

ОБ ОПРЕДЕЛЕНИИ СКОРОСТИ ДВИЖЕНИЯ ЛОЖБИИ ИЗ НЕЛИНЕЙНОГО
 УРАВНЕНИЯ ДЛЯ ВИХРЯ

Е. Н. Блинова

(Москва)

Формулы Россби^[1] и Гаурвица^[2,3] для движения ложбины на больших высотах, полученные при решении линейного уравнения для вихря, имеют широкое применение в динамической метеорологии (см., например, [4]). В работе Крейга^[5] содержится попытка включения нелинейных членов в задачу определения скорости движения ложбины из уравнения для вихря. Крейг приходит к выводу, что скорость движения ложбины не зависит от скорости зонального потока и что, таким образом, формулы Россби и Гаурвица не выполняются в нелинейном случае.

Отправным уравнением в работе Крейга служит нелинейное уравнение

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} - \frac{\partial \psi}{\partial y} \frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial \psi}{\partial x} \frac{\partial}{\partial y}\right) \nabla^2 \psi + \beta \frac{\partial \psi}{\partial x} = 0, \quad (1)$$

представляющее условие сохранения абсолютного вихря в частице (ψ — функция тока, t — время, x, y — декартовы координаты, $\beta = 2\omega \cos \varphi/a$ — изменение параметра Кориолиса с широтой φ , ω — угловая скорость вращения земли, a — радиус земли; ось x направлена к востоку, ось y — к северу). В качестве решения этого уравнения берется функция

$$\psi = C_1 f(y) + C_2 e^{i(\mu x - \nu t) + i\gamma y}. \quad (2)$$

Естественным казался бы следующий ход решения задачи. Подставим выражение (2) для ψ в уравнение (1); получим

$$\nu(\gamma^2 + \mu^2) + \mu\beta + C_1 \mu [(\gamma^2 + \mu^2) f' + f''] = 0 \quad (3)$$

(штрихи обозначают дифференцирование по y). Этому одному уравнению и необходимо удовлетворить.

Возьмем, в частности, $f(y) = y$, $C_1 = -U$ (волны, наложенные на западный поток с постоянной скоростью U). Уравнение (3) удовлетворяется при этом, если

$$c = \frac{\nu}{\mu} = U - \frac{\beta}{\gamma^2 + \mu^2} \quad (4)$$

т. е. получаются вновь формулы Россби-Гаурвица, и функция

$$\psi = -Uy + C_2 e^{i(\mu x - \nu t) + i\gamma y} \quad (5)$$

удовлетворяет не только линейному, но и нелинейному уравнению, если, как и в линейном случае, скорость движения ложбины c и скорость зонального потока U связаны формулой (4).

Крейг, однако, вместо того, чтобы удовлетворить уравнению (3), удовлетворяет двум уравнениям, приравнявая нулю в (3) отдельно члены, содержащие f и свободные от f . Таким образом он пропускает решение (5) и не получает формул Россби и Гаурвица.

Более общее решение уравнения (1), как легко видеть, будет иметь вид

$$\psi = -Uy + C_1' e^{\pm iay} + \sum_{j=1}^{\infty} C_{2j} e^{i\mu_j(x-ct) + i\gamma_j y} \quad (6)$$

где C_1' , C_{2j} — произвольные постоянные, c связано с U попрежнему формулой (4) и должно быть $\mu_j^2 + \gamma_j^2 = \alpha^2$.

В сферическом случае уравнение (1) заменяется уравнением

$$\left[\frac{\partial}{\partial t} + \frac{1}{a^2 \sin \theta} \left(\frac{\partial \psi}{\partial \theta} \frac{\partial}{\partial \lambda} - \frac{\partial \psi}{\partial \lambda} \frac{\partial}{\partial \theta} \right) \right] \left(\frac{\partial^2 \psi}{\partial \theta^2} + \operatorname{ctg} \theta \frac{\partial \psi}{\partial \theta} + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 \psi}{\partial \lambda^2} \right) = -2\omega \frac{\partial \psi}{\partial \lambda} \quad (7)$$

Здесь θ — дополнение широты (увеличивающееся к югу), λ — долгота места (увеличивающаяся к востоку).

