

ИНВЕРСНАЯ ЗАСЕЛЕННОСТЬ В ВЕРХНЕЙ АТМОСФЕРЕ  
ПРИ НЕСТАЦИОНАРНЫХ ВОЗДЕЙСТВИЯХ

А. С. Бирюков, Ю. А. Кулагин, М. Н. Марков, Л. А. Шелепин

УДК 525.23

Рассмотрены основные факторы, приводящие к инверсной заселенности в верхней атмосфере при выбросах газа и пролете тел. Проанализированы возможности получения эффективного усиления.

В стационарных условиях верхней атмосферы, согласно /1/, существует инверсная заселенность на колебательно-вращательных переходах молекул ОН, NO, NO<sup>+</sup>. Из-за малой плотности вещества коэффициент усиления незначителен ( $10^{-2}$  на всю толщу атмосферы).

Однако при выбросах газа и взрывах в верхней атмосфере, а также при полетах искусственных спутников и ракет может возникнуть инверсия, существенно превышающая стационарную. Хотя подобная инверсная заселенность носит локальный, а не планетарный характер, она может играть принципиальную роль в вопросах исследования кинетики процессов и диагностики верхней атмосферы, управления движущимися объектами и связи с ними. Здесь следует учитывать четыре специфических фактора, благоприятствующих созданию инверсии: вакуум, наличие свободных атомов и радикалов, заметные электронные плотности, ударные волны, образующиеся при проletaх тел.

Оценим возможности, вытекающие из перечисленных факторов. Благодаря вакууму инверсия может создаваться газодинамически. Рассмотрим ее на примере свободного разлета сферического и цилиндрического газовых сгустков смеси N<sub>2</sub>O-N<sub>2</sub>. С этой целью численно решалась система релаксационных уравнений /2/ совместно с уравнением для газовой температуры. Вычисления проводились для смеси N<sub>2</sub>O-N<sub>2</sub> (1:4) при различных начальных температурах T<sub>0</sub>, давлениях P<sub>0</sub> и радиусах R<sub>0</sub>. Находились радиальные распределения полной колебательной инверсии  $\Delta N$  и показателя усиления  $\alpha$ ,

который рассчитывался аналогично /2/ для линии Р(20) перехода  $(00^0\Gamma) \rightarrow (10^40)$  молекулы  $N_2O$ .

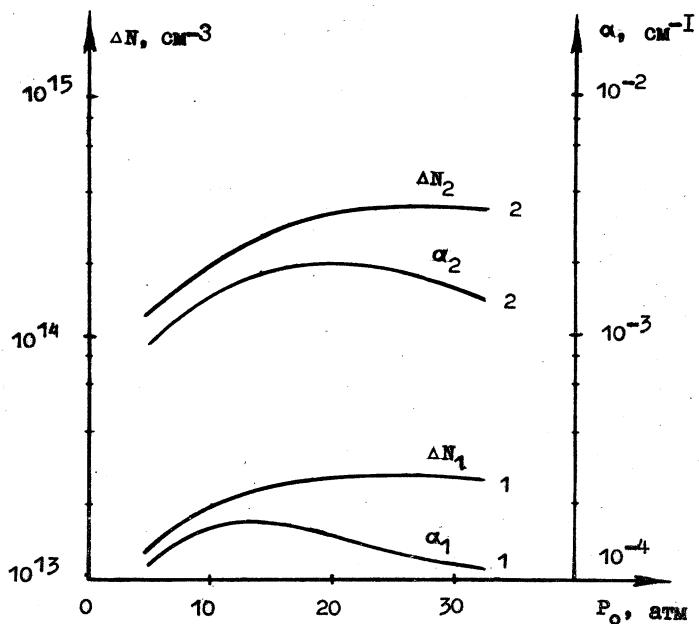


Рис. I. Зависимости показателя усиления  $\alpha$  и инверсной заселенности  $\Delta N$  от давления  $P_0$  в случаях I - сферического разлета ( $R_0 = 5$  см) и 2 - цилиндрического ( $R_0 = 1$  см). Смесь  $N_2O:N_2 = (1:4)$ ,  $T_0 = 850^{\circ}\text{K}$

Расчеты показали, что оптимальной является температура  $T_0 \approx 850^{\circ}\text{K}$ . Инверсия и показатель усиления при  $P_0 = 10$  атм достигают следующих максимальных значений:

