

в основу вариационного метода определения неравновесной функции распределения фононов.

Энтропия системы определяется выражением  $S = Q/T$ . Следовательно, скорость возрастания энтропии  $\dot{S}$  при наличии градиента температуры и потока энергии

$$Q = \int h\omega_q w_{rp} N_q g(q) dq \quad (6.87)$$

будет выражаться следующим образом:

$$\dot{S} = Q \operatorname{grad} \frac{1}{T} = \int h\omega_q w_{rp} N_q g(q) \operatorname{grad} \frac{1}{T} dq. \quad (6.88)$$

Неравновесная функция распределения  $N_q$  или  $n_q = N_q - N_q^\circ$  может быть найдена из условия, чтобы  $\dot{S}$  было максимальным. Сначала из физических соображений находится вид пробной функции распределения  $N_q$ , а затем путем вариации выражения (6.88) находят значения параметров [12]. При этом точность решения зависит от того, насколько удачно выбрана пробная функция. Недостатком вариационного метода является то, что степень точности в общем не может быть оценена — всегда остается открытым вопрос, нельзя ли при другом выборе пробной функции обеспечить большую скорость роста энтропии.

## 6.7. ФОТОННАЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТЬ

В тех случаях, когда коэффициент поглощения в области теплового излучения достаточно мал (т. е. велика длина свободного пробега фотонов), может играть существенную роль перенос тепла электромагнитным излучением.

Формулу для соответствующей теплопроводности  $\kappa_\Phi$  можно вывести, если исходить из корпускулярных представлений и применить к фотонному газу формулу, выведенную для обычного классического газа:

$$\kappa_\Phi = \frac{1}{3} C_\Phi l v. \quad (6.89)$$

Подставив в (6.89) фотонную теплоемкость  $C_\Phi = \frac{16h^3 T^3 \sigma_0}{c}$ , скорость фотонов  $v = c/n$ , где  $c$  — скорость света в пустоте,  $n$  — показатель преломления и  $\sigma_0$  — постоянная в законе Стефана — Больцмана, и выразив длину свободного пробега фотонов через коэффициент поглощения ( $l = 1/K$ ),

получим

$$\kappa_{\Phi} = \frac{16}{3} \frac{n^2 \sigma_0 T^3}{K} . \quad (6.90)$$

Формула (6.90) была впервые получена Генцелем для анализа излучательной теплопроводности стекол. Б. Я. Мойжес применил ее к полупроводникам, обобщив при этом на случай анизотропного кристалла и образца, размеры которого сравнимы с обратным коэффициентом поглощения. При этом удалось объяснить аномалии в теплопроводности теллура и получить удовлетворительное согласие с опытными данными.