Efeito Hall quântico fracionário

Ricardo Costa de Almeida

Instituto de Física Universidade de São Paulo

ricardo.costa.almeida@usp.br

24 de novembro de 2015

э

Sumário

Efeito Hall Clássico

- 2 Efeito Hall quântico inteiro
 - Descrição do fenômeno
 - Níveis de Landau
- 8 Efeito Hall quântico fracionário
 - Descrição do fenômeno
 - Funções de onda de Laughlin
 - Fermions Compostos

Onsiderações finais

Referências

Efeito Hall Clássico

Descoberto por Edwin Hall em 1879.

- Placa condutora carregando uma corrente é submetida a um campo magnético perpendicular.
- Campo magnético leva a presença de diferença de potencial transversal a corrente.



Figura: Arranjo experimental utilizado por Hall[1].

・ロト ・ 同 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

Modelo teórico

O comportamento observado é explicado pelo electromagnetismo clássico. Verifica-se que o sistema pode ser descrito utilizando o tensor de resistividade:

$$E_{\mu} = \rho_{\mu\nu} J_{\nu}$$

$$\rho_{xx} = \rho_{yy} = \rho_0$$

$$\rho_{yx} = -\rho_{xy} = \frac{B}{nec}$$

Em particular, a resistência Hall $R_H = \frac{E_y}{J_x} = \frac{B}{nec}$ depende linearmente do campo magnético.

イロト 不得下 イヨト イヨト 二日

Efeito Hall quântico inteiro

Experimento de K. von Klitzing(1980):

- Gás de eletrons bidimensional realizado em MOSFET de Si
- Baixa temperatura(1.5 K) e campo magnético forte(18 T)
- Medição da tensão Hall e longitudinal em função da tensão do gate.



Figura: Esquema representando transistor de efeito de campo e a estrutura de banda associada[2].



Figura: Resultados obtidos por K. von Klitzing em seu experimento[3].

A B A B A B A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A

É possivel realizar o mesmo tipo de experimento variando a campo magnético no lugar da tensão do gate.



Figura: Experimento realizado em heteroestrutura GaAs-AlGaAs a 1.2 K[2].

Novo fenômeno descoberto!

- Comportamento clássico só é valido para campos magnéticos baixos
- Resistência Hall quantizada:

$$R_H = \frac{h}{\nu e^2}, \quad \nu = 1, 2, 3, \dots$$

- Resistência longitudinal cai abruptamente nos degraus.
- Resistência depende do campo magnético e densidade de portadores de carga.

É possivel verificar experimentalmente que a Resistência é determinada pelo fator de preenchimento:

$$\nu = \frac{nhc}{eB} = \frac{n}{B/\phi_0}$$

- Os degraus estão associados aos valores de ν inteiros.
- Quantização da resistência é muito precisa.
- Qual a explicação para este efeito?



Figura: Gráfico ilustrando dependência da resistência Hall com ν [2].

Níveis de Landau

Eletron em sistema 2D submetido a campo magnético perpendicular:

$$H = \frac{\vec{\pi}^2}{2m}, \quad \vec{\pi} = \vec{p} + \frac{e}{c}\vec{A}$$

Tomando $L = \sqrt{\frac{\phi_0}{2\pi B}}$ e observando que $[\pi_x, \pi_y] = \frac{-i\hbar}{L^2}$ podemos definir:
 $\alpha = \frac{L}{\hbar\sqrt{2}}(\pi_x - i\pi_y) \rightarrow [\alpha, \alpha^{\dagger}] = 1$

Finalmente:

$$H = \hbar \omega (\alpha^{\dagger} \alpha + 1/2), \quad \omega = \frac{eB}{mc}$$

3

Degenerescência ?

$$C = z + \frac{i\vec{\pi}}{m\omega}$$

$$\beta = \frac{1}{L\sqrt{2}}(C_x + iC_y) \rightarrow [\beta, \beta^{\dagger}] = 1$$

O operador β comuta com α , $\alpha^{\dagger} e H$. Auto-estados de H são da forma:

$$\ket{nm} \propto (\alpha^{\dagger})^{n} (\beta^{\dagger})^{m} \ket{00}, E_{n} = \hbar \omega (n + 1/2)$$