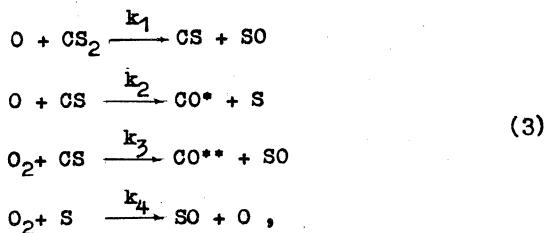
- разлет шара ( $R_0 = 5$  см) -  $\Delta N_{\max} \approx 2,2 \cdot 10^{13} \text{ см}^{-3}$  и  $\alpha_{\max} \approx 1,6 \cdot 10^{-4} \text{ см}^{-1}$  при  $r = R/R_0 \approx 9$ ;
- цилиндрический разлет ( $R_0 = 1$  см) -  $\Delta N_{\max} \approx 2 \cdot 10^{14} \text{ см}^{-3}$ ,  $\alpha_{\max} \approx 1,4 \cdot 10^{-3} \text{ см}^{-1}$  при  $r \approx 6$ .

Результаты расчетов усиления и инверсии в случае разлета сферы и цилиндра в зависимости от давления  $P_0$  приведены на рис. I.

Оценку величины усиления дуги, проходящего через граничную область в разлетающемся облаке, можно получить, если считать, что длина оптического пути равна радиусу шара, т.е.  $z = R\alpha$ . Оказывается, что  $z_{\max} \approx 10^{-2}$  и усиление незначительно ( $e^z \approx 1,01$ ). В случае цилиндрического разлета и при оптическом пути, параллельном оси цилиндра,  $z_{\max} = 1\alpha_{\max}$  усиление будет определяться длиной 1. При  $\alpha \approx 2 \cdot 10^{-3}$  см<sup>-1</sup> для получения усиления в  $e$  раз ( $z = 1$ ) необходима длина 1 около 5 метров. Можно ожидать, что полученные величины являются типичными и для других смесей.

Второй из отмеченных выше факторов - наличие в верхней атмосфере свободных атомов и радикалов - приводит к эффективной накачке молекул за счет химических реакций. Рассмотрим основные особенности возникновения инверсной заселенности в ходе химических реакций на примере разлета CS<sub>2</sub> на высоте  $\sim 90$  км.

Используя модель верхней атмосферы /3/, находим, что газовая температура здесь составляет  $T \approx 200^{\circ}\text{K}$ , а плотности частиц равны: атомов кислорода  $[O] \approx 1,6 \cdot 10^{11}$  см<sup>-3</sup>, молекул  $[O_2] \approx 1,4 \cdot 10^{13}$  см<sup>-3</sup>. Таким образом, эффективно будут идти процессы /4,5/:



где константы скоростей реакций  $k_1$ ,  $k_2$ ,  $k_3$ ,  $k_4$  соответственно равны  $3,5 \cdot 10^{-12}$ ,  $3,5 \cdot 10^{-11}$ ,  $6,8 \cdot 10^{-11}$  и  $2,2 \cdot 10^{-12}$  см<sup>3</sup>/с. Максимум возбуждения колебательно-возбужденных молекул CO\*(n) находится при  $n = 13$ ; распределение CO\*\*( $n$ ) неизвестно.

Для получения инверсии необходимо, чтобы скорость образования возбужденных молекул CO в реакциях (3) была выше скоростей релаксационных процессов по колебательным уровням. При плотностях  $< 10^{16}$  см<sup>-3</sup> основным релаксационным процессом является радиационный распад, характерное время которого для высоких колебательных уровней CO( $n \sim 20$ ) достигает  $\sim 3 \cdot 10^{-3}$  сек /6/.

