

ОбЪЕДИНЕННЫЙ Институт Ядерных Исследований Дубна

2445/2-81

18/5-81

8-81-122

Д.Кабат, В.Г.Луппов, Ю.А.Шишов

ЭНЕРГЕТИЧЕСКИЕ ПОТЕРИ В КОМПОЗИТНЫХ СВЕРХПРОВОДНИКАХ ПОД ВОЗДЕЙСТВИЕМ ИМПУЛЬСА ПОПЕРЕЧНОГО МАГНИТНОГО ПОЛЯ В АДИАБАТИЧЕСКИХ УСЛОВИЯХ

Направлено на 7 Международную конференцию по магнитной технологии /ФРГ, 1981/



При создании сверхпроводящих магнитов /СМ/ постоянного тока обычно не учитывают влияния энергетических потерь в сверхпроводнике на поведение обмотки в период эвакуации энергии. Однако, как показывает эксперимент, криостатически нестабилизированные обмотки с высокой средней плотностью тока в процессе эвакуации могут переходить в нормальное состояние /1/. Это происходит под воздействием нагрева, вызываемого выделяющимися при падении магнитного поля энергетическими потерями. Причем по мере стремления к высоким средним плотностям тока в обмотках СМ условия их охлаждения приближаются к адиабатическим. В ряде случаев скорость распространения нормальной зоны в обмотке под влиянием потерь намного превышает скорость распространения за счет тепловой диффузии / 2/. В результате быстрого роста омического сопротивления СМ с одной стороны, падает эффективность эвакуации энергии, но, с другой, уменьшается опасность локального перегрева проводника. Таким образом, изучение энергетических потерь в сверхпроводниках, находящихся в подобных условиях, может помочь разобраться в происходящих в обмотках СМ переходных процессах. По-видимому, можно влиять на эти процессы выбором проводника и конструкции обмотки. Отсутствие в литературе данных о потерях в адиабатических условиях привело нас к необходимости исследовать этот вопрос. В настоящей работе сделан первый шаг в изучении потерь в проводниках. находящихся в адиабатических условиях, которые используются в СМ постоянного тока. Измерены потери в многожильных проводах диаметром 0,7-1,5 мм под влиянием поперечного магнитного поля. которое падает от некоторой максимальной величины до нуля по экспоненциальному закону.

МЕТОДИКА ИЗМЕРЕНИЯ ПОТЕРЬ

Для измерения потерь в адиабатических условиях разработана методика, основанная на измерении максимальной температуры образца при воздействии импульса магнитного поля. Необходимое для нагрева до этой температуры количество энергии определялось путем калибровки с помощью импульсного нагревателя.

Образец сверхпроводника, имеющий форму цилиндрической спирали, помещен в камеру, которая с целью создания адиабатических условий отвакуумирована.Степень адиабатичности определялась

> СРЕДИНД ЭНЫЙ ИНСТИТУ ИДЕНТИК ИССЛЕДОВАНИЙ БИБЛИОТЕКА

по временному падению температуры образца. За время от начала процесса до момента достижения максимальной температуры теплоотвод составлял не более 1% от выделившейся энергии.

Импульсы магнитного поля с экспоненциальным характером его падения /имитирующим условия, в которых находится обмотка в процессе эвакуации энергии из СМ/ создавались путем переключения СМ с источника тока на омические сопротивления разной величины. Внешнее магнитное поле направлено параллельно оси спирали образца.

Потери, возникающие в образце при изменении поля от начальной величины B_M до нуля, нагревают его до некоторой максимальной температуры T_{max} , которая фиксировалась. На наружную поверхность образца соосно намотан нагреватель, а к внутренней поверхности приклеен в качестве датчика температуры резистор фирмы Аллен Бредли (1/8 Вт, 1000 Ом при 4,2 К, измерительный ток 10 мкА). С помощью серии разрядов известного количества энергии на эту нагревательную обмотку для каждого образца построена калибровочная кривая / T_{max} как функция энергии/. По этой кривой определялась энергия, соответствующая количеству тепла, необходимого для нагрева от 4,2 К до данной максимальной температуры при выделении потерь.

Охлаждение образца до исходной температуры 4,2 К осуществлялось остаточным газообразным гелием, которым манипулировали с помощью угольного абсорбента с нагревателем.

Точность измерений, по нашим оценкам, не хуже 5%.

