примыкает дополнительная верхняя трубная доска, а межтрубное пространство дополнительного трубного пучка теплопередающих труб сообщено с наружным воздухом и собирающим коллектором холодного воздуха.

Площадь теплообменной поверхности второй секции пучка теплопередающих труб составляет 30-40% теплообменной поверхности теплообменника; дополнительный расход холодного воздуха через дополнительный пучок теплопередающих труб составляет 10...20% расхода холодного воздуха.

При такой конструкции теплообменника основной нагрев холодного воздуха осуществляется в первой и второй секциях пучка теплопередающих труб, а дополнительный нагрев — в дополнительном пучке теплопередающих труб, при этом тепловая мощность кожухотрубного теплообменника увеличивается на 15...20%.

Конструкция кожухотрубного теплообменника зашищена а с. BX12336 F28 D07/00.

УДК 574.165; 537.622

## К ВОПРОСУ О ВЫСОКОЧАСТОТНОЙ НАМАГНИЧЕННОСТИ ОБРАЗЦА ПРИ УЧЕТЕ КРАЕВЫХ ЭФФЕКТОВ

Соболь В.Р., д.ф.-м.н., доцент, Корзун Б.В.  $^1$  к.ф.-м.н., ст. науч. сотр., Дубина Т.В.  $^2$  инженер,

Малишевский В.Ф., к.ф.-м.н., доцент, Чобот Г.М., к.ф.-м.н., доцент, Гременок В.Ф. $^{1}$ , д.ф.-м.н., гл. науч. сотр.

Белорусский государственный аграрный технический университет,

Государственное научно-производственное объединение «Научно-практический центр Национальной академии наук Беларуси по материаловедению»

Минск, Республика Беларусь

> <sup>2</sup>Брестский государственный университет им. А.С.Пушкина Брест. Республика Беларусь.

Как известно, дефектность кристаллической структуры материала приводит к интенсификации диссипативных процессов при намагничивании, что отражается на высокочастотных свойствах магнетиков в области радиодиапазона. В общем случае отмеченные явления описываются в рамках формализма комплексного тензора магнитной восприимчивости. Характер проявления сил трения определяется совокупным воздействием внешнего поля и особенностями затухания собственных колебаний. Следует отметить, что целенаправленное введение в кристаллическую структуру новых атомов при легировании является по существу процессом создания дополнительных дефектов, которые могут не только увеличивать магнитный момент, но и интенсифицировать релаксационные процессы. В первом приближении при рассмотрении движения магнитного момента в такой среде предполагается, что обычно принимаемая малость частоты релаксации по сравнению с частотой собственных колебаний позволяет пренебречь влиянием рассеяния на свойства и саму резонансную частоту. Тем не менее, для целостного представления характера протекающих процессов требуется комплексный учет воздействия трения и загухания колебаний на параметры магнитной восприимчивости с учетом формы образца, которая в силу эффектов размагничивания за счет существования свободных граней изменяет величину характерных частот.

Микроволновые свойства в условиях активизации диссипативных процессов на дефектах рассмотрены в рамках стандартной процедуры анализа однородной прецессии магнитного момента в представлениях динамики намагниченности конечного по размерам

образца [1-3]. Исследование выполнено на основе приближения Ландау-Лифшица-Блоха, оперирующего внутренним магнитным полем, включая его постоянную и переменную во времени составляющие. В линейном приближении по малым поправочным членам от переменного поля получено выражение для компонент высокочастотной намагниченности. В частности, при совпадении осей прямоугольной системы координат с главными осями эллипсоида размагничивания вид x-проекции вектора высокочастотной намагниченности характеризуется наличием вкладов от двух составляющих вектора микроволнового поля. Оценен вклад процессов рассеяния магнитной энергии, приводящий к комплексному виду диагональных и недиагональных компонент тензора восприимчивости. Так, x-проекция вектора высокочастотной намагниченности mx имеет вид:

$$m_x = \frac{A+B+iC}{G}h_{ex} + i\frac{D-i(E-F)}{G}h_{ey}$$
 (1)

в данном выражении входящие константы A, B, C, D, E, F, G соотносятся с параметрами задачи следующим образом

$$A = \gamma^{2} M_{0} [H_{0} + (N_{y} - N_{z}) M_{0}];$$

$$B = \chi_{0} \omega_{r}^{2} (1 + \chi_{0} N_{y})$$

$$C = \chi_{0} \omega \omega_{r}$$

$$D = \gamma \omega M_{0}$$

$$E = \gamma \omega_{r} (1 + \chi_{0} N_{y}) M_{0};$$

$$F = \gamma \omega_{r} \chi_{0} [H_{0} + (N_{y} - N_{z}) M_{0}];$$

$$G = -\omega^{2} + \gamma^{2} [H_{0} + (N_{y} - N_{z}) M_{0}] [H_{0} + (N_{x} - N_{z}) M_{0}] + \omega_{r}^{2} (1 + \chi_{0} N_{x}) (1 + \chi_{0} N_{y}) + i\omega_{r} [2 + \chi_{0} (N_{x} + N_{y})]$$
(2)

здесь  $\gamma$  - гиромагнитное соотношение,  $H_0$  - внешнее постоянное магнитное поле,  $\chi_0$  - статическая магнитная восприимчивость.  $\omega$  - частота переменного поля,  $\omega_r$  - частота релаксации,  $M_0$  - намагниченность,  $N_x$ ,  $N_y$ ,  $N_z$  - диагональные компоненты тензора размагничивания,  $h_{ex}$  и  $h_{ey}$  - компоненты внешнего переменного магнитного поля.

