

Рис.6. Кантованные траектории на поверхности Ферми. Выделены траектории, которые окружают экстремальные (по  $p_B$ ) площади

щади сечения поверхности Ферми. Перепишем условие (14) так:

$$\frac{1}{B_1} = \frac{2\pi\hbar|e|}{S_{extr}^F} \left( n + \frac{1}{2} \right), \quad (a)$$

$$\frac{1}{B_2} = \frac{2\pi\hbar|e|}{S_{extr}^F} \left( n + 1 + \frac{1}{2} \right). \quad (б)$$

Ситуация (а) отличается от ситуации (б) только тем, что в первом случае с энергией Ферми совпадает  $n$ -й уровень, а во втором —  $(n+1)$ -й. Но  $n$  — все равно очень большое число, изменение на единицу номера уровня мало что меняет. В результате — повторение, осцилляции. Вычтя из уравнения (б) уравнение (а), получаем период осцилляционной зависимости

$$\Delta \frac{1}{B} = \frac{2\pi\hbar|e|}{S_{extr}^F}. \quad (17)$$

Полная теория эффекта де Гааза — ван Альфена на основе этой формулы была построена И.М.Лифшицем и его учеником А.М.Косевичем (тогда аспирантом) в 1953 году. Основное достоинство формулы (17) в том, что она была получена без предположения о характере зависимости энергии электрона от импульса. Следовательно, она годится для любого металла с поверхностью Ферми любой формы. Более того, она дает возможность решать обратную задачу — по экспериментальным данным, по осцилляционным кривым определять форму поверхности Ферми (об этом чуть ниже).

