

ОБЪЕДИНЕНИЙ  
ИНСТИТУТ  
ЯДЕРНЫХ  
ИССЛЕДОВАНИЙ  
ДУБНА



4/7-7  
P8 - 10498

Г-657

2551/2-77

И.Н.Гончаров

О ВОЗНИКНОВЕНИИ ПИК-ЭФФЕКТА  
В СВЕРХПРОВОДНИКАХ ВТОРОГО РОДА

**1977**

P8 - 10498

И.Н.Гончаров

О ВОЗНИКНОВЕНИИ ПИК-ЭФФЕКТА  
В СВЕРХПРОВОДНИКАХ ВТОРОГО РОДА

*Направлено в "Письма в ЖЭТФ"*

Гончаров И.Н.

P8 - 10498

О возникновении пик-эффекта в сверхпроводниках второго рода

В достаточно концентрированной системе относительно слабых пиннинг-центров пик вблизи  $H_{c2}$  в полевой зависимости объемной силы пиннинга появляется тогда, когда в средних магнитных полях (где эффективные модули упругости решетки вихревых нитей максимальны) упругие взаимодействия между вихрями существенно понижают результатирующую силу их зацепления. Тогда пик является результатом "плавления" решетки вихрей при  $B \rightarrow H_{c2}$ .

Работа выполнена в Лаборатории высоких энергий ОИЯИ.

Препринт Объединенного института ядерных исследований. Дубна 1977

Goncharov I.N.

P8 - 10498

Origin of Peak-Effect in the Second Type  
Superconductors

The macroscopic pinning force peak appears near  $H_{c2}$  when elastic interactions between vortices appreciably decrease their connection with a concentrated enough system of relatively weak pinning centers in the middle magnetic field region (where effective moduls of the flux line lattice have a maximum value). In such a case the peak effect results from "melting" of the flux line lattice at  $B \rightarrow H_{c2}$ .

The investigation has been performed at the Laboratory of High Energies, JINR.

Preprint of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1977

© 1977 Объединенный институт ядерных исследований Дубна

1. В настоящее время получили распространение два основных подхода к расчету объемной плотности макроскопической силы пиннинга  $F_p$ , т.е. силы зацепления вихревых нитей /ВН/ на различных дефектах кристаллической решетки - пиннинг-центрах/ПЦ/.

А. В одном из них<sup>1,2</sup> считается, что важную роль в явлении пиннинга играют упругие свойства решетки вихревых нитей /РВН/, которые определяют максимальные смещения  $u_m$  вихревых нитей из равновесных положений в треугольной решетке под действием тех или иных локальных сил пиннинга  $f_p(b,t)$ , а также движущих сил. Например, в случае точечных ПЦ силу пиннинга можно представить таким образом:

$$F_p^A \sim \frac{f_p}{4\pi a^2 \mu_{eff}} n_p f_p = \frac{u_m}{a} n_p f_p, \quad /1/$$

где  $n_p$  - объемная плотность ПЦ,  $a$  - расстояние между ВН,  $b = B/H_{c2}(T)$  - приведенная индукция,  $t = T/T_c$  - приведенная температура,  $\mu_{eff}$  - эффективный модуль упругости РВН.

При таком подходе для расчета  $\mu_{eff}$  используются упругие постоянные  $C_{ij}(b,t)$ , вычисленные для идеальной треугольной РВН<sup>1</sup>. Величина  $f_p/4\pi a^2 \mu_{eff} = u_m/a$  служит мерой эффективности ПЦ, учитывающей упругие силы в решетке вихрей. Это так называемое "решеточное" приближение.