A degenerescência por unidade de área de cada nível de landau é:

$$(2\pi L^2)^{-1} = \frac{B}{\phi_0}$$

A 12 N A 12 N

- Para um sistema de muitos elétrons(não interagentes...):
 ν corresponde a ocupação dos níveis de Landau.
- Quando ν é inteiro a energia de Fermi se encontra em um gap entre dois níveis de Landau.
- Nesta situação o potencial químico μ possui uma descontinuidade em relação a densidade de elétrons n.
- Isso explica o comportamento da Resistência Hall em termos dos níveis de Landau.
- Fenômeno pode ser explicado com elétrons não interagentes.

A 12 N A 12 N

- Para um sistema de muitos elétrons(não interagentes...):
 ν corresponde a ocupação dos níveis de Landau.
- Quando ν é inteiro a energia de Fermi se encontra em um gap entre dois níveis de Landau.
- Nesta situação o potencial químico μ possui uma descontinuidade em relação a densidade de elétrons n.
- Isso explica o comportamento da Resistência Hall em termos dos níveis de Landau.
- Fenômeno pode ser explicado com elétrons não interagentes.

1 E N 1 E N

Outros efeitos(desordem, impurezas...)



Figura: Contribuição de outros efeitos na densidade de estados[2].



3

イロト イヨト イヨト イヨト

Efeito Hall quântico fracionário

Experimento de D.C. Tsui, H.L. Störmer eA.C. Gossard(1982):

- Gás de eletrons bidimensional realizado em heteroestruturas GaAs-AlGaAs de alta pureza.
- Baixas temperaturas(<5 K) e campos magnéticos fortes.
- Medição da tensão Hall e longitudinal em função do campo magnético.
- Verificaram a presença de um degrau associado a $\nu = \frac{1}{3}$.

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >



Figura: Resultados indicando a presença de degrau para ν fracionário [4].

(日)

Posteriormente foram descobertos diversos degraus para ν fracionário.



Figura: Resultados para ν fracionário [5].

O modelo com elétrons não interagentes só consegue descrever o efeito para ν inteiro.

É necessario levar a interação elétron-elétron em conta para descrever o caso fracionário...

Mas como fazer isso?

Funções de onda de Laughlin

Funções de onda para o primeiro nível de Landau:

$$\psi_{0m}(z) \propto \bar{z}^m exp(-rac{|z|^2}{4L^2})$$

Sistema com N elétrons no primeiro nível de Landau $(\nu \leq 1)$:

$$\psi(z_1\ldots z_N) = P(z_1\ldots z_N)\prod_k \exp(\frac{|z_k|^2}{4L^2})$$

Onde P é um polinômio. Alguns argumentos heurísticos levam a considerar $P(z_1 \dots z_N) = \prod_{j < k} (z_k - z_j)^m$ para m impar.

Essa é a função de onda ψ_m proposta por R.B. Laughlin para descrever o estado fundamental de sistemas que apresentam efeito Hall quântico para $\nu = \frac{1}{m}$.

Resultados Numéricos e modelos simplificados para interação elétron-elétron sugerem que a função de onda de Laughlin é uma boa aproximação.

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

Prêmio Nobel de Física de 1990 para R.B. Laughlin, D.C. Tsui e H.L. Störmer:

"for their discovery of a new form of quantum fluid with fractionally charged excitations."

Como caracterizar as excitações da função de onda de Laughlin ?

- Considere um solenoide bastante fino perfurando o sistema, o fluxo do solenoide varia adiabaticamente de φ = 0 até φ = φ₀.
- Pela lei de Faraday: $E = \frac{1}{2\pi Rc} \frac{d\phi}{dt}$ na direção azimutal.
- Corrente $j_r = \nu \frac{e^2}{h} E$
- Carga ao final do processo $Q = \nu \frac{e^2}{h} \frac{\phi_0}{c} = \nu e$

Ao final do processo obtemos um auto-estado excitado que interpretamos como uma quasi-partícula de carga νe localizada na posição em que o solenoide foi colocado.

