

УДК 523.47

**Н. М. Костогрыз**

Главная астрономическая обсерватория НАН Украины  
03680 Киев, ул. Академика Зabolотного, 27

## **Комбинационное рассеяние в спектре атмосферы Урана с учетом ее неизотермичности**

Предложен метод определения оптических параметров атмосфер планет-гигантов по данным об интенсивности спектральных деталей комбинационного рассеяния в спектре планеты с учетом реальных температурных профилей. За основу принята методика Мороженко. По наблюдательным данным Каркошки для атмосферы Урана были определены спектральные значения отношений составляющих оптических толщин: аэрозольной и газовой ( $\tau_a/\tau_R$ ), поглощательной и рассеивательной ( $\tau_k/(\tau_a + \tau_R)$ ), альбедо однократного рассеяния аэрозольной среды  $\omega$  (где  $\tau_a$ ,  $\tau_R$  — аэрозольная и газовая рассеивательные составляющие,  $\tau_k$  — поглощательная составляющая эффективной оптической глубины формирования интенсивности диффузно отраженного излучения). Отношения  $\tau_a/\tau_R$  в спектральном интервале  $\lambda\lambda = 350...450$  нм слабо уменьшаются с увеличением длины волны; их среднее значение равно 0.96.

**КОМБІНАЦІЙНЕ РОЗСІЯННЯ В СПЕКТРІ АТМОСФЕРИ УРАНА З УРАХУВАННЯМ ЙЇ НЕІЗОТЕРМІЧНОСТІ**, Костогриз Н. М. — Запропоновано метод визначення оптических параметрів атмосфер планет-гігантив за даними про інтенсивність деталей комбінаційного розсіяння з урахуванням реальних температурних профілів. За основу прийнята методика Мороженка. За спостережними даними Каркошки для атмосфери Урана були визначені спектральні значення відношень складових оптических товщин: аерозольної і газової ( $\tau_a/\tau_R$ ), поглинальної і розсіювальної ( $\tau_k/(\tau_a + \tau_R)$ ), альбедо однократного розсіяння аерозольної частини  $\omega$  (де  $\tau_a$ ,  $\tau_R$  — аерозольна і газова розсіювальні складові,  $\tau_k$  — поглинальна складова ефективної оптичної глибини формування інтенсивності дифузно відбитого випромінювання). Відношення  $\tau_a/\tau_R$  у спектральному інтервалі  $\lambda\lambda = 350...450$  нм слабко зменшується зі збільшенням довжини хвилі; його середнє значення дорівнює 0.96.

**RAMAN SCATTERING IN URANUS'S SPECTRUM WITH REGARD TO NONISOTHERMAL ATMOSPHERE**, by Kostogryz N. M. — A method for optical parameter estimation of the nonisothermal giant planet atmospheres is developed by using detailed intensity data on Raman scattering. Morozhenko's method was taken as a basis. Using observational data on Uranus's atmo-

*sphere, the spectral values for ratio of the components of the optical depth were obtained, namely, aerosol and gas components ( $\tau_a/\tau_R$ ), absorbing and scattering constituent components ( $\tau_\kappa/(\tau_a + \tau_R)$ ), and single scattering albedo omega of aerosol constituent ratio (where  $\tau_a$ ,  $\tau_R$  are aerosol and gas components, and  $\tau_\kappa$  is absorbing component of effective optical depth of the formation of the intensity of diffuse reflected radiation). The average value of the ratio  $\tau_a/\tau_R$  is 0.96 but it decreases slowly in the spectral region from 350 to 450 nm.*

## ВВЕДЕНИЕ

Сравнительно недавно [1, 2] было предложено использовать наблюдательные данные об интенсивности деталей комбинационного рассеяния в спектрах планет-гигантов для определения относительного вклада аэрозольной составляющей атмосфер, в том числе значений отношений составляющих оптических толщин: аэрозольной и газовой ( $\tau_a/\tau_R$ ), поглощательной и рассеивательной ( $\tau_\kappa/\tau_R$ ), а также альбедо однократного рассеяния среды при отсутствии эффекта комбинационного рассеяния  $\omega$ .