Б. В другом подходе<sup>3</sup>, наоборот, считается, что вихревая решетка полностью разрушена достаточно большими силами пиннинга, так что ее упругими свойствами можно пренебречь. При этом каждый ПЦ действует на РВН с максимальной силой  $f_p$  /т.е. эффективность равна 1/, и оказывается возможным вычислить

объемную силу пиннинга прямым суммированием действий отдельных ПЦ:

$$\frac{F_p^B}{r} \sim n f .$$

/2/

При сравнении с экспериментом сделать выбор между двумя подходами в большинстве случаев очень сложно из-за трудностей в определении характера, зоны действия, эффективной плотности ПЦ и т.п. Что касается теоретических оценок /1,4,5/ максимальной силы пиннинга  $F_{p \lim}^{\text{реш}}$ , которая определяет верхнюю границу применимости "решеточного" приближения, то, во-первых, они сделаны только для разреженной системы точечных ПЦ, а, во-вторых, численные значения их различаются более чем на порядок /хотя они предсказывают одну и ту же температурную зависимость  $F_{p \lim}^{\text{реш}} \sim H^{2,5}(T)$ /. С2

2. Просмотр всей совокупности экспериментальных фактов указывает на то, что в целом ряде случаев для заданных  $b$  и  $t$  существует большой интервал объемных сил пиннинга, который лежит между значениями  $F_{p \lim}^A(b, t)$  и  $F_{p \lim}^B(b, t)$ , определяющими границы применимости первого и второго подходов, и который характеризуется тем, что в нем упругими свойствами РВН еще нельзя пренебречь, но уже нельзя пользоваться для расчетов и эффективным модулем упругости, рассчитанным для идеальной вихревой решетки. В этом интервале упругие свойства вихревой решетки можно учесть, например, введя эффективный модуль, который сам является некоторой функцией от объемной силы пиннинга  $\mu_{\text{eff}}^*(F_p) < \mu_{\text{eff}}$ . Тогда с ростом  $F_p$  ( $b = \text{const}$ ,  $t = \text{const}$ ) выражение /1/, в котором вместо  $\mu_{\text{eff}}$  подставлен  $\mu_{\text{eff}}^*(F_p)$ , непрерывным образом перейдет в /2/, когда  $\mu_{\text{eff}}^*$  снизится настолько, что упругими свойствами РВН можно пренебречь. Это можно представить себе как процесс постепенного "размягчения" и, наконец, "плавления" РВН. Заметим, что в действительности границы между тремя указанными интервалами, очевидно, размыты.

Т.к. эффективный модуль упругости обычно максимален в области средних  $b$ , то, например, форма  $F_p|_{t=\text{const}}$  будет сильно зависеть от того, где именно по отношению к вышеуказанным границам окажется измеренная при этих средних  $b$  сила пиннинга. Если  $F_p(b \sim 0,4) < F_{p \lim}^B$ , то по мере уменьшения  $\mu_{\text{eff}}^*$  с ростом  $b$  /а также при  $b \rightarrow 0$ / в конце концов возникает ситуация, когда РВН начинает "плавиться", что сопровождается заметным ростом сил пиннинга /см. рис.1/:

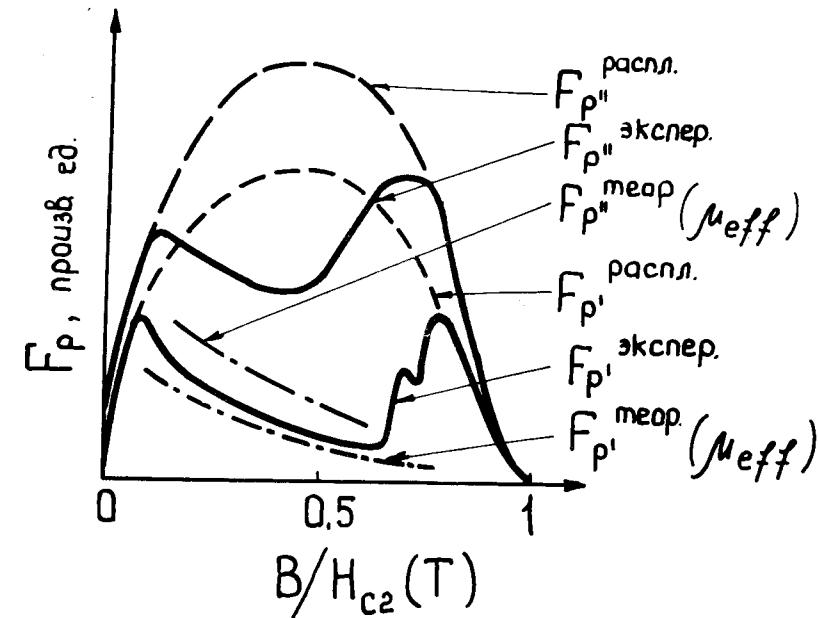


Рис. 1. Схематический вид кривых  $F_p(b)|_{t=\text{const}}$  для двух различных систем ПЦ /отмечены одним или двумя штрихами/, распределенных в одном и том же сверхпроводнике.

