

А.Г.СЕРГЕЕВ

МАТЕМАТИЧЕСКИЕ МЕТОДЫ В ТЕОРИИ ТОПОЛОГИЧЕСКИХ ДИЭЛЕКТРИКОВ

РНФ – 10

Проект посвящен исследованию математических проблем, возникающих в теории топологических диэлектриков. Так называются твердые тела, обладающие широкой энергетической щелью, устойчивой относительно малых деформаций, что является основанием для применения топологических методов при их изучении.

Роль топологии в теории твердого тела проявилась впервые после открытия квантового эффекта Холла [фон Клитцингом](#) в 1980 году. Вскоре после этого в работах [Лафлина](#) и [Таулесса](#) с соавторами было предложено топологическое объяснение этого эффекта, что привело к бурному росту числа исследований, посвященных топологическим свойствам твердых тел.

Исследование топологических инвариантов диэлектриков является одной из основных задач нашего проекта.

Ключевую роль при этом играет изучение их групп симметрий, восходящее к Китаеву, который предложил классификацию топологических объектов в физике твердого тела, основанную на теории представлений клиффордовых алгебр.

В нашем проекте особое внимание уделяется топологическим диэлектрикам, инвариантным относительно обращения времени. С математической точки зрения их исследование сводится к изучению топологических пространств, наделенных инволюцией, и кватернионных векторных расслоений над ними.

Поведение электрона в твердом теле, наделенном кристаллической решеткой $\Lambda \subset \mathbb{R}^d$, определяется уравнением Шредингера с потенциалом, инвариантным относительно Λ . Собственные функции такого оператора, называемые **блоховскими**, имеют вид

$$\psi(x) = e^{i(k,x)} \varphi(x),$$

где вектор k принадлежит двойственному (импульсному) пространству $(\mathbb{R}^d)'$ и называется **квазиимпульсом**, а φ – гладкая функция на \mathbb{R}^d , периодическая относительно Λ . Решетке Λ в двойственном пространстве $(\mathbb{R}^d)'$ отвечает двойственная решетка Λ' , фундаментальная область которой, совпадающая с тором \mathbb{T}^d , называется **зоной Бриллюэна**.

Исходному гамильтониану H отвечает в терминах двойственного пространства **блоховский гамильтониан** H_k , зависящий от квазиимпульса k . Основным объектом нашего исследования является **блоховское расслоение** \mathcal{H} над зоной Бриллюэна, слоем которого над точкой k является гильбертово пространство \mathcal{H}_k , на котором действует блоховский гамильтониан H_k .

В приближении сильной связи можно считать, что имеется только конечное число n активных энергетических уровней, концентрирующихся вблизи энергии Ферми E_F . Основное состояние в этой модели характеризуется наличием конечного числа p заполненных уровней энергии, расположенных ниже энергии Ферми E_F , и конечного числа $n - p$ свободных уровней с энергиями выше E_F .

Для того, чтобы построить топологические инварианты, отвечающие блоховскому гамильтониану H_k , рассмотрим его адиабатическую деформацию в рассматриваемом классе гамильтонианов, не затрагивающую энергетической щели, и переводящей гамильтониан H_k в гамильтониан H'_k с двумя собственными значениями $+1$ и -1 . Существование такой деформации можно доказать, пользуясь спектральным разложением гамильтониана H_k . Иными словами, можно построить непрерывное отображение U тора \mathbb{T}^d в унитарную группу $U(n)$, такое что

$$U^*(k)H(k)U(k) = \text{diag}(1_{p \times p}, -1_{(n-p) \times (n-p)}),$$

где справа стоит блочно-диагональная матрица, а p — число занятых энергетических уровней.

Матрица $U(k)$ в этом уравнении определена с точностью до умножения справа на блочно-унитарную матрицу $\text{diag}(U_{p \times p}, U_{(n-p) \times (n-p)})$. Иными словами, матричная функция $U(k)$ задает непрерывное отображение из зоны Бриллюэна \mathbb{T}^d в комплексный грассманиан

$$\text{Gr}_{p,n} = U(n)/(U(p) \times U(n-p)).$$

Теперь можно построить топологические инварианты диэлектрика, отвечающие гамильтониану H , исходя из топологии пространства гомотопических классов непрерывных отображений тора \mathbb{T}^d в грассманиан $\text{Gr}_{p,n}$. Исследование получаемых при этом инвариантов является одной из основных задач проекта.

Другая задача заключается в изучении топологических инвариантов диэлектриков, инвариантных относительно обращения времени. В этом случае блоховское расслоение над зоной Бриллюэна \mathbb{T}^d является кватернионным векторным расслоением над зоной Бриллюэна, рассматриваемой как пространство с инволюцией. Исходному гамильтониану H будет отвечать оператор \tilde{H} , действующий на сечениях блоховского расслоения. В окрестности неподвижной точки инволюции этот оператор представляется в виде суммы кососимметрического оператора и квадратичной поправки. Индекс кососимметрического эллиптического оператора был определен Атьей и Зингером, а квадратичная поправка на индекс не влияет. Тем самым, можно определить аналитический индекс топологического диэлектрика как сумму локальных индексов по всем неподвижным точкам инволюции.

Можно также дать топологическое определение индекса диэлектрика в терминах характера Черна блоховского расслоения. Этот топологический индекс совпадает с ранее определенным аналитическим индексом благодаря варианту теоремы **Атьи-Зингера** об индексе. Исследование введенных инвариантов диэлектриков является еще одной задачей проекта.

Построенные инварианты топологических диэлектриков можно также определить в терминах **К-теории C^* -алгебр наблюдаемых** нашей задачи. В свою очередь, граница диэлектрика обладает топологическими инвариантами, которые можно определить в терминах **фредгольмовой К-теории**. Соответствие между этими граничными инвариантами и построенными ранее топологическими инвариантами диэлектрика называется **ВВ-соответствием** (от английского "Bulk-Boundary") и его исследование является еще одной задачей проекта.

Теория топологических диэлектриков — новая, но интенсивно развивающаяся область физики твердого тела. Начало ее возникновению было положено работой Кейна и Мила, в которой был построен топологический \mathbb{Z}_2 -инвариант диэлектрика и показано, что для **квантового спинowego диэлектрика Холла** этот инвариант является нетривиальным. Более того, оказалось, что поведение топологически нетривиальных диэлектриков отличается от поведения обычных диэлектриков. Поэтому исследование топологических диэлектриков может иметь и практические применения, использующие физические свойства таких материалов.