

РЕКОМБИНАЦИОННЫЙ МАГНЕТИЗМ ЭЛЕКТРОН-ДЫРОЧНЫХ КАПЕЛЬ

А.С.Каминский, Я.Е.Покровский

Оценен магнитный момент электрон-дырочных капель, возникающий в магнитном поле за счет рекомбинационного потока носителей заряда с поверхности вглубь капель. Взаимодействие этого момента с переменным магнитным полем приводит к характерному резонансному поглощению.

Рекомбинация носителей заряда внутри электрон-дырочных капель (ЭДК) [1] приводит к появлению потока электронов и дырок с поверхности вглубь капель. При стационарном возбуждении величину этого потока можно оценить из уравнения непрерывности

$$\operatorname{div}(n_o v_r) = - n_o / \tau_o . \quad (1)$$

Здесь n_o – концентрация, v_r – радиальная составляющая скорости электронов и дырок; τ_o – время жизни ЭДК. Считая, что концентрация n_o изменяется незначительно, можно получить из (1)

$$v_r = - r / 3\tau_o , \quad (2)$$

где r – радиус-вектор с началом в центре ЭДК.

В однородном магнитном поле H_0 , направленном вдоль оси z , на электроны и дырки, движущиеся от периферии к центру ЭДК, действует сила Лоренца, вызывающая вращение электронов и дырок относительно оси z в противоположные стороны. Такие круговые потоки носителей заряда приводят к появлению магнитного момента ЭДК M , направленного вдоль z . Движение этих потоков можно описать уравнениями

$$\begin{aligned} \frac{en_0}{c} [v_n, H_0] + F_h &= 0, \\ -\frac{en_0}{c} [v_e, H_0] + F_e &= 0. \end{aligned} \quad (3)$$

Здесь v_h , v_e – скорости потоков, F_h , F_e – силы трения дырок и электронов, соответственно. Считая, что в ЭДК преобладает электрон-дырочное рассеяние, а взаимодействие с кристаллической решеткой несущественно, можно положить

$$F_h = -F_e = -[r, \vec{\omega}_h - \vec{\omega}_e] - \frac{m_h n_0}{\tau_h} \quad (4)$$

Здесь $\vec{\omega}_h$ и $\vec{\omega}_e$ – угловые скорости вращения дырочной и электронной подсистем, m_h и m_e – эффективные массы, τ_h и τ_e – времена релаксации импульса дырок и электронов. Из (3) и (4) следует, что

$$\vec{\omega}_h - \vec{\omega}_e = \frac{1}{3\tau_0} \frac{eH_0}{c} \frac{r}{m}; \quad \frac{m}{\tau} = \frac{m_e}{\tau_e} = \frac{m_h}{\tau_h}. \quad (5)$$

Магнитный момент ЭДК, созданный суммарным круговым током электронов и дырок равен

$$M = \frac{en_0 R^2}{5c} (\omega_h - \omega_e) V = \frac{n_0 e^2 H_0 R^2}{15c^2} \frac{r}{m} \frac{V}{\tau_0}, \quad (6)$$

где R – радиус капли, $V = \frac{4}{3}\pi R^3$ – ее объем.

Если, помимо постоянного, на ЭДК воздействует слабое переменное магнитное поле $H \cos \omega t$, перпендикулярное H_0 , то магнитный момент ЭДК M будет периодически отклоняться от направления H_0 на угол θ . Уравнение колебаний ЭДК можно записать в виде

$$I \frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{I}{\tau_L} \frac{d\theta}{dt} + MH_0 \theta = MH \cos \omega t. \quad (7)$$

Здесь $I = \frac{2}{5}(m_e + m_h)n_0 R^2 V$ – момент инерции капли. Коэффициент затухания $\lambda = 1/2\tau_L$ может оказаться весьма малым, если электронная и дырочная подсистемы колеблются как единое целое, и затухание определяется взаимодействием с кристаллической решеткой. Это предположение кажется правдоподобным, так как вследствие конечной сжимаемости электрон-дырочной жидкости магнитное поле H_0 должно