В работах [1, 2] рассматривалась модель изотермической атмосферы, тогда как реальные атмосфера планет-гигантов характеризуются довольно сложными температурными профилями [11]. Если в первом случае относительное количество молекул водорода в орто- и парастояниях не зависит от глубины в атмосфере, то в неизотермической атмосфере — оно будет изменяться с глубиной. По этой причине интенсивность деталей комбинационного рассеяния будет зависеть от эффективной глубины формирования интенсивности диффузно отраженного излучения, и неучет последнего приведет к ошибочности оценок упомянутых выше отношений. В предыдущей нашей работе [7] был предложен метод учета температурного профиля атмосферы при расчете эффектов комбинационного рассеяния, и в рамках чисто модельной задачи оценивалась степень искажения определяемых значений отношений  $\tau_a/\tau_R$  и  $\tau_\kappa/\tau_R$ . В настоящей работе по данным о спектральных значениях геометрического альбедо [10] и реальном температурном профиле [11] будут оценены значения этих отношений для атмосферы Урана.

## МОДЕЛЬ АТМОСФЕРЫ И МЕТОДИКА ВЫЧИСЛЕНИЙ

Как и в работах [2—4, 6, 7], анализ выполнялся при следующих предположениях.

1. Оценки спектральных значений альбедо однократного рассеяния производились путем сравнения наблюдательных данных о геометрическом альбедо [10] с данными расчетов А. Овсака (см. в [5], с. 206) для однородного полубесконечного слоя с двухпараметрической индикатрисой рассеяния Хенни—Гринстейна при величине первого коэффициента ее разложения в ряд по полиномам Лежандра  $x_1 = 0$ .

2. Для определения эффективной оптической глубины также использовались расчеты А. Овсака [5].

3. Газовыми составляющими атмосферы являются водород (85 %) и гелий (15 %).

4. Давления, на которых формируются интенсивности диффузно отраженного излучения в коротковолновой области спектра, взяты из работы А. В. Мороженко [6].

Учет эффектов комбинационного рассеяния велся путем внесения

соответствующей поправки в выражение для альбедо однократного рассеяния [12]. Поскольку здесь учитывались только фотоны, перенесенные комбинационным рассеянием на длину волны  $\lambda_0$ , то в работе А. В. Мороженко и Н. М. Костогрыз [7] была предложена модификация выражения в виде

$$\omega = \frac{\tau_a/\tau_R + D}{1 + \tau_a/\tau_R + \tau_\kappa/\tau_R}, \quad (1)$$

учитывающая и те фотоны, которые комбинационным рассеянием перенесены с длины волны  $\lambda_0$ . Здесь

$$D = 1 + 0.85 \frac{(N_0\tau_{S(0)} + N_2\tau_{O(2)})f_{\lambda_1} + N_1\tau_{S(1)}f_{\lambda_2} + \tau_{Q(1)}f_{\lambda_3}}{f_{\lambda_0}\tau_R} - 0.85 \frac{N_0\tau_{S(0)} + N_2\tau_{O(2)} + N_1\tau_{S(1)} + \tau_{Q(1)}}{\tau_R},$$

$N_0$ ,  $N_1$ ,  $N_2$  — количества молекул водорода в орто- и парасостояниях;  $\tau_{S(0)}$ ,  $\tau_{S(1)}$ ,  $\tau_{O(2)}$  и  $\tau_{Q(1)}$  — оптические глубины комбинационного рассеяния молекулами, обусловленные соответственно вращательными ( $j = 0, 1, 2$ ) и колебательным ( $Q$ ) переходами;  $\tau_R$  — оптическая глубина молекулярного рассеяния,  $f_{\lambda_i}$  — интенсивность солнечного излучения на длинах волн, с которых соответствующими переходами в процессе комбинационного рассеяния световой фотон перенесен на длину волны  $\lambda_0$ . Для наших вычислений использовался спектр Солнца, взятый из работы [8], приведенный к спектральному разрешению 1 нм. Отметим, что здесь не учитывалось различие спектральных зависимостей коэффициентов комбинационного и рэлеевского рассеяний [9].

