Формирование облачности над теплым океаном при вторжении холодного воздуха с континента

Г.С.Голицын¹⁾, Б.П.Руткевич²⁾, П.Б.Руткевич³⁾

*1) Институт физики атмосферы РАН, 119017, Москва,
Пыжевский пер., 3, E-mail: mail_adm@ifaran.ru;*

*2) Радиоастрономический Институт НАН Украины, ул.
Краснознаменная 4, Харьков 61002, Украина*

*3) Институт космических исследований РАН, Москва
email: peter@d902.iki.rssi.ru*

Формирование облачности:

- Без учёта зависимости термодинамических параметров от высоты
- С учётом зависимости термодинамических параметров от высоты
- Нижняя граница облака

Вертикальные профили плавучести b и вертикального профиля потока плавучести B при нестационарной проникающей конвекции

$$b \equiv g(\rho_0 - \rho)/\rho_0 = g\beta(T - T_0),$$

$$\partial b / \partial t = -\partial B / \partial z,$$

$$N^2 = -\frac{g}{\rho_0} \partial \rho / \partial z,$$

$$\frac{1}{2} \frac{\partial h^2 N^2}{\partial t} = B_a,$$

$$B_a = B \Big|_{z=0}$$

Зилитинкевич С.С. Теоретическая модель

проникающей конвекции турбулентной атмосферы.

Изв. АН СССР ФАО, Т 23, №6. 1987, стр. 593-610.

Определение зависимости высоты слоя как функции расстояния от берега

$$F_{QT} = c_T \rho c_P U_{10} \Delta T \quad F_q = c_E \rho U_{10} \Delta q \quad c_T = c_E = c_0 = 1.2 \cdot 10^{-3}$$

$$\frac{1}{2} \frac{\partial h^2 N^2}{\partial t} = B_a, \quad B_0 = c_0 g U_{10} \left(\frac{\delta T}{T} + 0.608 \delta q \right) \quad h^2 = \frac{2g}{N^2} \frac{\delta T}{T} x,$$

$$\frac{1}{2} \frac{\partial h^2 N^2}{\partial t} = c_0 g U_{10} \frac{\delta T}{T}, \quad x = c_0 U_{10} t, \quad L_0 = \frac{g}{N^2} \frac{\delta T}{T_0} \quad y = h/L_0$$

$$x' = x/L_0$$

$$\frac{y dy}{dx'} = 1 \quad y = \sqrt{x}$$

Smith S.D. Coefficients for Sea Surface Wind Stress, Heat Flux, and Wind profiles as a Function of Wind Speed and Temperature. J. Geophys. Res., 93, C12, 15467-15472, (1988).

Учитываем, что при распространении
холодного воздуха от берега он нагревается от океана.

Количество тепла в слое искомой толщины h $\delta Q = c_p \rho h \delta T$

Поток тепла от океана можно представить как: $\frac{dQ}{dt} = c_p \rho h \frac{dT}{dt}$

С другой стороны этот поток определяется по формуле: $F_{QT} = c_T \rho c_P U_{10} \Delta T$

$$h \frac{d\delta T}{dt} = -c_T U_{10} \delta T \quad \theta = \frac{\delta T}{T_0} \quad \theta_0 = \frac{\delta T_0}{T_0} \quad \theta = \theta_0 \tilde{\theta} \quad \frac{d\tilde{\theta}}{dx'} = -\frac{\tilde{\theta}}{y}$$

$$\frac{d}{2dt} (h^2 N^2) = c_0 g U_{10} \frac{\delta T}{T_0} \quad \frac{dy}{dx'} = \frac{\tilde{\theta}}{y}$$

$$\begin{cases} \frac{d\tilde{\theta}}{dx'} = -\frac{\tilde{\theta}}{y} \\ \frac{dy}{dx'} = \frac{\tilde{\theta}}{y} \end{cases} \quad \frac{dy}{dx'} + \frac{d\tilde{\theta}}{dx'} = 0$$

Первый интеграл имеет вид:

$$y + \tilde{\theta} = const = y_0 + \tilde{\theta}_0$$

$\theta_0 = 3$ $U = 3$

$$\frac{L_0}{(c_0 \cdot U) \cdot 3600} = 6.806$$

$\Delta T = 3$ $T_0 = 300$ $X = 20$ $N = 100$ $y_0 = 1$ $L_0 = 88.2$ $L_0 \cdot y_0 = 88.2$

Аналитическое решение

$$\tilde{\theta} = y_0 + \tilde{\theta}_0 - y$$

$$\frac{dy}{dx'} = \frac{y_0 + \tilde{\theta}_0}{y} - 1$$

Неявное решение:

$$-y - (y_0 + \tilde{\theta}_0) \ln \frac{y_0 + \tilde{\theta}_0 - y}{y_0 + \tilde{\theta}_0} = x'$$

$$xx1(x) = f0 - r - (f0 + \theta00) \cdot \ln\left(1 + \frac{f0 - r}{\theta00}\right) \quad \theta00 = 3 \quad f0 = 1 \quad L_0 = 980 \quad Gen = 0.17848 \quad NV = 0.01$$

Аналогично второе уравнение:

$$\tilde{\theta} - \tilde{\theta}_0 - (y_0 + \tilde{\theta}_0) \ln \frac{\tilde{\theta}}{\tilde{\theta}_0} = x'$$

$$xx1(r) := r - \theta\theta_0 - (f\theta + \theta\theta_0) \cdot \ln\left(\frac{r}{\theta\theta_0}\right) \quad \theta\theta_0 = 3 \quad f\theta = 1 \quad L_0 = 980 \quad G_{cn} = 0.17848 \quad NV = 0.01$$

