Динамическое моделирование земной ионосферы

Останин Павел Антонович

Выпускная квалификационная работа

Научный руководитель: Кулямин Дмитрий Вячеславович

Введение

Основные задачи:

- Построение динамической трёхмерной модели Земной ионосферы;
- Согласование с уже разработанной моделью нейтральной термосферы ИВМ РАН.

Актуальность задачи обусловлена особой ролью состояния ионосферы в следующих отраслях:

- Системы глобальной радиосвязи;
- Спутниковые системы;
- Космическая отрасль.

Постановка задачи

Используемые приближения:

- Динамическое преобладание амбиполярной диффузии;
- Одноионная постановка, квазинейтральность плазмы;
- Дипольное магнитное поле Земли;
- Приближение совпадения географических и магнитных полюсов;

Уравнение, описывающее эволюцию ионной концентрации:

$$\begin{split} &\frac{\partial n_i}{\partial t} = -div(n_i \vec{u}_{\parallel}) - div\left(n_i \frac{1}{B^2} [\vec{E} \times \vec{B}]\right) + \\ &+ div\left(D\left[\nabla_{\parallel} n_i + n_i \frac{1}{T_p} \nabla_{\parallel} T_p - \frac{n_i m_i}{2kT_p} \vec{g}_{\parallel}\right]\right) + [P - k_i n_i] \end{split}$$

Входящие в уравнение параметры

Для функций P, k, температур и концентраций N_2 , O_2 и O используются аналитические формулы:

•
$$T(z) = T_{\infty} - (T_{\infty} - T_0) \exp\left(-\frac{g}{RT_{\infty}}(z - z_0)\right)$$
,
 $T_{n\infty} = 800 \text{ K}, \ T_{i\infty} = 950 \text{ K}, \ T_{e\infty} = 2200 \text{ K}.$

• Для концентраций — Больцмановское распределение:

$$n_{O_2,N_2,O}(z) = n_{O_2,N_2,O}(z_0) \cdot \exp\left(-\frac{M_{O_2,N_2,O}g}{R_0\,T_n}(z-z_0)\right).$$
 На высоте 100 км $n_{O_2} = 5.6 \cdot 10^9$ см $^{-3}$, $n_O = 2.8 \cdot 10^{10}$ см $^{-3}$, $n_{N_2} = 5.2 \cdot 10^{10}$ см $^{-3}$.

• В дневное время $P=4\cdot 10^{-7}n_O(z);$ $k=1,2\cdot 10^{-12}n_{N_2}(z)+2,1\cdot 10^{-11}n_{O_2}(z)$

Требования к схемам и свойства решения

монотонные (по Годунову) схемы;

• Концентрация неотрицательна, для сохранения этого свойства используем

- Уравнение имеет закон сохранения массы, схемы должны быть консервативны;
- Характерные времена на нижней и верхней границах отличаются на несколько порядков, по времени используем неявные схемы;
- При постоянных P и k уравнение имеет стационарное решение.

Метод расщепления

- На первом шаге расщепления решается уравнение для z-диффузии в проекции со смешанной производной;
- В результате первых двух шагов решается двумерная y-z-постановка без нейтрального и поперечного переноса;
- На третьем шаге добавляется перенос.

Первый шаг метода расщепления, три постановки

Первое приближение: диффузия вдоль оси z:

$$\frac{\partial n}{\partial t} = P - kn + \frac{\partial}{\partial z} \left(D \frac{\partial n}{\partial z} + \left(\frac{1}{T_p} \frac{\partial T_p}{\partial z} + \frac{1}{H} \right) n \right)$$

Следующий шаг — учёт широтной зависимости: замена D на $D \sin^2 I$ $(I \approx \operatorname{arctg}(2 \operatorname{tg} \varphi))$:

$$\frac{\partial n}{\partial t} = P - kn + \frac{\partial}{\partial z} \left[D \sin^2 I \left(\frac{\partial n}{\partial z} + \left(\frac{1}{T_p} \frac{\partial T_p}{\partial z} + \frac{1}{H} \right) n \right) \right]$$

Более точный учёт широтной зависимости: z-диффузия в проекции (со смешанной производной):

$$\frac{\partial n}{\partial t} = P - kn + \frac{\partial}{\partial z} \left[D \sin^2 I \left(\frac{\partial n}{\partial z} + \left(\frac{1}{T_p} \frac{\partial T_p}{\partial z} + \frac{1}{H} \right) n \right) - \frac{1}{a} D \sin I \cos I \left(\frac{\partial n}{\partial \varphi} + \frac{1}{T_p} \frac{\partial T_p}{\partial \varphi} n \right) \right]$$

Используемые схемы

Для аппроксимации диффузионного слагаемого используется схема

$$\frac{\partial}{\partial z}D\frac{\partial n}{\partial z}\approx\frac{1}{h_{i+1/2}}\left(\frac{D_{i+1/2}(n_{i+1}-n_i)}{h_i}-\frac{D_{i-1/2}(n_i-n_{i-1})}{h_{i-1}}\right)$$

Для одномерного уравнения исследованы следующие схемы:

- В схеме 1 потоковый член и граничное условие аппроксимируются с помощью направленных разностей;
- В схеме 2 потоковый член аппроксимируется центральной разностью, граничное условие направленной разностью;
- Схема 3 имеет согласованные граничное условие и схему, записанные с помощью центральных разностей.

