, серая – с B = 10 м. Поведение ε с глубиной выявляет наличие значительного максимума в слое основного пикноклина. В целом по глубине значения ε изменяются в пределах $2 \cdot 10^{-10} - 2 \cdot 10^{-9}$ Вт/кг, что характерно для многих районов Мирового океана [3, 13]. В слое основного пикноклина K_{ρ} имеет значение 10^{-6} м²/с. Изменение коэффициента диффузии с глубиной (рис. 4, *b*) выявляет близкую к экспоненциальной зависимость $K_{\rho} \approx 4 \cdot 10^{-7} \exp(7 \cdot 10^{-3} z)$, и на глубине ~500 м его значение достигает 10^{-5} м²/с.



Р и с. 4. Профили скорости диссипации турбулентной кинетической энергии – *a* и коэффициента вертикальной турбулентной диффузии – *б* (квадратики – для первой группы станций, треугольники – для второй)

Тема вертикального турбулентного перемешивания остается актуальной длительное время. Оценки коэффициента вертикальной диффузии в Черном море выполнялись многими исследователями в разное время и различными методами. Приведем некоторые из них:

- -1989 г. [22] $K_{\rho} = 3,1 4,4 \cdot 10^{-4} \text{ м}^2/\text{с}$ на глубине 500 м;
- -1996 г. [23] $K_{\rho} = 3 5 \cdot 10^{-5} \text{ м}^2/\text{с}$ в постоянном галоклине,

$$K_{o} = 3 - 5 \cdot 10^{-4} \text{ м}^2/\text{с}$$
 на глубине 300 м;

- -2003 г. [24] $-K_{\rho} = 10^{-5}$ м²/с по всей толще моря для *MM*81 и *HWF*86;
- -2006 г. [25] $K_{\rho} = 2 8 \cdot 10^{-5} \text{ м}^2/\text{с}$ в основном пикноклине;
- -2007 г. [26] $K_{\rho} = 4 \cdot 10^{-6} 5 \cdot 10^{-5} \text{ м}^2/\text{с}$ в верхнем 180-метровом слое;
- -2008 г. [7] $-K_{\rho} = 4 \cdot 10^{-6} 2 \cdot 10^{-5} \text{ м}^2/\text{с}$ в слое 100 450 м.

64

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1

Значительный разброс в оценках коэффициента вертикальной диффузии может определяться как пространственно-временной изменчивостью процессов вертикального перемешивания, так и различием методов оценки.

В настоящее время принято считать оценки, полученные на основе микромасштабных данных [25, 26], наиболее объективными. Метод, обсуждаемый в данной статье, является одним из возможных подходов к задаче и может быть полезен для оценки параметров перемешивания на больших глубинах, где проведение микромасштабных измерений затруднено. Полученные оценки параметров вертикального перемешивания носят предварительный характер в силу допущений, которые были сделаны при выводе формул, и требуют уточнения по данным других измерений. Тем не менее, учитывая широкое использование *LADCP* в комплексе с *СTD*, изложенная в работе методика оценки коэффициентов вертикальной диффузии позволяет получать массовый материал о пространственной структуре этого параметра [6, 13, 16, 27].

Работа выполнена в рамках национального проекта «Фундаментальная океанология» и при частичной поддержке международного проекта *PERSEUS*-*FP*7, контракт № 287600.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Gregg M.C. Scaling turbulent dissipation in the thermocline // J. Geophys. Res. 1989. <u>94</u>. – P. 9686 – 9698.
- Wijesekera H., Padman L., Dillon T. et al. The application of internal-wave models to a region of strong mixing // J. Phys. Oceanogr. – 1993. – <u>23</u>. – P. 269 – 286.
- Polzin K.L., Toole J.M., Smith R.W. Finescale parameterizations of turbulent dissipation // Ibid. – 1995. – <u>25</u>. – P. 306 – 328.
- Лемешко Е.М., Морозов А.Н., Станичный С.В. и др. Вертикальная структура поля скорости течений в северо-западной части Черного моря по данным LADCP в мае 2004 г. // Морской гидрофизический журнал. – 2008. – № 6. – С. 25 – 37.
- Морозов А.Н., Лемешко Е.М. Методические аспекты использования акустического доплеровского измерителя течений (ADCP) в условиях Черного моря // Там же. – 2006. – № 4. – С. 31 – 48.
- Polzin K., Kunze E., Hummon J. et al. The finescale response of lowered ADCP velocity profiles // J. Atmosph. Oceanic Techn. – 2002. – <u>19</u>. – P. 205 – 224.
- Морозов А.Н., Лемешко Е.М. Вертикальное перемешивание в Черном море по данным СТD/LADCP-наблюдений // Системы контроля окружающей среды. – Севастополь: МГИ НАН Украины, 2008. – С. 266 – 268.
- Alford M.H., Gregg M.C. Near-inertial mixing: Modulation of shear, strain and microstructure at low latituide // J. Geophys. Res. – 2001. – <u>106</u>, № C8. – P. 16947 – 16968.
- 9. *Gregg M.C., Sanford T.B., Winkel D.P.* Reduced mixing from the breaking of internal waves in equatorial waters // Nature. 2003. <u>402</u>. P. 513 515.
- McComas C.H., Muller P. The dynamic balance of internal waves // J. Phys. Oceanogr. 1981. – <u>11</u>. – P. 970 – 986.

