

Модель учета турбулентных свойств атмосферы в уравнениях переноса

В. С. Ножкин, E-mail: nozhkin-v@list.ru ¹
М. Е. Семёнов ^{1,2}, И. И. Ульшин ¹

¹ Военный учебно-научный центр Военно-воздушных сил
«Военно-воздушная академия имени профессора Н.Е. Жуковского и
Ю.А. Гагарина» (г. Воронеж)

² Воронежский государственный университет

Аннотация. В работе предложена модель учета турбулентных свойств атмосферы на основе решения уравнения переноса тепла. Получены первые две моментные функции решения уравнения конвективного притока тепла. Представлены математическое ожидание и дисперсионная функция в случае гауссова распределения случайного процесса, входящего в уравнение притока тепла.

Ключевые слова: модель, турбулентные свойства, коэффициент турбулентности, случайный процесс, характеристический функционал, математическое ожидание, дисперсионная функция.

Введение

Различные процессы, связанные с теплопередачей в атмосфере в значительной степени влияют на изменения погодных условий. К ним относятся: конвективный и турбулентный теплообмен; излучение и поглощение радиации; фазовые превращения воды; молекулярный теплообмен [1, 2]. Количественные оценки турбулентного и конвективного потоков тепла особенно важны при разработке краткосрочных прогнозов погоды с использованием гидродинамического моделирования.

Гидродинамическое моделирование процессов теплопередачи связано с определенными трудностями, обусловленными, в том числе следующими соображениями. Существующие модели, как правило, включают в себя уравнения, связывающие усредненные значения метеорологических параметров. Это является, безусловно оправданным для мезо- и макромасштабных уровней, охватывающих территории с горизонтальными размерами порядка сотен и тысяч километров, однако на микроуровне необходим также учет неупорядоченных хаотических возмущений, связанных с неоднородностями в поле ветра, которым подвержены значения метеорологических величин. В этом случае

использование усредненных значений в уравнениях переноса приводит к ошибкам в рассчитанных значениях [1-5]. В связи с этим целью настоящей работы является построение модели, позволяющей учитывать турбулентные свойства атмосферы в процессах теплопередачи в атмосфере.

1. Постановка задачи

Уравнение притока тепла в адиабатическом приближении [1, 2] имеет вид:

$$\frac{\partial T_B}{\partial t} + u \frac{\partial T_B}{\partial x} + v \frac{\partial T_B}{\partial y} = \frac{(\gamma_a - \gamma)}{g\rho} w \quad (1)$$

где T_B – температура воздуха; u , v – проекции вектора скорости движения частицы на горизонтальные оси локальной системы координат; γ_a – сухоадиабатический градиент температуры; γ – вертикальный градиент температуры; g – ускорение свободного падения; ρ – плотность воздуха; w – аналог вертикальной скорости в r -системе координат.

В рассматриваемых условиях проекцию вектора скорости в уравнениях переноса естественно трактовать как случайный процесс. Для упрощения расчетов рассматривается одномерный случай уравнения (1), и вводится обозначение $f(x) = \frac{(\gamma_a - \gamma)}{g\rho} w$. Функция $f(x)$ считается детерминированной. Тогда запишем:

$$\frac{\partial T_B}{\partial t} + \varepsilon(t) \frac{\partial T_B}{\partial x} = f(x) \quad (2)$$

где $\varepsilon(t)$ – случайный процесс, формализующий модельные представления о динамике изменения горизонтальной компоненты вектора скорости ветра, с детерминированным начальным условием:

$$T_B(t_0, x) = T_{B_0}(x); \quad -\infty < x < \infty \quad (3)$$

Случайный процесс задается посредством характеристического функционала [3-5]:

$$\varphi(v) = M \left[\exp\left(i \int_T \varepsilon(\tau) v(\tau) d\tau \right) \right] \quad (4)$$

где функция v принадлежит пространству $L_1(T)$ суммируемых на отрезке T функций с нормой $\|v\| = \int_T |v(\tau)| d\tau$; T – отрезок времени, на котором изучается процесс $[0; t]$; M – математическое ожидание по функции распределения процесса $\varepsilon(t)$.