Если вместе с Крэйгом будем искать здесь решение в виде

$$\psi = C_1 g(\theta) + C_2 e^{i(m\lambda + \nu t)} P_n^m(\cos \theta) \quad (8)$$

то, естественно, придем к одному уравнению

$$\frac{\nu}{m} n(n+1) - 2\omega + \frac{C_1}{a^2 \sin \theta} \left\{ g'' + \operatorname{ctg} \theta g' + \left[n(n+1) - \frac{1}{\sin^2 \theta} \right] g \right\} = 0 \quad (9)$$

Пусть $g(\theta) = P_1(\cos \theta) = \cos \theta$, $C_1 = -\alpha a^2$ (здесь α — угловая скорость движения воздуха относительно земли). Уравнение (9) удовлетворяется при этом, если только

$$\frac{\nu}{m} = \frac{2\omega}{n(n+1)} - \frac{\alpha |n(n+1) - 2|}{n(n+1)} \quad (10)$$

Это — формула Гаурвица. Итак,

$$\psi = -\alpha a^2 \cos \theta + C_2 e^{i(m\lambda + \nu t)} P_n^m(\cos \theta) \quad (11)$$

удовлетворяет как линейному, так и нелинейному уравнению для вихря, причем всегда должно выполняться равенство (10). Общий вид для ψ (в нелинейном случае) будет

$$\psi = -\alpha a^2 \cos \theta + C_1' P_n(\cos \theta) + \sum_{m=1}^n C_{2m} e^{i(m\lambda + \nu t)} P_n^m(\cos \theta) \quad (12)$$

Здесь также справедливо равенство (10).

Другое доказательство того, что (12) и (10) имеют место для нелинейного случая, было, насколько мне известно, дано Эртель (H. Ertel).

Поступила в редакцию
2 VIII 1946

Центральный институт
прогнозов

E. N. BLINOVA.—ON THE DETERMINATION OF THE VELOCITY OF TROUGHS EMPLOYING THE NON-LINEAR VORTICITY EQUATION

By substituting the function (2) in the non-linear equation (1) the problem is reduced to the equation (3). This equation can be satisfied with $f(y) = y$, $C_1 = -U$ (waves superimposed on the west-east flow with constant velocity) provided the Rossby and Haurwitz condition (4) is true. Hence the solution (5) satisfies the non-linear equation. The more general solution is given by the expression (6) where $\mu_j^2 + \nu_j^2 = \alpha^2$ and $c = U - \beta / \alpha^2$.

By substituting ψ (Form. 8) in the non-linear equation (7) for the spherical case the problem is reduced to the equation* (9). This equation can be satisfied by $g(\theta) = P_1(\cos \theta) = \cos \theta$, $C_1 = -\alpha a^2$ (where α is the angular velocity of the air motion relative to the earth) provided the Haurwitz condition (10) is true; in this case the general solution has the form (12).

The error is thereby shown in R. Craig's [5] conclusion, that "The vorticity equation can be solved without linearization, and the more accurate solution indicates that zonal index is not significant in determining the velocity of a trough, as was previously thought".

ЛИТЕРАТУРА

1. Rossby C. G. and coll. Journal of Marine Research 1939. Vol. 2. N 1.
2. Haurwitz B. Journal of Marine Research. 1940. Vol. 3. N 1.
3. Haurwitz B. Journal of Marine Research. 1940. Vol. 3. N 3.
4. Блинова Е. Н. Доклады Академии Наук СССР. 1943. Т. XXXIX. N 7.
5. Craig R. A. Journal of Meteorology. 1945. Vol. 2 N. 2.