・ロト ・ 母 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト



Figura: Representação pictorica da formação de quasi-partículas através de um solenoide [2].

э

・ 何 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

No caso do efeito Hall quântico inteiro observamos que os degraus estão associados a descontinuidade do potencial químico em relação a densidade de partículas, isto é relevante no caso fracionário ?

Compressibilidade de um fluido κ é dada por:

$$\kappa = \frac{1}{A} \frac{\partial A}{\partial P} \to \dots \to \kappa^{-1} = n^2 \frac{d\mu}{dn}$$

A descontinuidade corresponde a $\kappa = 0$, ou seja, um fluido incompressível.

A incompressibilidade é condição necessária para o efeito Hall quântico pois tem como consequências:

- O efeito ocorre caso as excitações gapless do bulk sejam localizadas e a desordem não seja muito grande.
- A presença de excitações gapless nas bordas do sistema.

Isso leva a interpretar os estados de efeito Hall quântico fracionário como fluidos incompressíveis de quasi-partículas de carga fracionaria.

< 日 > < 同 > < 三 > < 三 >

Mas as funções de onda de Laughlin só descrebem estados com $\nu = \frac{1}{m}$, e as outras frações?

A intereção entre elétrons levou a um fluido de quasi-partículas fracionarias, por analogia a interação entre as quasi-partículas tem como consequência ...

Uma hierarquia de estados descrevendo fluidos incompressíveis que permite novas frações:

$$\frac{1}{m_1 + \frac{a_1}{m_2 + \frac{a_2}{m_3 + \dots}}}$$

Onde m_k são numero impares e $a_k = \pm 1$.

Fermions Compostos

Considere um sistema de efeito Hall quântico no estado associado a $\nu=p$ inteiro.

Suponha agora que consideremos uma partícula composta por um elétron e um número 2m de quantas de fluxo magnético.

Esta nova particula também é um fermion denominado fermion composto.

・ 何 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

A ideia é que na fase fracionaria podemos tratar o sistema de eletrons interagentes como um sistema de fermios compostos não interagentes.

"the FQHE of electrons is a manifestation of the IQHE of composite fermions."[8]

Temos o seguinte fator de preenchimento: $(2m \pm p)^{-1} = \frac{p}{2mp \pm 1}$.

Considerações finais

- Descobertas de grande importância histórica
- Exemplo de física emergente("More is different")
- Cargas fracionarias \rightarrow Anyons
- Ordem topológica \rightarrow Novo paradigma para matéria condensada
- Estados com denominador par?

A (10) × (10)

Obrigado

3



Leadstone, G. S.

The discovery of the Hall effect Physics Education 14, 6(1979)

1.0	_	
	_	

R.E.Prange and S.M.Girvin(eds.)

The Quantum Hall Effect

2nd Edition, Springer-Verlag, New York(1990)

K.v. Klitzing, G. Dorda and M. Pepper

New Method for High-Accuracy Determination of the Fine-Structure Constant Based on Quantized Hall Resistance

Phys. Rev. Lett. 45, 6(1980)



D.C. Tsui, H.L. Störmer, A.C. Gossard

Two-Dimensional Magnetotransport in the Extreme Quantum Limit

Phys. Rev. Lett. 48, 22(1982)

J.P. Eisenstein e H.L. Störmer

The Fractional Quantum Hall Effect

Science 248(1990)

A 12 N A 12

R. B. Laughlin

Anomalous Quantum Hall Effect: An Incompressible Quantum Fluid with Fractionally Charged Excitations

Phys. Rev. Lett. 50, 1395(1983)

F. D. M. Haldane

Fractional Quantization of the Hall Effect: A Hierarchy of Incompressible Quantum Fluid States

Phys. Rev. Lett. 51, 605(1983)



J. K. Jain

Composite-fermion approach for the fractional quantum Hall effect Phys. Rev. Lett. 63, 199(1989)



Ady Stern

Anyons and the quantum Hall effect - a pedagogical review ArXiv:0711.4697

A.H. MacDonald

Introduction to the Physics of the Quantum Hall Regime

ArXiv:cond-mat/9410047

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >