

СВЕТОКАЛОРИЧЕСКИЙ ЭФФЕКТ (УСИЛЕНИЕ ВЗАИМОДЕЙСТВИЯ
АТОМОВ И ОХЛАЖДЕНИЕ СРЕДЫ) В ЛУЧЕ ЛАЗЕРА

Г.А.Аскарьян

Обычно полагают, что луч лазера нагревает среду и вызывает дезорганизацию атомов. В данной статье показано, что в некоторых случа-
I66

ях возможно усиление взаимодействия атомов и импульсное или периодическое охлаждение прозрачных сред при включении луча лазера.

I. Взаимодействие атомов, помещенных в сильное световое поле, может существенно измениться. Дополнительный потенциал взаимодействия атомов, поляризующихся в электрическом поле, создается двумя типами взаимодействий – взаимодействием двух диполей, созданных внешним полем: $U_{pp} \approx (\vec{P} \cdot \vec{E}_p) \approx (P^2/R^3)(1-3\cos^2\theta) \approx \beta(\vec{E}_o \cdot \vec{E}_p)$, где $\vec{P} = \beta \vec{E}_o$ – дипольный момент атома, поляризующегося во внешнем поле \vec{E}_o ; $\vec{E}_p = -\nabla(PR^3/R^3)$ – электрическое поле этого диполя, θ – угол между направлением диполей и радиус-вектора, их соединяющего (легко видеть, что атомы, расположенные вдоль \vec{E}_o , притягиваются и расположенные попрек \vec{E}_o – отталкиваются) и втягиванием атома как диэлектрика в поле другого атома –диполя $U_{ap} \approx \beta E_p^2$; здесь β – поляризуемость атомов ($\beta \approx a^3$, где a – размер атома). Хотя $U_{pa}/U_{pp} \sim E_p/E_o \sim \sim (a/R)^3$, но при усреднении по разным столкновениям результаты проявления обоих видов взаимодействия могут существенно отличаться.

Рассмотрим наглядный механизм изменения кинетической энергии квазиупругих атомов при столкновениях в нарастающем однородном электромагнитном поле. Примем, что длительность столкновения во много раз превосходит период световых колебаний, что позволяет усреднить потенциал взаимодействия по высокой частоте, оставив, однако, более медленные изменения потенциала, связанные с модуляцией амплитуды электромагнитного поля.

В среднем электрическое поле увеличивает притяжение молекул. Если амплитуда электрического поля E_o изменяется во времени (например, нарастает), то работа сил взаимодействия двух сталкивающихся молекул до сближения будет по модулю меньше работы сил взаимодействия атомов после сближения и суммарное уменьшение кинетической энергии молекул при каждом пролете $\Delta W_i \approx -(\partial U_{cp}/\partial t)t_{cr}$, где время столкновения $t_{cr} \approx R/V_a$. Поэтому уменьшение кинетической энергии молекулы при нарастании поля до E_o равно $\Delta W \approx \Delta(KT) \approx$

$$\approx \frac{2\pi}{3} \beta^3 E_o^2 n_A / R_{min}^3 \approx \beta^2 E_o^2 n_A, \text{ где } n_A \text{ – число атомов в единице объ-}$$

ема. Из полученной формулы видно, что понижение температуры тем больше, чем больше число молекул в единице объема и чем больше поляризуемость молекул. Например, при $\beta \approx a^3 \approx 10^{-24} \text{ см}^3$, $n \sim 3 \cdot 10^{22} \text{ см}^{-3}$ и $E_0 \approx 3 \cdot 10^7 \text{ В/см}$ получим Δt_1 порядка нескольких градусов.

Рассмотренный эффект связан с внутренним взаимодействием атомов в квазиоднородном электромагнитном поле. В краевой зоне неоднородности поля на атомы действуют силы, связанные с градиентами поля. Действие этих поверхностных сил не успеет передаться внутрь объема за малое время длительности мощного лазерного импульса $T \sim 30$ нсек (время передачи $t \sim l_1/V_a \gtrsim 10^{-7}$ сек при поперечных размерах фокусного пятна $l_1 \sim 10^{-2}$ см и $V_a < 10^5$ см/сек).