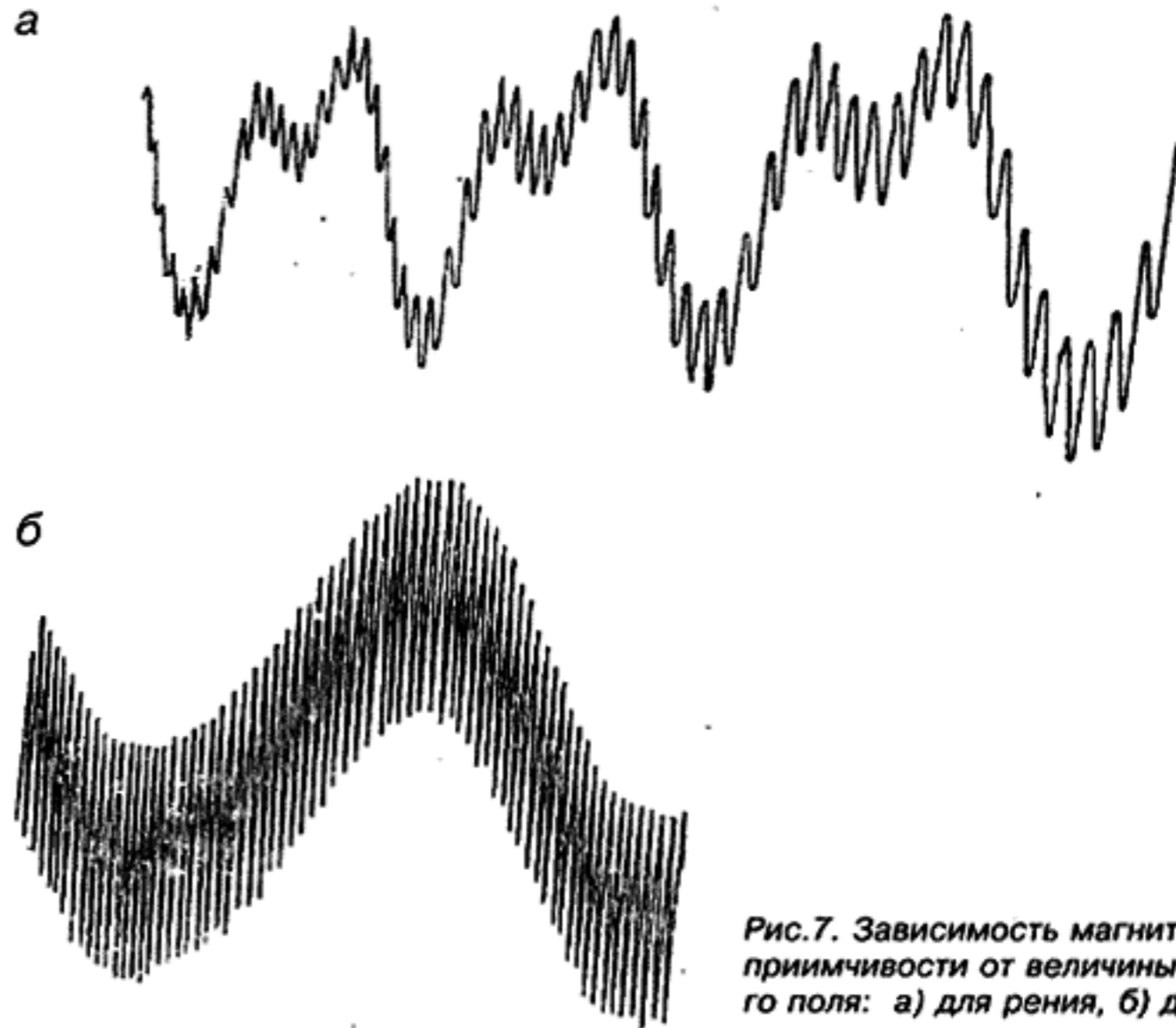


Рис.7. Зависимость магнитной восприимчивости от величины магнитного поля: а) для рения, б) для серебра

Теорию эффекта де Гааза — ван Альфена для свободных электронов, т.е. электронов в свободном от сил пространстве, построил Л.Д.Ландау в 30-х годах. Но его работа не могла быть опубликована, так как Ландау в это время был репрессирован (незаконно, как потом выяснилось). В экспериментальной работе, посвященной эффекту де Гааза — ван Альфена в висмуте (Д.Шенберг), вышедшей в Англии, результаты Ландау изложил его друг — физик-теоретик Р.Пайерлс, к этому времени бежавший из фашистской Германии и живший в Англии. Так в историю науки вплетается история стран и народов, часто, к сожалению, трагическая.

Для свободных электронов формула (17) содержит плотность электронов  $n_e$ , поскольку  $S_{extr}^F = \pi p_F^2$ , а  $p_F = 2\pi\hbar \left( \frac{3n}{8\pi} \right)^{1/3}$ :

$$\Delta \frac{1}{B} = \frac{|e|}{\pi(2\pi\hbar)} \left( \frac{8\pi}{3n} \right)^{2/3} = \frac{2|e|}{\hbar} \frac{1}{(3\pi^2 n)^{2/3}}. \quad (18)$$

Когда существовала только эта формула для объяснения осцилляционных эффектов, то казалось, что осцилляционные эффекты можно наблюдать лишь в таких экзотических металлах, как висмут. Дело в том, что у висмута аномально мало электронов проводимости и поэтому период  $\Delta \frac{1}{B}$  достаточно велик, т.е. наблюдаем. Работа И.М.Лифшица и

А.М.Косевича все «поставила на место»: поверхности Ферми металлов сложны, практически все поверхности Ферми обладают малыми сечениями с экстремальными (по  $p_B$ ) площадями. Взгляните еще раз на рисунок 4!

Как же использовать формулу (17) для определения формы поверхности Ферми? Вспомним, что период определяется площадью сечения, проведенного перпендикулярно магнитному полю. Поворачивая кристалл и измеряя периоды, а значит площади сечений поверхности Ферми, имеющие экстремум по  $p_B$ , мы можем «прощупать» всю поверхность. И.М.Лифшиц вместе с известным геометром А.В.Погореловым даже вывели специальную формулу, дающую возможность по угловой зависимости периода осцилляций построить поверхность Ферми (1954 г.).

Уже говорилось, что в настоящее время известны поверхности Ферми большинства металлов. Наибольшую информацию о поверхностях Ферми получили из сравнения экспериментальных данных по осцилляционным эффектам с формулой, которую вывели Илья Михайлович Лифшиц и Арнольд Маркович Косевич.