Один из методов решения представленной выше задачи связан с переходом к эквивалентному детерминированному уравнению на основе подхода, развитого в работах [3-5] и связанного с понятием вариационной производной. Данный метод подразумевает идентификацию первых двух моментных функций уравнения притока тепла со случайными параметрами.

2. Математическое ожидание и дисперсионная функция решения уравнения притока тепла

Умножив уравнение (2) на $\exp(i \int_T \varepsilon(\tau)v(\tau)d\tau)$ и определив математическое ожидание полученного равенства, можно записать:

$$M \left[\frac{\partial T_B}{\partial t} \exp\left(i \int_T \varepsilon(\tau)v(\tau)d\tau \right) \right] = M \left[-\varepsilon(t) \frac{\partial T_B}{\partial x} \exp\left(i \int_T \varepsilon(\tau)v(\tau)d\tau \right) \right] + f(x)M \left[\exp\left(i \int_T \varepsilon(\tau)v(\tau)d\tau \right) \right] \quad (5)$$

Для дальнейших вычислений введем в рассмотрение вспомогательное отображение:

$$y(t, x, v) = M \left[T_B(t, x) \exp\left(i \int_T \varepsilon(\tau)v(\tau)d\tau \right) \right] \quad (6)$$

где $x \in R; v(t) \in L_1(T)$.

С учетом введенного отображения (6), полученное равенство (5) запишется в виде:

$$\frac{\partial y(t, x, v)}{\partial t} = i \frac{\delta}{\delta v(t)} \frac{\partial}{\partial x} y(t, x, v) + f(x)\varphi(v) \quad (7)$$

с начальным условием:

$$y(0, x, \nu) = T_{B_0}(x)\varphi(\nu) \quad (8)$$

Один из подходов к решению дифференциального уравнения с частной и обыкновенной производной, представленного равенством (7) и начальным условием (8), описан в работах [3-5]. В результате применения данного подхода математическое ожидание решения задачи (2) при начальном условии (3) принимает вид:

$$\begin{aligned} M(T_B(t, x)) &= T_{B_0}(x) * F_{\xi}^{-1}[\varphi(\xi\chi(0, t))](x) + \\ &+ f(x) * F_{\xi}^{-1}\left[\int_0^t \varphi(\xi\chi(\tau, t)) d\tau\right](x) \end{aligned} \quad (9)$$

где $*$ – знак свертки функций по x ; F_{ξ}^{-1} – обратное преобразование Фурье по ξ ; ξ – двойственная к x характеристика; χ – функция, зависящая от трех переменных $\chi(\tau, w, t)$ следующим образом: $\chi(\tau, w, t) = \text{sign}(w - \tau)$ при w , принадлежащем отрезку с концами τ, t и $\chi(w, t, \tau) = 0$ в противном случае.

Вторая моментная функция решения уравнения (2) определяется соотношением:

$$\begin{aligned} M(T_B(t, x)T_B(\gamma, x_1)) &= T_{B_0}(x) * F_{\xi}^{-1}\left[T_{B_0}(x_1) * F_{\xi_1}^{-1}[\varphi(\xi_1\chi(0, \gamma) + \right. \\ &+ \xi\chi(0, t))](x_1) + f(x_1) * F_{\xi_1}^{-1}\left[\int_0^{\gamma} \varphi(\xi_1\chi(\tau, \gamma) + \xi\chi(0, t)) d\tau\right](x_1)\left. \right](x) + \\ &+ f(x) * F_{\xi}^{-1}\left[\int_0^t \left(T_{B_0}(x_1) * F_{\xi_1}^{-1}[\varphi(\xi_1\chi(0, \gamma) + \xi\chi(\tau_1, t))](x_1) + \right. \\ &+ f(x_1) * F_{\xi_1}^{-1}\left[\int_0^{\gamma} \varphi(\xi_1\chi(\tau, \gamma) + \xi\chi(\tau_1, t)) d\tau\right](x_1)\left. \right) d\tau_1\left. \right](x) \end{aligned} \quad (10)$$

