

Лекция 7.

Гравитационные волны. Смешанные волны и отфильтрование внешних гравитационных волн

Цель: Дать описание гравитационных волн в атмосфере. Показать применение метода малых возмущений для решения уравнений для гравитационных волн.

Основы математического моделирования атмосферных процессов, лектор ассоциированный профессор
Маусумбекова Сауле Джумакановна

Рассмотрим случай баротропной, однородной, несжимаемой атмосферы высотой h

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} - lv + g \frac{\partial h}{\partial x} = 0 \quad (7.1)$$

$$\frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + lu + g \frac{\partial h}{\partial y} = 0$$

$$\frac{\partial h}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial h}{\partial x} + \bar{v} \frac{\partial h}{\partial y} + h \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} \right) = 0$$

$$u = \bar{u}(y) + u', v = v', h = \bar{h}(y) + h', \quad (7.2)$$

При этом имеет место соотношение геострофичности:

$$\bar{u} = -\frac{g}{l} \frac{\partial \bar{h}}{\partial y} \quad (7.3)$$

Гравитационные волны

Произведем линеаризацию относительно основного состояния:

$$\begin{aligned}\frac{\partial u'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial u'}{\partial x} + \bar{v} \frac{\partial u'}{\partial y} - l v' + g \frac{\partial h'}{\partial x} &= 0 \\ \frac{\partial v'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial v'}{\partial x} + \bar{v} \frac{\partial v'}{\partial y} + l u' + g \frac{\partial h'}{\partial y} &= 0 \\ \frac{\partial h'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial h'}{\partial x} + \bar{v} \frac{\partial h'}{\partial y} + \bar{h} \left(\frac{\partial u'}{\partial x} + \frac{\partial v'}{\partial y} \right) &= 0\end{aligned}\tag{7.4}$$

Рассмотрим случай независимости движения от y , также отсутствия силы Кориолиса:

$$\frac{\partial h'}{\partial y} = \frac{\partial v'}{\partial y} = l = 0$$

Гравитационные волны

И мы получаем:

$$\begin{aligned}\frac{\partial u'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial u'}{\partial x} + g \frac{\partial h'}{\partial x} &= 0 \\ \frac{\partial v'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial v'}{\partial x} &= 0 \\ \frac{\partial h'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial h'}{\partial x} + \bar{h} \frac{\partial u'}{\partial x} &= 0\end{aligned}\tag{7.5}$$

Ограничимся получением выражения для скорости перемещения волн. Для краткости рассмотрим лишь одну волну:

Пусть:

$$u' = Ue^{i(mx-\sigma t)}, \quad v' = Ve^{i(mx-\sigma t)}, \quad h' = He^{i(mx-\sigma t)}\tag{7.6}$$

Гравитационные волны

Произведя соответствующие дифференцирования переменных, подставляя найденные выражения в систему, получаем:

$$\begin{aligned} -\sigma U + \bar{u}mU + gmH &= 0 \\ -\sigma V + \bar{u}mV &= 0 \\ -\sigma H + \bar{u}mH + \bar{h}mU &= 0 \end{aligned} \quad (7.7)$$

Перепишем полученную систему:

$$\begin{aligned} (-\sigma + \bar{u}m)U + 0 \cdot V + gmH &= 0 \\ 0 \cdot U + (-\sigma + \bar{u}m)V + 0 \cdot H &= 0 \\ \bar{h}mU + 0 \cdot V + (-\sigma + \bar{u}m)H &= 0 \end{aligned} \quad (7.8)$$

Гравитационные волны

Приравнивая определитель к нулю, получаем уравнение для определения σ :

$$(-\sigma + \bar{u}m)^3 - m^2 g\bar{h}(-\sigma + \bar{u}m) = 0$$

$$(-\sigma + \bar{u}m)[(-\sigma + \bar{u}m)^2 - m^2 g\bar{h}] = 0$$

$$\sigma_1 = \bar{u}m, \quad \sigma_{2,3} = \bar{u}m \pm m\sqrt{g\bar{h}} \quad (7.9)$$

$$c_1 = \bar{u}, \quad c_{2,3} = \bar{u} \pm \sqrt{g\bar{h}} \quad (7.10)$$

$$\begin{aligned}
\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} - lv + g \frac{\partial h}{\partial x} &= 0; \\
\frac{\partial \Omega}{\partial t} + u \frac{\partial \Omega}{\partial x} + v \frac{\partial \Omega}{\partial y} + \beta v + l \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} \right) &= 0; \\
\frac{\partial h}{\partial t} + u \frac{\partial h}{\partial x} + v \frac{\partial h}{\partial y} + h \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} \right) &= 0.
\end{aligned} \tag{7.11}$$

Для решения этой системы применим метод малых возмущений. Пусть $u = \bar{u}(y) + u'$; $v = v'$; $h = \bar{h}(y) + h'$. Кроме того, пусть, как и ранее, $\bar{u} = -\frac{g}{l} \frac{\partial \bar{h}}{\partial y}$, а h' , u' и v' не зависят от y .