вызвать некоторое возрастание концентрации носителей заряда в ЭДК от полюсов к экватору. Поэтому независимое смещение электронной и дырочной подсистем должно привести к появлению пространственного заряда и возникновению электростатических сил, препятствующих такому смещению. Вводя обозначения $\omega_0^2 = MH_0/I$ и $\epsilon = (\omega_0^2 - \omega^2)/2\omega$ получаем из (7) мощность, поглощаемую ЭДК:

$$W(\omega) = \left(\frac{M^2 H^2}{4I} \right) \left[\frac{\lambda}{(\epsilon^2 + \lambda^2)} \right] , \quad (8)$$

что в условиях резонанса ($\omega = \omega_0$) дает

$$W(\omega_0) = \frac{M^2 \tau_L}{2I} H^2. \quad (9)$$

Для оценки величины ожидаемых эффектов воспользуемся некоторыми параметрами ЭДК, типичными для германия [1], положив $m_e \approx 1 \cdot 10^{-28}$ э, $m_h \approx 3 \cdot 10^{-28}$ э, $R \approx 10^{-3}$ см, $n_0 \approx 2 \cdot 10^{17}$ см⁻³, $\tau_0 \approx 2 \cdot 10^{-5}$ сек. Величину времени релаксации импульса для вырожденного электрон-дырочного газа τ можно оценить из [2], которая при 2К оказывается порядка $3 \cdot 10^{-10}$ сек. Характерное время решеточного рассеяния ЭДК $\tau_L \approx 10^{-8}$ сек получено в [3].

Сравним рекомбинационную восприимчивость ЭДК $\chi_p = (1/V)(\partial M / \partial H_0)$ с восприимчивостью вырожденного электронного газа. Парамагнитная восприимчивость Паули дается соотношением [4] $\chi_{\text{П}} = n_0 \beta^2 / \phi$, где $\beta \approx 10^{-20}$ эрт/эс – магнетон Бора, $\phi \approx 3$ мэв – энергия Ферми в ЭДК [1]. Подставляя характерные параметры в (6), получаем $\chi_p / \chi_{\text{П}} \approx 50$. По-видимому, рекомбинационная восприимчивость может превышать и диамагнитную восприимчивость вырожденной плазмы.

Частота резонансного поглощения

$$\omega_0 = \frac{eH_0}{c [2m(m_e + m_h)]^{1/2}} \sqrt{\frac{\tau}{3\tau_0}} . \quad (10)$$

Из (10) видно, что резонансное поглощение должно наблюдаться либо в области более низких частот, либо в области более сильных магнитных полей, чем циклотронное поглощение, поскольку $\tau \ll \tau_0$. Так, при $\omega_0 \approx 6 \cdot 10^8$ сек⁻¹ резонанс должен наступать при $H_0 \approx 6 \cdot 10^3$ э. Поскольку затухание при этом должно определяться решеточным временем релаксации τ_L , что соответствует $\omega_0 \tau_L \gg 1$, резонанс должен быть достаточно четким. Можно надеяться, что экспериментальное исследование резонансного поглощения ЭДК позволит определить как τ_L по ширине резонансного пика, так и характерное время электрон-дырочного рассеяния внутри капель по положению резонансного пика.

Институт радиотехники
и электроники
Академии наук СССР

Поступила в редакцию
10 февраля 1975 г.

Литература

- [1] Ya.Pokrovskii. Phys. Stat. Sol., 11a, 385, 1972.
 - [2] В.С.Багаев, Т.И.Галкина, О.В.Гоголин, Л.В.Келдыш. Письма в ЖЭТФ, 10, 309, 1969.
 - [3] W.G.Baber. Proc. Roy. Soc., 158A, 383, 1937.
 - [4] С.В.Вонсовский. Магнетизм, М., изд. Наука, 1971.
-