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1

- Henyey F.S., Wright J., Flatte S.M. Energy and action flow through the internal wave field: an eikonal approach // J. Geophys. Res. – 1986. – <u>91</u>. – P. 8487 – 8495.
- Cairns J.L., Williams G.O. Internal Waves Observations From a Midwater Float, 2 // Ibid. 1976. – <u>81</u>, № 12. – P. 1943 – 1950.
- Naveira Garabato A.C., Oliver K.I.C., Watson A.J. et al. Turbulent diapycnal mixing in the Nordic seas // Ibid. – 2004. – <u>109</u>, C12010. – 9 p.
- Osborn T.R. Estimates of the local rate of vertical diffusion from dissipation measurements // J. Phys. Oceanogr. – 1980. – <u>10</u>. – P. 83 – 89.
- Moum J.N. Efficiency of mixing in the main thermocline // J. Geophys. Res. 1996. <u>101</u>. P. 12057 – 12069.
- 16. Fer I. Scaling turbulent dissipation in Arctic fjord // Deep-Sea Res. II. 2006. 53. P. 77 95.
- Морозов А.Н. Спектральные характеристики инерционных колебаний в Черном море // Экологическая безопасность прибрежной и шельфовой зон и комплексное использование ресурсов шельфа. – Севастополь: МГИ НАН Украины, 2001. – Вып. 2. – С. 61 – 69.
- Kunze E. Near-Inertial Wave Propogation in Geostrophic Shear // J. Phys. Oceanogr. 1985. – <u>15</u>. – P. 544 – 565.
- Mauritzen C., Polzin K.L., McCarthey M.S. et al. Evidence in hydrography and density fine structure for enhanced vertical mixing over the Mid-Atlantic Ridge in the western Atlantic // J. Geophys. Res. – 2002. – <u>107</u>, № C10, 3147. – 19 p.
- Иванов В.А., Белокопытов В.Н. Океанография Черного моря. Севастополь: НПЦ «ЭКОСИ-Гидрофизика», 2011. – 209 с.
- Gregg M.C., Kunze E. Shear and strain in Santa Monica Basin // J. Geophys. Res. 1991. <u>96</u>. – P. 16709 – 16719.
- 22. Богуславский С.Г., Иващенко И.К. Вертикальная мезоструктура глубинных вод Черного моря // Морской гидрофизический журнал. 1989. № 5. С. 25 32.
- 23. *Еремеев В.Н., Кушнир В.М.* Слоистая структура течений и вертикальный обмен в Черном море // Океанология. 1996. <u>36</u>, № 1. С. 13 19.
- Самодуров А.С., Иванов Л.И. Среднее вертикальное распределение скорости диссипации турбулентной энергии в Черном море. Сравнение с существующими моделями // Морской гидрофизический журнал. – 2003. – № 3. – С. 3 – 8.
- Самодуров А.С., Чухарев А.М. Оценка интенсивности вертикального турбулентного обмена в Черном море по экспериментальным данным // Экологическая безопасность прибрежной и шельфовой зон и комплексное использование ресурсов шельфа. – Севастополь: МГИ НАН Украины, 2006. – С. 524 – 529.
- 26. Зацепин А.Г., Голенко Н.Н., Корж А.О. и др. Влияние динамики течений на гидрофизическую структуру вод и вертикальный обмен в деятельном слое Черного моря // Океанология. – 2007. – <u>47</u>, № 3. – С. 327 – 339.
- Cisewski B., Strass V.H. and Prandke H. Upper-ocean vertical mixing in the Antarctic Polar Front Zone // Deep-Sea Res. – 2005. – <u>52</u>, Issues 9-10. – P. 1087 – 1108.

Морской гидрофизический институт НАН Украины, Севастополь E-mail: anmorozov@yahoo.com Материал поступил в редакцию 14.09.12 После доработки 23.10.12

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1

АНОТАЦІЯ Наводиться усереднені за ансамблем станцій профілі частоти плавучості, вертикальних зсувів виміряних і геострофічних швидкостей течій, розрахованих за даними *CTD/LADCP*-вимірювань, виконаних в північно-західній частині Чорного моря в травні 2004 р. Оцінки параметрів вертикального перемішування отримані з використанням моделі *HWF*86. Детально обговорюється методика розрахунків. Отримано, що швидкість дисипації турбулентної енергії змінюється в межах $10^{-10} - 2 \cdot 10^{-9}$ Вт/кг в шарі 70 – 500 м і має добре виражений максимум в шарі основного пікноклину. Коефіцієнт вертикальної турбулентної дифузії має значення 10^{-6} м²/с в центрі пікноклину і збільшується з глибиною за експоненціальним законом, досягаючи 10^{-5} м²/с на глибині ~500 м.

Ключові слова: вертикальне перемішування, *LADCP*, Чорне море.

ABSTRACT Averaged over a set of stations, the profiles of buoyancy frequency and vertical shears of the currents' measured and geostrophic velocities calculated by the data of *CTD/LADCP*-measurements carried out in the northwestern Black Sea in May, 2004 are represented. The estimates of vertical mixing parameters are derived using the *HWF*86 model. The method of calculations is discussed in details. It is found that the turbulent energy dissipation rate varies within the interval $10^{-10} - 2 \cdot 10^{-9}$ W/kg in the 70 – 500m layer and has a well-pronounced maximum in the layer of main pycnocline. The coefficient of vertical turbulent diffusion is equal to 10^{-6} m²/s in the pycnocline center and increases with depth according to the exponential law achieving 10^{-5} m²/s on the depth ~500 m.

Keywords: vertical mixing, LADCP, Black Sea.

ISSN 0233-7584. Мор. гидрофиз. журн., 2014, № 1