В принципе, если бы происходила достаточно полная переработка атомарного и молекулярного кислорода в CO, то усиление было бы значительным ( $\sim 10^{-4} + 10^{-3} \text{ см}^{-1}$ ) уже при небольших выбросах вещества. Однако для данной конкретной реакции расчет показал, что при начальных плотностях  $[\text{CS}_2]_0 \sim 10^{15} \text{ см}^{-3}$  атомарный кислород почти полностью переходит в SO. В этом и состоит основное ограничение в получении значительного усиления. При учете только первой и третьей реакции за время  $t = 10^{-3} \text{ с}$  при цилиндрическом разлете  $[\text{CO}^{\bullet\bullet}] \approx 1,4 \cdot 10^{10} \text{ см}^{-3}$ . Отметим, что если бы распределение  $\text{CO}^{\bullet\bullet}$  было аналогично  $\text{CO}^\bullet$ , то коэффициент усиления составил бы  $\sim 10^{-6} \text{ см}^{-1}$ . Очевидно, что концентрации  $[\text{CO}^\bullet]$  и  $[\text{CO}^{\bullet\bullet}]$  могут быть существенно выше при учете второй и четвертой реакции, а также при выпуске в атмосферу вместо  $\text{CS}_2$  смеси  $\text{CS}_2 + \text{O}_2$ . Но главное не в этом. Проведенный анализ показал принципиальную возможность получения очень большого усиления при наличии благоприятного соотношения между константами реакций. Однако подбор конкретных реакций затруднен в настоящее время незнанием констант ряда элементарных процессов.

Третий фактор - наличие в верхних слоях атмосферы свободных электронов - также может способствовать созданию искусственной инверсии в областях повышенных электрических полей /2/. В этих областях энергия электронов оказывается достаточной для эффективного возбуждения колебаний молекул ( $T_e \sim 0,3 \div 0,4 \text{ эВ}$  в перпендикулярных и  $T_e \sim 0,5 \div 1 \text{ эВ}$  в продольных полях). Несмотря на небольшую плотность электронов ( $\sim 10^6 \text{ см}^{-3}$ ) может образоваться инверсная заселенность  $\sim 10^{10} \text{ см}^{-3}$  и усиление  $\sim 10^{-6} \text{ см}^{-1}$  за время  $\sim 10^{-2} \text{ сек}$  на невысоких возбужденных уровнях ( $n \leq 8$ ) разлетающегося в пустоту газа CO. Четвертый фактор - образование инверсии в следах тел, пролетающих через атмосферу. Летящее тело, взаимодействуя с воздухом, порождает ударную волну с резким скачком температуры и давления, и создаются условия для протекания химических реакций с образованием возбужденного NO. В /7/ был дан детальный анализ этих реакций в следах тел метеорного происхождения и установлено, что заметная доля образующегося NO находится в колебательно-возбужденном состоянии, а колебательная температура, начиная с некоторого расстояния от тела вдоль следа, может более чем на порядок превышать газовую. Отклонение от равновесия и плотность возбужденных молекул в следе определяются скоплением

ростью и поперечным размером тела, а также высотой полета и могут составлять  $\sim 10^{13} \text{ см}^{-3}$  для высот 60–70 км (на больших высотах сильно падает плотность, на меньших – возрастает скорость релаксации).

Коэффициенты усиления могут составлять  $\sim 10^{-5}$ , однако детальные оценки затруднены отсутствием данных по функции распределения заселенности в ИО. Наряду с ИО инверсная заселенность может возникать при разлете плазмы, образующейся вокруг спутника на активном участке. К сожалению, конкретные вычисления в этом важном случае затруднены неразработанностью кинетики ионно-молекулярных реакций.

Таким образом, в целом наиболее перспективным для получения эффективного усиления представляется второй фактор, связанный с наличием свободных атомов и радикалов в атмосфере. Важно подчеркнуть и незначительность выбросов вещества, приводящих к заметной инверсии ( $I + 100$  г). С точки зрения вопросов связи большой интерес представляет инверсия за счет ударных волн.

Поступила в редакцию  
30 ноября 1976 г.

#### Л и т е р а т у р а

1. Б. Ф. Гордиец, М. Н. Марков, Л. А. Шелепин, Космические исследования, 8, 437 (1970).
2. А. С. Бирюков, А. Д. Волков, А. И. Демин, Е. М. Кудрявцев, Ю. А. Кулагин, Н. Н. Соболев, Л. А. Шелепин, ЖЭТФ, 68, I664 (1975).
3. CIRA, Cospar International Reference Atmosphere, Academic-Verlag, Berlin, 1972.
4. R. D. Suart, P. H. Dawson, G. H. Kimbell, J. Appl. Phys., 43, 1022 (1972).
5. H. T. Powell, J. D. Kelley, J. Chem. Phys., 60, 2191 (1974).
6. J. W. Rich, J. Appl. Phys., 42, 2719 (1971).
7. А. С. Бирюков, Б. Ф. Гордиец, М. Н. Марков, Л. А. Шелепин, Препринт ФИАН № 59, 1971 г.