На основе выражения (1) и предположения, что в узком ( $\Delta\lambda = 10$  нм) участке спектра отношение  $\tau_a/\tau_R$  практически не зависит от  $\lambda$ , методом наименьших квадратов подбиралось такое его значение, которое обеспечивало минимальный разброс рассчитанных значений  $\tau_\kappa/\tau_S = \tau_\kappa/(\tau_a + \tau_R) = (\tau_\kappa/\tau_R)/[1 + (\tau_a/\tau_R)]$ . При этом  $\tau_a/\tau_R$  варьировалось с шагом 0.03 в пределах от 0 до 3. Усредняя все значения  $\tau_a/\tau_R$  на участке спектра  $\lambda\lambda = 350...450$  нм, где почти нет полос поглощения метана, находилась зависимость  $\tau_\kappa/\tau_S$  от длины волны ( $\tau_S = \tau_a + \tau_R$ ).

После определения значения  $\tau_a/\tau_R$ , величина альбедо однократного рассеяния исправлялась за эффект комбинационного рассеяния и оценивалось его истинное значение  $\omega'$  для газово-аэрозольной среды с помощью выражения

$$\frac{1}{\omega'} = \frac{D + \tau_a/\tau_R}{(1 + \tau_a/\tau_R)\omega}.$$

## РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

Таким образом, в рамках данной работы была разработана методика учета реального температурного профиля при определении характерных параметров атмосферы  $\tau_a/\tau_R$ ,  $\tau_\kappa/\tau_R$  и  $\tau_\kappa/\tau_S$ . Используя предлагаемую методику, получено значение отношений оптических толщин аэрозольной и газовой составляющей для модели неизотермической атмосферы ( $\tau_a/\tau_R = 0.96$ ) и зависимость  $\tau_\kappa/\tau_S$  от длины волны.

На рис. 1 приведено сравнение наблюдательных значений  $\tau_\kappa/\tau_S$ , которые

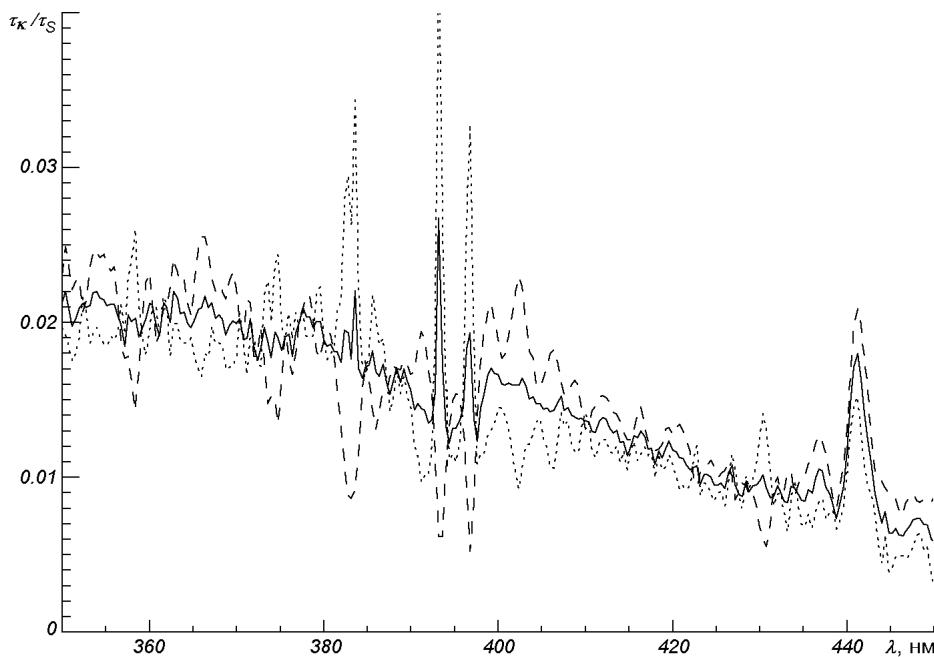


Рис. 1. Отношения поглощательной и рассеивательной составляющих оптической толщины газа и аэрозоля в зависимости от длины волны для неизотермической атмосферы Урана. Штриховая линия — наблюдательные данные, пунктир — расчеты для случая чисто газовой атмосферы ( $\tau_a/\tau_R = 0$ ), сплошная линия — истинное значение  $\tau_k/\tau_s$  при  $\tau_a/\tau_R = 0.96$