ИССЛЕДУЕМЫЕ ОБРАЗЦЫ СВЕРХПРОВОДНИКОВ

Измерены образцы композитных сверхпроводников с жилами из сплава HT-50 $^{/3/}$ / Nb - 50 вес.% Ti/ в медной матрице. Все сверх-проводники содержат 61 жилу с шагом твиста 25 мм. Коэффициент заполнения композита $\lambda \simeq 0.5$. Характеристики исследованных образцов приведены в таблице:

Образец №	Диаметр /мм/	Козфф. заполн.	Диаметр жил /мкм/	Крит. темпер. /К/
1	0,7	0,50	65	9,6
2	1,2	0,49	110	9,4
3	1,5	0,47	140	9,4

Измерена теплоемкость образцов. Например, для образца №3 ¢1,5 мм температурную зависимость теплоемкости в нулевом магнитном поле можно описать следующими выражениями в зависимости от температурного диапазона:

4,2 K \leq T \leq 9,0 K	С(Т) = 0,0045 Т ^З [Дж/кг•К]].
9,0 < T < 9,4 K	C(T) = -2,075 T +21,955 [Дж/кг·К]	}/1/
9,4 \leq T < 20,0 K	С(Т) = 0,04Т + 0,0025Т ⁸ [Дж/кг•К])

Удельный вес данного образца $\gamma = 6,8$ г/см⁸. Зависимость теплоемкости от индукции магнитного поля, на основе измерений, приведенных в работе⁷⁴⁷, аппроксимировалась выражением:

 $C(T, B) = C(T) \cdot (1 + 0.05 B)$. /2/

Для каждого образца измерена также критическая температура, которая определена как температура, соответствующая значению $R/R_n = 0.5$.

Кроме того, измерена зависимость критической плотности тока от индукции магнитного поля при 4,2 К. Зависимость критической плотности тока от температуры определялась по формуле, предложенной в работе ^{/5/}:

$$J_{c}(B, T) = J_{c}(B) \cdot (1 - \frac{T - T_{b}}{T_{c} - T_{b}} \cdot \frac{B_{c2}}{B_{c2} - B}), \qquad (3/$$

где $J_c(B)$ - критическая плотность тока при T = 4,2 К; T_c - критическая температура при B = 0; T_b - температура ванны /4,2 К/; T - температура образца; B_{c2} - верхнее критическое магнитное поле.

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНЫЕ РЕЗУЛЬТАТЫ

Измерены энергетические потери при экспоненциальном характере падения поперечного магнитного поля от максимальной величины поля B_M до нуля с временной постоянной r. Исследовались зависимости потерь как от B_M /амплитуды/, так и от начальной скорости его падения B_M/r . B_M менялась от ~0,5 до 5 T , B_M от ~0,5 до 5 T /л.

В качестве примера на <u>рис.1</u> приведена зависимость потерь W на единицу объема всего композитного сверхпроводника диаметром 1,2 мм от B_M/τ при постоянных значениях его амплитуды. Насыщение зависимости потерь от величины B_M/τ обусловлено достижением критической скорости изменения магнитного поля ^{/5/}, которая, по нашим оценкам, составляет ~1 T /c. На рис.2 пока-



Рис.1. Потери на единицу объема композитного сверхпроводника W [мДж/см³]диаметром 1,2 мм в адиабатических условиях в зависимости от начальной скорости падения магнитного поля B_{M}/τ [Тл/с].Параметром является амплитуда поля: $A - B_{M} = 3$ Тл, $B - B_{M} = 1$ Тл, $C - B_{M} = 0,5$ Тл.



Рис.2. Потери на единицу объема композитного сверхпроводника W [МДж/см³] диаметром 1,2 мм в зависимости от амплитуды магнитного поля B_M [Тл] при постоянной величине B_M/r = 3 T/c; штрихованная кривая – эксперимент в адиабатических условиях; кривая В – расчет в адиабатических условиях; сплошная кривая С – расчет в изотермических условиях.

зана зависимость $W(B_M)$ при постоянном значении B_M/r . На рис.3 приведена величина удельных потерь образцов диаметром 0,7; 1,2 и 1,5 мм /см. табл./ для одинаковых значений $B_M = 5$ T, $B_M/r = 3$ T/c.

Характер зависимостей $W(B_M/r)$ /при B_M = конст./ и $W(B_M)$ /при B_M/r = конст./ для образцов диаметром 0,7 и 1,5 мм анало-



Рис.3.Расчетная зависимость потерь $W[MJж/см^3]$ композитного сверхпроводника в адиабатических условиях от диаметра провода D/мм/, при $B_M = 5$ T и $B_M/r = 3$ T/c. При расчете использованы параметры образца №2 / β 1,2 мм/. Приведены экспериментальные токи образцов диаметром 0,7; 1,2 и 1,5 мм. /Бо́льшие потери для провода β 0,7 мм обусловлены $T_c = 9,6$ К/.

гичны характеру зависимостей, представленных на <u>рис.1</u> и <u>2</u> для образца диаметром 1,2 мм.