Из полученных соотношений следует более сложный по форме, по сравнению с известными выражениями, вид антиэрмитовых недиагональных элементов тензора восприимчивости. В частности, компонента тензора  $\chi_{xy} = \frac{D - i(E - F)}{G}$  может быть

представлена как

$$\chi_{o} = \frac{\left[\omega M_{o} + i\omega_{r}(\chi_{o}H_{o} - M_{o}(1 + \chi_{o}N_{z}))\right]}{\left[H_{o} + (N_{y} - N_{z})M_{o}\right]H_{o} + (N_{x} - N_{z})M_{o}\right]}{\omega_{r}^{2}\left[1 + \chi_{o}N_{y}\right)\left[1 + \chi_{o}N_{y}\right] - \omega^{2} + i\omega\omega_{r}\left[2 + \chi_{o}(N_{x} + N_{y})\right]}$$

$$\chi^{2}\left[H_{o} + (N_{y} - N_{z})M_{o}\right]H_{o} + (N_{x} - N_{z})M_{o}\right]$$
(3)

Анализ показывает, что малость частоты релаксации по сравнению с собственной частотой прецессии вовсе не означает, что можно непосредственно отбросить мнимую составляющую в числителе полученного выражения, как это предпочитают обычно делать. В знаменателе также существует мнимая составляющая в виде произведения частоты релаксации на частоту поля. Поеле преобразования мнимая составляющая в  $\chi_{xx}$  может быть представлена как величина, пропорциональная

$$-i\gamma\omega_r \left\{ \omega^2 M_0 \left[ 2 + \chi_0 (N_x + N_y) \right] - \left[ \chi_0 H_0 - M_0 (1 + \chi_0) \right] \left( \omega_{rez}^2 - \omega^2 \right) \right\}. \tag{4}$$

В выражении (4)  $\omega_{\rm rez}^{-2}$  означает известную комбинацию собственной и релаксационной частоты

$$\omega_{rex}^{2} = \gamma^{2} \left[ H_{0} + (N_{y} - N_{z}) M_{0} \right] \left[ H_{0} + (N_{x} - N_{z}) M_{0} \right] + \omega_{r}^{2} \left( 1 + \chi_{0} N_{x} \right) \left( 1 + \chi_{0} N_{y} \right). \tag{5}$$

Все слагаемые в фигурной скобке выражения (4) имеют один порядок величины и, таким образом, удержание кажущейся на первый взгляд малой поправки в числителе для  $\chi_{xy}$  приводит к дополнительному уширению резонансной линии. Таким образом, вклад механизмов рассеяния магнитной энергии на высокочастотные свойства материала определяется не только соотношением между характерными параметрами задачи с размерностью обратного времени, включающими частоту внешнего поля, частоту собственных колебаний в режиме свободной прецессии, частоту релаксационных колебаний, но и соотношением между произведением этих параметров. Естественно, что в области резонансов слабые изменения параметров среды могут привести к ощутимым явлениям при передаче сигналов.

## ЛИТЕРАТУРА

- 1. Гуревич А.Г., Фериты на сверхвысоких частотах. / А.Г.Гуревич М.: Физматгиз. 1960. 407 с.
- 2. Гуревич А.Г. Магнитные колебания и волны./ А.Г.Гуревич, Г.А.Мелков. М.: Наука, 1994. 462 с.
- 3. Соболь В.Р., О влиянии геометрии образца на частоту прецессии магнитного момента / В.Р. Соболь., С.А. Гурецкий., С.А. Лугинец... Н.А. Каланда // Материалы III Международного научного семинара Наноструктурные материалы 2004, Минск. 12–15 октября 2004 Мн. 2004. С. 200-201.

УДК 631.365.22

## УСТАНОВКА ДЛЯ СУШКИ ЗЕРНА

## Нубанов А.Г., канд.тех.наук, доцент, Синяков А.Л., канд.тех.наук, доцент

УО «Белорусский государственный аграрный технический университет» г. Минск, Республика Беларусь

Конвективные установки для сушки зерна характеризуются большим потреблением теплоты на технологический процесс сушки зерна до нормируемой влажности.

Известная установка для сушки зерна содержит шахтную сушилку с двумя секциями для сушки зерна, основной центробежный вентилятор, теплогенератор с теплообменником – воздухонагревателем.

Установка работает следующим образом Центробежный вентилятор подает предварительно нагретый в теплогенераторе воздух в сушильные секции сушилки, где он нагревает падающее «сверху вниз» зерно, впитывает в себя водяные пары, образующиеся при сушке зерна и выбрасывается в наружную среду. Такая сушилка работает недостаточно эффективно, так как большое количество теплоты выбрасывается в наружную среду с воздухом, выхолящим из сушильных секций.

Для повышения эффективности работы установка снабжена двумя дополнительными центробежными вентиляторами, двумя гладкотрубными регистрами.

Соответствующее включение перечисленного оборудования в конструкцию существующей сушилки позволяет использовать теплоту сушильного агента с выхода секций шахтной сушилки для предварительной сушки зерна на открытой обогреваемой плошалке.

Усовершенствованная конструкция зерносущилки приведена на фиг. 1, 2, 3,