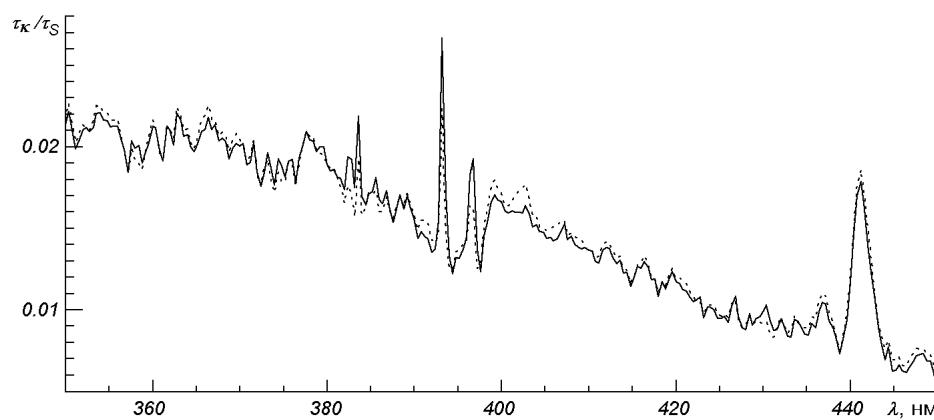


Рис. 2. Отношения поглощательной и рассеивательной составляющих оптической толщины газа и аэрозоля в зависимости от длины волны. Сплошная линия — для неизотермической атмосферы Урана при  $\tau_a/\tau_R = 0.96$ , пунктир — для изотермической атмосферы с эффективной температурой 57.1 К при  $\tau_a/\tau_R = 1.5$

определяются из выражения  $\tau_k/\tau_s = 1/\omega - 1$ , рассчитанных при условии чисто газовой атмосферы ( $\tau_a/\tau_R = 0$ ) и при значении  $\tau_a/\tau_R = 0.96$ . Видно, что именно при  $\tau_a/\tau_R = 0.96$  значение  $\tau_k/\tau_s$  имеет минимальное отклонение в усредненном спектральном ходе этой величины.

В работе [7] было показано, что неучет реального температурного профиля атмосферы планеты может приводить к большим ошибкам при определении значений  $\tau_a/\tau_R$ ,  $\tau_k/\tau_R$  и  $\tau_k/\tau_s$ . Здесь мы проверили этот вывод на реальных значениях этих параметров и для реального температурного

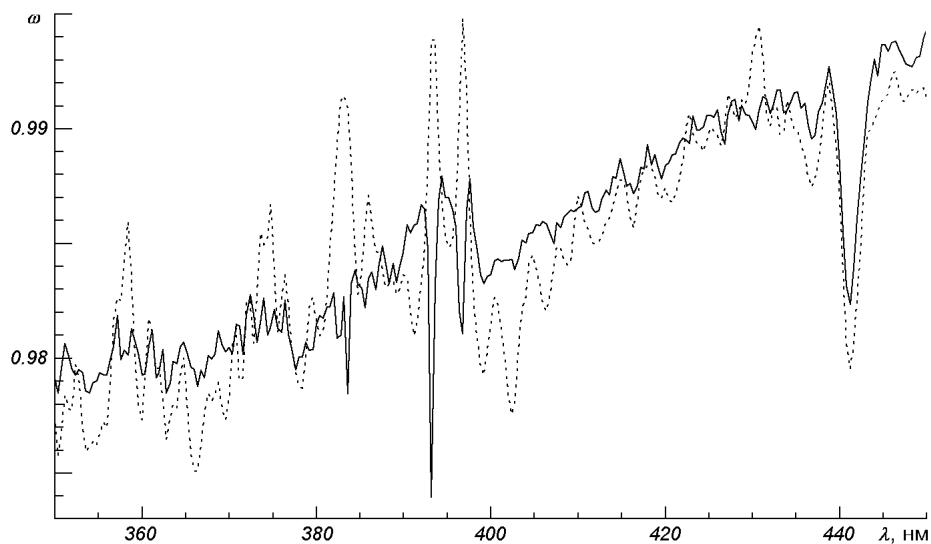


Рис. 3. Зависимость альбедо однократного рассеяния от длины волны для неизотермической атмосферы Урана: пунктир — наблюдательное значение альбедо однократного рассеяния, сплошная линия — истинное значение альбедо однократного рассеяния, исправленное за комбинационное рассеяние

профиля атмосферы Урана. Были рассчитаны также значения этих отношений в предположении изотермической атмосферы с температурой 57.1 К. Полученное значение  $\tau_a/\tau_R = 1.5$ , т. е. приблизительно на 50 % больше, чем значение, найденного для условий неизотермической атмосферы (рис. 2).