РАСЧЕТНЫЕ РЕЗУЛЬТАТЫ

d

Для расчета на ЭВМ энергетических потерь создана программа, в которой учитывается реальная зависимость критической плотности тока и теплоемкости сверхпроводника как от индукции магнитного поля, так и от температуры. Расчет потерь проводится по формуле, которая верна при полном проникновении магнитного поля в объем сверхпроводника, и скорости изменения магнитного поля выше критической. В этом случае многожильный сверхпроводник можно рассматривать как одножильный с диаметром $\lambda^{1/2} \cdot D$, где D - диаметр многожильного сверхпроводника, λ коэффициент его заполнения. При изменении поля на величину dB в сверхпроводнике выделяются удельные потери dW /1/:

$$W = \frac{2}{3\pi} \cdot \lambda^{1/2} \cdot D \cdot J_{c} (B, T) dB, \qquad (4/)$$

5

где Ј_с(B,T)- критическая плотность тока в жилах сверхпроводника. Эти удельные потери при изменении поля на величину dB в адиабатических условиях и при наличии идеального теплового контакта между жилами и матрицей повышают температуру ком-

4

позита на величину dT, которая находится из дифференциального уравнения, приведенного в работе ^{/1/}. Полные потери определяются суммированием полученных приращений dW в интервале изменения поля от B_M до нуля и, соответственно, температуры образца от 4,2 К до T_{max} . Точность расчета вытекает из правильности определения свойств сверхпроводника, т.е. критической температуры, теплоемкости и критической плотности тока.

Результаты расчетов приведены на рис.2 и 3.

ОБСУЖДЕНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

Величина потерь и характер их зависимости от амплитуды индукции магнитного поля B_M в адиабатических условиях значительно отличаются от соответственных величин потерь и зависимостей в изотермических условиях. Для наглядности на <u>рис.2</u> приведена кривая потерь в изотермических условиях.

На кривой зависимости потерь в адиабатических условиях от величины В_и при ~1,5 Т /рис.2/ наблюдается насыщение. Причиной такого поведения является наличие обратной связи между выделяющимися потерями и величиной прироста температуры. При выделении энергии dW температура образца увеличивается на dT, что влечет за собой падение критической плотности тока J₂(B,T) /несмотря на то, что магнитное поле за это время падает на dB /. Из-за этого, в свою очередь, уменьшается дальнейшее выделение потерь, которые пропорциональны Ј_с(B,T)/см. формулу /4//. Правильность приведенных выше рассуждений подтверждают расчеты. При этом температура образца не достигает критической, а только приближается к ней. По мере приближения температуры к T_c, J_c(B,T) приближается к нулю, и выделяющаяся также стремится к нулю. Наличием обмощность потерь dW/dt ратной связи можно объяснить очень слабую зависимость удельных потерь от диаметра провода D.

На <u>рис.3</u> приведена расчетная кривая зависимости удельных потерь от диаметра композитного сверхпроводника. При расчете исходили из данных (T_c , C(T), $J_c(B,T)$)для образца диаметром 1,2мм. На том же рисунке приведены экспериментальные значения удельных потерь для всех трех образцов. Некоторое отличие экспериментальных точек от характера расчета обусловлено разницей в свойствах образцов.

Экспериментальные результаты и расчеты показывают, что наиболее важными параметрами, влияющими на величину потерь в адиабатических условиях, являются критическая температура образца и его теплоемкость.

выводы

1. Разработана методика измерения и расчета потерь композитных сверхпроводников в адиабатических условиях.

2. Измерены энергетические потери композитных сверхпроводников диаметром 0,7; 1,2 и 1,5 мм в зависимости от амплитуды индукции поперечного магнитного поля $B_M \le 5$ Т и начальной скорости падения поля $B_M/r \le 5$ T/c.

3. Экспериментальные и теоретические результаты показали значительную разницу как по величине, так и в характере зависимости потерь в адиабатических условиях по сравнению с потерями в изотермических условиях.

4. При значениях амплитуды магнитного поля B_M выше некоторой величины потери в адиабатических условиях практически не зависят от амплитуды.

5. Величинами, решающим образом определяющими величину поттерь в адиабатических условиях, являются T_c , $J_c(B,T)$, C(T).

Авторы выражают благодарность П.Василеву за измерение температурной зависимости удельной теплоемкости композитного образца.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Luppov V.G. et al. Cryogenics, 1980, vol.20, No.10, p.571.
- 2. Kabat D. et al. Cryogenics, 1979, vol.19, No.7, p.382.
- Никулин А.Д. и др. В кн.: Труды конференции по техническому использованию сверхпроводимости. Крым, Алушта, 1975. Атомиздат, М., 1977, т.4, с.5.
- Леяровски Е. и др. В кн.: Сб. аннотаций трудов 18-го Всесоюзного совещания по физике низких температур. Киев, сентябрь, 1974. Изд-во ФТИНТ АН УССР, Харьков, 1974,с.93.
- 5. Superconducting Application Group, RHEL Preprint RPP/A 73, 1969, Chilton, UK.

Рукопись поступила в издательский отдел 17 февраля 1981 года.

7