Дисперсионная функция решения уравнения (2) имеет вид:

$$D(T_B(t, x)) = \left(T_{B_0}(x) * F_{\xi}^{-1}\left[T_{B_0}(x_1) * F_{\xi_1}^{-1}[\varphi(\xi_1\chi(0, \gamma) + \right. \right. \quad (11)$$

$$\begin{aligned}
& + \xi \chi(0, t)](x_1) + f(x_1) * F_{\xi_1}^{-1} \left[\int_0^\gamma \varphi(\xi_1 \chi(\tau, \gamma) + \xi \chi(0, t)) d\tau \right] (x_1) \Big] (x) + \\
& + f(x) * F_{\xi}^{-1} \left[\int_0^t \left(T_{B_0}(x_1) * F_{\xi_1}^{-1} [\varphi(\xi_1 \chi(0, \gamma) + \xi \chi(\tau_1, t))] (x_1) + \right. \right. \\
& \left. \left. + f(x_1) * F_{\xi_1}^{-1} \left[\int_0^\gamma \varphi(\xi_1 \chi(\tau, \gamma) + \xi \chi(\tau_1, t)) d\tau \right] (x_1) \right) d\tau_1 \right] (x) \Big]_{\substack{\gamma=t, \\ x_1=x}} - \\
& - \left(T_{B_0}(x) * F_{\xi}^{-1} [\varphi(\xi \chi(0, t))] (x) + f(x) * F_{\xi}^{-1} \left[\int_0^t \varphi(\xi \chi(\tau, t)) d\tau \right] (x) \right)^2
\end{aligned}$$

Равенства (9), (11) определяют математическое ожидание и дисперсионную функцию решения дифференциального уравнения (2) с начальным условием (3). Данные равенства получены для случайного процесса, характеристический функционал которого задан в виде (4). В зависимости от закона распределения случайного процесса, будет изменяться и его характеристический функционал. В работах [6-7] определен и обоснован нормальный закон распределения проекции вектора скорости, поэтому статистические характеристики решения уравнения (2) определялись для случая нормального (гауссова) распределения.

3. Математическое ожидание и дисперсионная функция решения уравнения притока тепла в случае гауссова распределения проекции вектора скорости

В случае гауссова распределения случайного процесса входящего в уравнение (2) характеристический функционал имеет вид:

$$\varphi(v) = \exp \left\{ i \int_0^{t_1} M(\varepsilon(\tau)) v(\tau) d\tau - \frac{1}{2} \int_0^{t_1} \int_0^{t_1} b(\tau_1, \tau_2) v(\tau_1) v(\tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right\}, \quad (12)$$

где $b(\tau_1, \tau_2) = M(\varepsilon(\tau_1)\varepsilon(\tau_2)) - M(\varepsilon(\tau_1))M(\varepsilon(\tau_2))$ — ковариационная функция процесса $\varepsilon(t)$.

$$\begin{aligned}
& x_1 * F_{\xi_1}^{-1} \left[\int_0^\gamma \exp \left[i \xi_1 \int_\tau^\gamma M(\varepsilon(\tau)) d\tau + i \xi_1 \int_{\tau_1}^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau - \frac{1}{2} \xi_1^2 \int_{\tau_1}^\gamma \int_{\tau_1}^\gamma b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \right. \right. \\
& \left. \left. - \xi_1^2 \int_{\tau_1}^\gamma \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \frac{1}{2} \xi_1^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right] d\tau \right] (x_1) d\tau_1 \Big] (x) \quad (14)
\end{aligned}$$