Имея в виду, что в этом случае $\Omega = \frac{\partial v'}{\partial x}$, и опуская члены, содержащие квадраты малых величин, получаем следующую систему из трех линейных уравнений:

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial u'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial u'}{\partial x} \right) - l v' + g \frac{\partial h'}{\partial x} &= 0; \\ \frac{\partial^2 v'}{\partial t \partial x} + \bar{u} \frac{\partial^2 v'}{\partial x^2} + \beta v' + l \frac{\partial u'}{\partial x} &= 0; \\ \frac{\partial h'}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial h'}{\partial x} + v' \frac{\partial \bar{h}}{\partial y} + \bar{h} \frac{\partial u'}{\partial x} &= 0. \end{aligned} \tag{7.12}$$

(Заметим, что индексом γ здесь и далее отмечен дифференциальный оператор). Решение системы будем искать в виде:

$$\begin{aligned} u' &= \sum_{s=1}^{\infty} U_s e^{i(m_s x - \sigma_s t)} = \sum_{s=1}^{\infty} U_s e^{im_s(x - c_s t)}; \\ v' &= \sum_{s=1}^{\infty} V_s e^{i(m_s x - \sigma_s t)} = \sum_{s=1}^{\infty} V_s e^{im_s(x - c_s t)}; \\ h' &= \sum_{s=1}^{\infty} H_s e^{i(m_s x - \sigma_s t)} = \sum_{s=1}^{\infty} H_s e^{im_s(x - c_s t)}, \end{aligned} \quad (7.13)$$

где U_s , V_s и H_s — амплитуды колебаний величин u' , v' и h' . Для сокращения записи далее будем рассматривать лишь один из членов каждого ряда. При этом индекс s будет опускаться. Путем непосредственного дифференцирования соотношений (5.3) легко проверить, что

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial t} &= -imc; \quad \frac{\partial}{\partial x} = im; \quad \frac{\partial^2}{\partial x^2} = -m^2; \quad \frac{\partial}{\partial t} = -c \frac{\partial}{\partial x}; \\ \left(\frac{\partial}{\partial t} + \bar{u} \frac{\partial}{\partial x} \right) &= (\bar{u} - c) \frac{\partial}{\partial x}. \end{aligned}$$

Учитывая эти соотношения и соотношение (7.3), систему (7.12) перепишем в виде:

$$\begin{aligned} [\beta - m^2(\bar{u} - c)] v' + l \frac{\partial u'}{\partial x} &= 0; \\ -lv' + (\bar{u} - c)_c \frac{\partial u'}{\partial x} + g \frac{\partial h'}{\partial x} &= 0; \\ -\frac{l}{g} \bar{u} v' + \bar{h} \frac{\partial u'}{\partial x} + (\bar{u} - c) \frac{\partial h'}{\partial x} &= 0. \end{aligned}$$

Будем рассматривать эти уравнения как систему для определения неизвестных: v' , $\frac{\partial u'}{\partial x}$ и $\frac{\partial h'}{\partial x}$. Система имеет решение отличное от нуля в случае, если определитель этой системы равен нулю, т. е. если

$$\begin{vmatrix} [\beta - m^2(\bar{u} - c)] & l & 0 \\ -l & (\bar{u} - c)_c & g \\ -\frac{l}{g} \bar{u} & \bar{h} & (\bar{u} - c) \end{vmatrix} = 0.$$

Раскрывая этот определитель получаем следующее уравнение для нахождения скорости c :

$$[\beta - m^2(\bar{u} - c)] [g\bar{h} - (\bar{u} - c)(\bar{u} - c)_c] - l^2 [(\bar{u} - c) - \bar{u}] = 0. \quad (7.14)$$

Это уравнение является уравнением третьего порядка. Ограничимся рассмотрением приближенных решений, которые имеют вид:

$$c_1 = \bar{u} - \frac{\beta + l^2\bar{u}/g\bar{h}}{m^2 + l^2/g\bar{h}}; \quad (7.15)$$

$$c_{2,3} = \bar{u} \pm \sqrt{g\bar{h} + l^2/m^2}. \quad (7.16)$$

Вопросы для самоконтроля:

1. С помощью метода малых возмущений выведите систему уравнений для гравитационных волн;
2. Получите решение системы уравнений для гравитационных волн;