Импульсное понижение температуры в среде в луче лазера и увеличение энергии взаимодействия молекул могут проявиться в появлении импульсных квазикристаллических структур с преимущественным расположением плоскостей упорядочивания по полю, комплексов спаянных молекул, уменьшении скорости звука и т.п., что можно зафиксировать импульсной рентгенографией и интерферометрией.

Многократное медленное включение светового поля и быстрое выключение за время, меньшее времени между столкновениями, позволит многократно усилить эффект охлаждения ($\Delta T_n \approx n \Delta T_1$; где n - число циклов). Особенно интересен этот скачок понижения температуры в области низких температур и его использование для криогеники.

Возможно, что в случае резонансной поляризуемости эффект охлаждения может быть резко увеличен, так как $\beta_{рез} \approx \beta_0 \omega_{рез}^2 / \{(\omega_{рез}^2 - \omega^2)^2 + r^2 \omega^2\}^{1/2} \gg \beta_0$ при $\omega \rightarrow \omega_{рез}$.

Представляет интерес также обратный эффект - скачок нагрева при плавном выключении луча лазера, когда уменьшение силы взаимодействия молекул увеличивает их кинетическую энергию.

2. При некоторых условиях [I-3] в луче лазера образуется интенсивная гиперзвуковая волна в среде. Так как время релаксации когерентных фононов в тепловые может быть достаточно велико, то гиперзвуковая волна будет приводить к периодическому охлаждению и нагреву среды с периодом чередования $\sim 10^{-9}$ сек I).

Амплитуда давления в гиперзвуковой волне

$$\Delta P \approx \rho \frac{\partial \epsilon}{\partial \rho} \frac{E_{cr}^2}{4\pi},$$

где E_{cr} - амплитуда стоячей световой волны, создающей стрикционными силами гиперзвуковое распределение давления. Предполагая среду газоподобной, положим $P \approx \rho R T / M$ и

$$\frac{\Delta T}{T} \approx \frac{1-\gamma}{\gamma} \frac{\Delta P}{P} \approx \pm \frac{1-\gamma}{\gamma} \frac{E_{cr}^2 \beta}{kT},$$

где β - поляризуемость молекул среды, k - постоянная Больцмана и γ - отношение теплоемкостей. Например, при $(1-\gamma)/\gamma \approx 0,2$; $\beta \approx \pm 10^{-24} \text{ см}^3$ и $E_{cr}^{max} \approx 2E_0$ получим для $E_0 \approx 3 \cdot 10^7 \text{ в/см}$ величину $\Delta T_{max} \approx \pm E_0^2 \beta / k \gtrsim 10^2$ град. В момент охлаждения среды также могут периодически образовываться виртуальные комплексы и кристаллические структуры, которые могут быть обнаружены по рассеянию рентгеновских лучей, нелинейным оптическим эффектам и т.п. Такие изменения температуры могут проявиться также в изменении эффективных скоростей звуковых волн в цуге.

При низких температурах заметные светокалорические эффекты могут возникать и при меньших напряженностях полей в нефокусированных лазерных лучах, прохождение которых будет сопровождаться импульсной или периодической индуцированной замороженностью сред.

В заключение выражают благодарность И.Л.Фабелинскому за ценные советы и обсуждение статьи.

Физический институт

им. П.Н.Лебедева

Академии наук СССР

Поступило в редакцию

3 января 1966 г.

Литература

- [1] R.I.Chiao, C.H.Townes, B.P.Stoicheff. Phys. Rev. Lett., 12, 552, 1964.
- [2] R.G.Brewer, K.E.Rieckhof. Phys. Rev. Lett., 13, 334, 1964.

[3] Д.И.Маш, В.В.Морозов, В.С.Старунов, И.Л.Фабелинский. Письма
ЖЭТФ, I2, 562, 1965.

I) Отметим попутно, что импульс диссилирующего гиперзвука может создавать большие разрушающие давления по направлению светового давления.