При этом дисперсионная функция имеет вид:

$$\begin{aligned}
D(T_B(t, x)) &= \left\{ T_{B_0}(x) * F_{\xi_1}^{-1} \left[T_{B_0}(x) * F_{\xi_1}^{-1} \left[\exp \left[2i \xi_1 \int_0^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau - \right. \right. \right. \\
& \left. \left. \left. - \xi_1^2 \int_0^t \int_0^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right] (x) + f(x) * F_{\xi_1}^{-1} \left[\int_0^t \exp \left[i \xi_1 \int_\tau^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau + \right. \right. \right. \\
& \left. \left. \left. + i \xi_1 \int_0^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau - \frac{1}{2} \xi_1^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \xi_1^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \right. \right. \right. \\
& \left. \left. \left. - \frac{1}{2} \xi_1^2 \int_0^t \int_0^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right] d\tau \right] (x) \right\} (x) + f(x) * F_{\xi_1}^{-1} \left[\int_0^t \left\{ T_{B_0}(x) * \right. \right. \\
& \left. \left. * F_{\xi_1}^{-1} \left[\exp \left[i \xi_1 \int_0^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau + i \xi_1 \int_{\tau_1}^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau - \frac{1}{2} \xi_1^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \right. \right. \right. \\
& \left. \left. \left. - \xi_1^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \frac{1}{2} \xi_1^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right] (x) + f(x) * \right. \right. \\
& \left. \left. * F_{\xi_1}^{-1} \left[\int_0^t \exp \left[i \xi_1 \int_\tau^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau + i \xi_1 \int_{\tau_1}^t M(\varepsilon(\tau)) d\tau - \frac{1}{2} \xi_1^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \right. \right. \right.
\end{aligned} \quad (15)$$

$$\begin{aligned}
& - \xi^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 - \frac{1}{2} \xi^2 \int_{\tau_1}^t \int_{\tau_1}^t b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \Big] d\tau \Big] (x) \Big] d\tau_1 \Big] (x) \Big] - \\
& - \left(T_{B_0}(x) * F_{\xi}^{-1} [\varphi(\xi\chi(0, t))] (x) + f(x) * F_{\xi}^{-1} \left[\int_0^t \varphi(\xi\chi(\tau, t)) d\tau \right] (x) \right)^2
\end{aligned}$$

Заключение

В настоящей статье предложена модель учета турбулентных свойств атмосферы, через компоненты скорости ветра в уравнении притока тепла в атмосфере. Идентифицированы математическое ожидание и дисперсионная функция решения уравнения притока тепла со случайными коэффициентами, как в общем виде, так и для гауссова распределения.

Список литературы

1. Nozhkin, V. S. A stochastic approach to the solution to the differential equation of heat transfer in the atmosphere / V.S. Nozhkin, M.E. Semenov, I.I. Ulshin // Journal of Physics: Conference Series. – 2019. – vol. 1368 042012. doi:10.1088/1742-6596/1368/4/042012.
2. Zadorozhniy, V. G. Stochastic model of heat transfer in the atmospheric surface layer / V. G. Zadorozhniy, V. S. Nozhkin, M. E. Semenov, I.I. Ul'shin // Computational Mathematics and Mathematical Physics. – 2020. – vol. 60. – P. 459–471. doi.org/10.1134/S0965542520030173.
3. Zadorozhniy, V. G. A linear first-order differential equation with ordinary variational derivatives / V.G. Zadorozhniy // – Moscow: Pleiades Publishing, Ltd., April 1993. – Vol. 53. – P. 383-388.
4. Zadorozhniy, V. G. Stabilization of Linear Systems by a Multiplicative Random Noise / V. G. Zadorozhniy // Differential Equations. 2018, Vol. 54, i. 6. P. 728-747.
5. Zadorozhniy, V. G. Linear chaotic resonance in vortex motion / V. G. Zadorozhniy // Computational mathematics and mathematical physics. 2013, Vol. 53, i. 4. P. 486-502.
6. Nozhkin, V. A stochastic model of the moisture motion in the atmosphere: two-dimensional case / V. Nozhkin, M. Semenov, I. Ulshin and O. Sokolova // IEEE Xplore. International Conference on Information

Technology and Nanotechnology (ITNT). – 2020. – P. 1–4. doi: 10.1109/ITNT49337.2020.9253297.

7. Nozhkin, V.S. A model of advective changes in air humidity: a stochastic approach / V.S. Nozhkin, V.G. Zadorozhniy, I.I. Ulshin and O.I. Kanishcheva // Int. J. Engineering systems modelling and simulation. – 2020. – Vol. 11. – No. 4. – P. 160–169. doi: 10.1504/IJESMS.2020.111273.