С учётом зависимости термодинамических параметров от высоты

$$T = T_0 \left(1 - \frac{\kappa - 1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} z \right) \quad P = P_0 \left(1 - \frac{\kappa - 1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} z \right)^{\frac{\kappa}{\kappa - 1}} \quad \rho = \rho_0 \left(1 - \frac{\kappa - 1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} z \right)^{\frac{1}{\kappa - 1}}$$

$$\delta Q = \int_0^h dz c_p \rho(z) \delta T$$

$$\delta Q = \int_0^h dz c_p \rho_0 \left(1 - \frac{\kappa - 1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} z \right)^{\frac{1}{\kappa - 1}} \delta T$$

$$F(h) = \int_0^h dz \left(1 - \frac{\kappa - 1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} z \right)^{\frac{1}{\kappa - 1}}$$

$$\frac{d\delta T}{dx} = \frac{\frac{gL_0}{RT_0} \delta T}{\left[\left(1 - \frac{\kappa-1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} h \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} - 1 \right]}$$

$$L_0 = \frac{g}{N^2} \frac{\delta T_0}{T_0} = \frac{g\theta_0}{N^2} \quad c^2 = \kappa RT_0$$

Естественно ввести новое безразмерное число:

$$Gcn = \frac{g}{cN} \sqrt{\frac{(\kappa-1)\Delta T}{T_0}}$$

Получается система:

$$\frac{d\tilde{\theta}}{dx'} = \left(\frac{\kappa}{\kappa-1} \right) Gcn^2 \frac{\tilde{\theta}}{\left[\left(1 - Gcn^2 y \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} - 1 \right]}$$

$$\frac{dy}{dx'} = \frac{\tilde{\theta}}{y}$$

$$U = 3 \quad NV = 0.01 \quad \frac{g}{c \cdot NV} \cdot \sqrt{(\text{kap} - 1) \cdot \frac{\Delta T}{T_0}} \quad Gcn = 0.17848 \quad \frac{Lo}{(co \cdot U) \cdot 3600} = 75.617$$

$$\Delta T = 3 \quad T_0 = 300 \quad X = 40 \quad N = 1 \times 10^3 \quad y_0 = 1 \quad Lo = 980 \quad Lo \cdot y_0 = 980$$

$$Lo \cdot X = 2.646 \times 10^3 \quad Lo \cdot 4 = 352.8 \quad Lo \cdot 20 = 1.764 \times 10^3 \quad Lo \cdot 70 = 6.174 \times 10^3$$

Случай очень холодного воздуха над тёплым океаном

$$U = 3 \quad \frac{g}{c \cdot NV} \cdot \sqrt{(kap - 1) \cdot \frac{\Delta T}{T_0}} = Gcn = 0.32585 \quad \frac{Lo}{(co \cdot U) \cdot 3600} = 252.058$$

$$\Delta T = 10 \quad T_0 = 300 \quad X = 40 \quad N = 1 \times 10^3 \quad y_0 = 1$$

$$Lo \cdot y_0 = 3.267 \times 10^3$$

$$xx1(r) := f0 - r - (f0 + \theta\theta0) \cdot \ln\left(1 + \frac{f0 - r}{\theta\theta0}\right)$$

$$\theta\theta0 = 10 \quad f0 = 1$$

$$Lo = 3.267 \times 10^3$$

$$c = 347.154$$

Граница облачности

Уравнение Клапейрона – Клаузиуса

$$E(z) = E_{s0} \exp \left[\frac{L}{R_w} \left(\frac{1}{T_0} - \frac{1}{T(z)} \right) \right],$$

Распределение плотности пара с высотой можно определить как:

$$q(z) = \text{const} = q(0) = q_0$$

$$q_0 \left(1 - \frac{gz}{c_p T_0} \right)^{\frac{c_p}{R}} = \exp \left[\frac{L}{R_w} \left(\frac{1}{T_0} - \frac{1}{T(z)} \right) \right]$$

$$\varepsilon = 1 - \frac{T(z)}{T_0} = \frac{gz}{c_p T_0} \ll 1 \quad \alpha = \frac{L}{R_w T_0} - \frac{c_p}{R},$$

$$\ln(q_0^{-1}) - \alpha \varepsilon + \left(\frac{c_p}{2R} - \alpha \right) \varepsilon^2 + o(\varepsilon) = 0,$$

$$\rho(z) = \rho_0 \left(1 - \frac{\kappa - 1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} z \right)^{\frac{1}{\kappa - 1}}$$

$$T(z) = T_0 \left(1 - \frac{\kappa - 1}{\kappa} \frac{g}{RT_0} z \right)$$

$$E = q \rho R_w T = q_0 \rho(z) R_w T(z),$$

$$q_0 = \frac{\rho_w(0)}{\rho_d(0)} - \text{относительная влажность над поверхностью океана}$$

$$\varepsilon_c = \frac{\ln(q_0^{-1})}{\alpha},$$

$$\varepsilon = \frac{R}{c_p} \frac{\alpha - \sqrt{\alpha^2 + 2c_p/R \ln q_0 - 4\alpha \ln q_0}}{1 - 2\alpha R/c_p}$$

$$z_c = z^* = \frac{c_p T_0 \varepsilon_c}{g}$$

Зависимость высоты облачности от относительной влажности на поверхности океана

$$z_d(q_0) := \frac{C_p \cdot T_0}{g} \cdot \left(\frac{R}{C_p} \cdot \frac{\alpha - \sqrt{\alpha^2 + 2 \cdot \ln(q_0) \cdot \frac{C_p}{R} - 4 \cdot \alpha \cdot \ln(q_0)}}{1 - 2 \cdot \alpha \cdot \frac{R}{C_p}} \right) \quad z_{d1}(q_0) := \frac{C_p \cdot T_0}{g} \cdot \frac{\ln[(q_0)^{-1}]}{\alpha}$$