Известно, что эффект комбинационного рассеяния в атмосфере Урана приводит к уменьшению его геометрического альбедо и альбедо однократного рассеяния в коротковолновой области спектра, которое может трактоваться как псевдопоглощение в непрерывном спектре. Используя предложенную методику, мы рассчитали истинное значение альбедо однократного рассеяния  $\omega'$  и сравнили с полученными значениями непосредственно по наблюдательным данным для  $A_g(\lambda)$  (рис. 3).

#### ВЫВОДЫ

В данной работе для модели неизотермической атмосферы Урана были получены отношения оптических толщин аэрозольной и газовой составляющих планетной атмосферы ( $\tau_a/\tau_R = 0.96$ ) и отношения поглощательной и рассеивательной составляющих оптических толщин аэрозоля и газа  $\tau_\kappa/\tau_s = (\tau_\kappa/\tau_R)/[1 + (\tau_a/\tau_R)]$  в зависимости от длины волны.

Подтверждено, что неучет температурного профиля атмосферы приводит к ошибочным значениям параметров атмосферы для Урана, и что такие ошибки составляют около 50 %.

Были получены истинные спектральные значения альбедо однократного рассеяния в неизотермической атмосфере Урана для диапазона длин волн  $\lambda = 350\ldots450$  нм.

Автор выражает признательность А. В. Мороженко и А. П. Видмаченко за советы и полезное обсуждение полученных результатов.

1. Дементьев М. С. Оценка относительного содержания аэрозоля и радиуса частиц в

- атмосфере Урана // Кинематика и физика небес. тел.—1992.—8, № 2.—С. 25—35.
2. Мороженко А. В. Комбинационное рассеяние в атмосферах планет-гигантов и оптические свойства атмосферного аэрозоля // Кинематика и физика небес. тел.—1997.—16, № 4.—С. 22—33.
  3. Мороженко А. В. Переопределение значений монохроматических коэффициентов поглощения метана с учетом тепловых режимов планет-гигантов. I. Полоса поглощения на  $\lambda = 619$  нм // Кинематика и физика небес. тел.—2002.—18, № 4.—С. 376—384.
  4. Мороженко А. В. Переопределение монохроматических коэффициентов поглощения метана с учетом тепловых режимов планет-гигантов. II. Юпитер // Кинематика и физика небес. тел.—2003.—19, № 6.—С. 483—500.
  5. Мороженко О. В. Методи і результати дистанційного зондування планетних атмосфер. — Київ: Наук. думка, 2004.—646 с.
  6. Мороженко А. В. Переопределение монохроматических коэффициентов поглощения метана с учетом тепловых режимов планет-гигантов. III. Уран и Нептун // Кинематика и физика небес. тел.—2006.—22, № 2.—С. 138—153.
  7. Мороженко А. В., Костогрыз Н. М. Особенности формирования деталей комбинационного рассеяния в неизотермической атмосфере // Кинематика и физика небес. тел.—2005.—21, № 2.—С. 114—120.
  8. Delbouille L., Roland G., Neven L. Photometric atlas of the solar spectrum from 3000 to 10000. — Liege: Univ. press, 1973.
  9. Ford A. L., Browne J. C. Rayleigh and Raman cross sections for the hydrogen molecule // Atomic Data 5.—1973.—P. 305—313.
  10. Karkoshka E. Spectrophotometry of the Jovian planets and Titan at 300 to 1000 nm wavelength: The methane spectrum // Icarus.—1994.—111, N 3.—P. 967—982.
  11. Lindal G. F., Lyons J. R., Sweetman D. N., et al. The atmosphere of Uranus: Results of radio measurements with Voyager 2 // J. Geophys. Res.—1987.—92A, N 3.—P. 14987—15001.
  12. Pollack J. B., Rages K., Baines K. H., et al. Estimates of the bolorimetric albedos and radiation balance of Uranus and Neptune // Icarus.—1986.—65, N 2/3.—P. 442—466.

Поступила в редакцию 25.04.06