Для уравнения со смешанной производной вводится

$$u_{\varphi} = -\frac{1}{a}D\sin I\cos I\frac{1}{n}\frac{\partial n}{\partial \varphi}$$

нелинейная добавка добавка к эффективной скорости.

Воспроизведение дневного вертикального профиля электронной концентрации

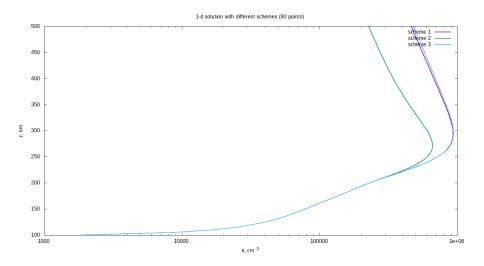


Рис. 1: Стационарные решения на 80 расчётных узлах.

Воспроизведение дневного вертикального профиля электронной концентрации

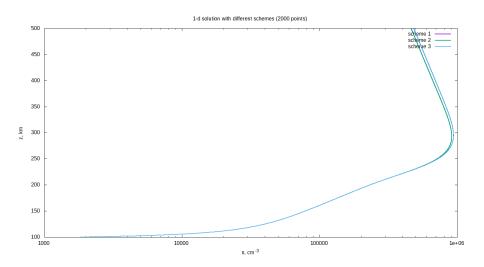


Рис. 2: Стационарные решения на 2000 расчётных узлах.

Чувствительность к изменению внешних параметров

Варьирование входящих в уравнение температур показывает, что наибольшую чувствительность решение имеет к температуре нейтральных молекул.

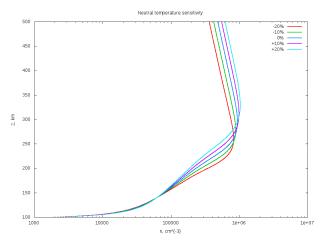


Рис. 3: Чувствительность к изменению температуры нейтральных молекул.

Чувствительность к изменению внешних параметров

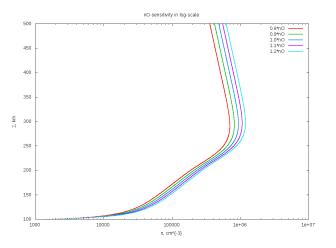
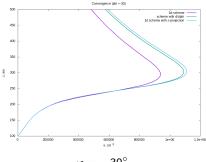


Рис. 4: Чувствительность к изменению концентрации атомарного кислорода.

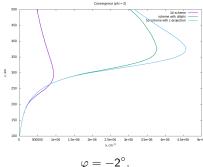
Учёт широтной зависимости

Различные постановки используются для учёта наклонения магнитных силовых линий.

Полученные стационарные решения при широтах $\varphi = -30^{\circ}$ и $\varphi = -2^{\circ}$:



$$\varphi = -30^{\circ}$$
.



$$arrho=-2^{\circ}$$
 .

Моделирование суточного хода

Вычисляется стационарное решение одномерной задачи при дневном значении P(z), затем итерации по времени продолжаются с меняющимся P(z,t).

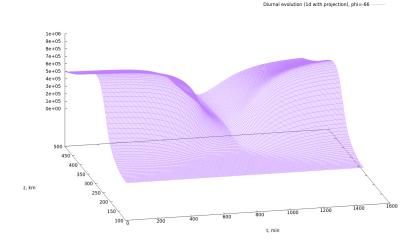


Рис. 5: Суточный ход в одномерной модели с учётом проекции, $\varphi = -66^{\circ}$.

Моделирование суточного хода

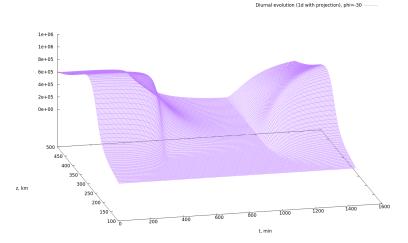


Рис. 6: Суточный ход в одномерной модели с учётом проекции, $\varphi = -30^{\circ}$.

Список использованной литературы

- Kulyamin D. V. and Dymnikov V. P. A three-dimensional model of general thermospheric circulation. // Russian Journal of Numerical Analysis and Mathematical Modelling. — 2013. — 28(4). — C. 353-380.
- 2. *Кулямин Д. В., Дымников В. П.* Моделирование климата нижней ионосферы. // Известия Российской академии наук. Физика атмосферы и океана. 2015. Т. 51(3). С. 317–337.
- 3. Schunk R.W., Nagy A.F. IONOSPHERES Physics, Plasma Physics, and Chemistry.
 New York, United States: Cambridge University Press, 2009. 628 p.
- 4. Холодов А. С., Холодов Я. А. О критериях монотонности разностных схем для уравнений гиперболического типа. // Журнал вычислительной математики и математической физики. 2006. Т. 46, \mathbb{N}^2 9. С. 1560-1588.
- 5. *Федоренко Р. П.* Введение в вычислительную физику: Учебное пособие для вузов / Под ред. А. И. Лобанова. 2-е изд., испр. и доп. Долгопрудный: Издательский Дом «Интеллект», 2008. 504 с.
- 6. *Калиткин Н. Н.* Численные методы: учеб. пособие. 2-е изд., исправленное. СПб.: БХВ-Петербург, 2014. 592 с.