как статической  $F_c = j_c B$ , так и динамической  $F_d = j_d B / j_d$  определяется экстраполяцией к нулю линейного участка вольтамперной характеристики. Это - так называемый "верхний" пик /6-8/. Обычно, если  $t$  не очень близко к единице, на подъеме к нему возникают эффек-

ты /6,7/, похожие на синхронизацию /см., например, /9// - на ВАХ ниже линейного участка появляются нестабильности или даже выгиб, с которым связано заметное повышение критического тока и, соответственно, статической силы пиннинга /иногда в виде некоторого искажения формы верхнего пика, а иногда и в виде дополнительного - "нижнего" - пика  $F_c$  ).\* Правее "верхнего" пика РВН полностью "расплавлена", и сила пиннинга следует вдоль кривой  $F_p^{\text{распл}}(b)|_t$ , которая является максимально возможной для данной микроструктуры образца. Можно предполагать, что в средних магнитных полях  $F_p^{\text{распл}}(b)$  имеет, как правило, куполообразную форму, причем реальная сила пиннинга тем ближе к ней, чем больше  $F_p/F_{\lim}^B$ .

На основании вышеизложенного становится ясно, почему пик-эффект, который наблюдался в очень многих работах, не связан с какой-либо определенной микроструктурой и почему он наблюдается только при средних значениях силы пиннинга /причем, по-видимому, система относительно слабых ПЦ должна быть достаточно концентрированной/.

В следующей работе будет сделан подробный анализ экспериментальных фактов, подтверждающих высказанную здесь гипотезу, приведены оценки и соображения по выбору одного из трех интервалов, к которому следует относить измеренную на опыте силу пиннинга, а также проведено сравнение с альтернативными моделями и, в частности, с моделью Крамера /11/.

#### Литература

1. Labush R. *Phys. stat. sol.*, 1967, 19, p.715; 1969, 32, p.439; *Crystal Lattice Defects*, 1969, 1, p.1.
2. Fietz W.A., Webb W.W. *Phys. Rev.*, 1969, 178, p.657.
3. Dew-Hughes D. *Phil.Mag.*, 1974, 30, p. 293.
4. Antesberger G., Ullmaier H. *Phil.Mag.*, 1974, 29, p. 1101.

\* Впервые идея о возрастании  $j_c$  за счет перестройки РВН при уменьшении ее модуля сдвига вблизи  $H_{C2}(T)$  была высказана Пиппардом /10/.

5. Ларкин А.И., Овчинников Ю.Н. *ЖЭТФ*, 1973, 65, c.1704.
6. Fricsouzky G., Goncharov I.N., Khukhareva I.S. In.: *Proc. of the 14th International Conference on Low Temperature Physics*, v. 2. American Elsevier Publishing Company, New York, 1975, p.353.
7. Борка С. и др. *ОИЯИ*, Р8-9376, Дубна, 1975.
8. Борка С. и др. *ОИЯИ*, Р8-10005, Дубна, 1976.
9. Кемпбелл А.М. *Критические токи в сверхпроводниках*. "Мир", М., 1975.
10. Pippard A.B. *Phil.Mag.*, 1969, 19, p.217.
11. Kramer E.J. *J.Appl. Phys.*, 1973, 44, p.1360; *Proceedings of International Discussion Meeting on Flux Pinning in Superconductors*, ed. by P.Haasen and H.C.Freyhardt. *Akademie der Wissenschaften in Gottingen*, p.240, 1975 ; *J. of Electronic Materials*, 1975, 4, p.839.

Рукопись поступила в издательский отдел  
15 марта 1977 года.