

**Fenómenos Colectivos en Sólidos – Pablo I. Tamborenea**

DF-FCEN-UBA, Primer cuatrimestre 2021

Charla final (6/7/2021)

# Función de Green

Máximo Riso

# Pre Intro: Función de Green

# Pre Intro: Función de Green

Dado un operador lineal diferencial  $\mathcal{L}$  y una función  $f(\mathbf{r})$ , la función de Green  $G(\mathbf{r},\mathbf{s})$  es una solución de la ecuación

$$\mathcal{L}[G(\mathbf{r}, \mathbf{s})] = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{s})$$

# Pre Intro: Función de Green

Dado un operador lineal diferencial  $\mathcal{L}$  y una función  $f(\mathbf{r})$ , la función de Green  $G(\mathbf{r},\mathbf{s})$  es una solución de la ecuación

$$\mathcal{L}[G(\mathbf{r}, \mathbf{s})] = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{s}) \longleftarrow \text{inhomogeneidad puntual}$$

# Pre Intro: Función de Green

Dado un operador lineal diferencial  $\mathcal{L}$  y una función  $f(\mathbf{r})$ , la función de Green  $G(\mathbf{r},\mathbf{s})$  es una solución de la ecuación

$$\mathcal{L}[G(\mathbf{r}, \mathbf{s})] = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{s}) .$$

Si existe la solución  $G$  a la ecuación anterior, entonces la solución  $\phi(\mathbf{r})$  de la ecuación

$$\mathcal{L}[\phi(\mathbf{r})] = f(\mathbf{r}) .$$

# Pre Intro: Función de Green

Dado un operador lineal diferencial  $\mathcal{L}$  y una función  $f(\mathbf{r})$ , la función de Green  $G(\mathbf{r},\mathbf{s})$  es una solución de la ecuación

$$\mathcal{L}[G(\mathbf{r}, \mathbf{s})] = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{s}) .$$

Si existe la solución  $G$  a la ecuación anterior, entonces la solución  $\phi(\mathbf{r})$  de la ecuación

$$\mathcal{L}[\phi(\mathbf{r})] = f(\mathbf{r}) .$$

viene dada por

$$\phi(\mathbf{r}) = \int f(\mathbf{s}) G(\mathbf{r}, \mathbf{s}) d\mathbf{s}$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

ec. oscilador amortiguado para  
modelo de momento dipolar

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

ec. oscilador amortiguado para modelo de momento dipolar

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

ec. de fuente puntual



# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

ec. oscilador amortiguado para modelo de momento dipolar

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

ec. de fuente puntual

multiplicamos por exponenciales e integramos en  $\tau$ .

Inhomogeneidad sólo depende de  $\tau=t-t'$ , entonces  $G$  también

$$\int m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau = \int \delta(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

ec. oscilador amortiguado para modelo de momento dipolar

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

ec. de fuente puntual

multiplicamos por exponenciales e integramos en  $\tau$ .

Inhomogeneidad sólo depende de  $\tau=t-t'$ , entonces  $G$  también

$$\int m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau = \int \delta(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau$$

escribimos  $G$  por su transformada

$$G(\tau) = \frac{1}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') e^{-i\omega'\tau}$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

ec. oscilador amortiguado para modelo de momento dipolar

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

ec. de fuente puntual

multiplicamos por exponenciales e integramos en  $\tau$ .

Inhomogeneidad sólo depende de  $\tau=t-t'$ , entonces  $G$  también

$$\int m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau = \int \delta(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau$$

escribimos  $G$  por su transformada

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) e^{i(\omega-\omega')\tau} d\tau = \int \delta(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau$$

aplicamos operadores

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

ec. oscilador amortiguado para modelo de momento dipolar

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

ec. de fuente puntual

multiplicamos por exponenciales e integramos en  $\tau$ .

Inhomogeneidad sólo depende de  $\tau=t-t'$ , entonces G también

$$\int m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial \tau^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial \tau} + \omega_0^2 \right) G(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau = \int \delta(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau$$

escribimos G por su transformada

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int \left( \frac{\partial^2}{\partial \tau^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial \tau} + \omega_0^2 \right) e^{i(\omega-\omega')\tau} d\tau = \int \delta(\tau) e^{i\omega\tau} d\tau$$

aplicamos operadores

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega-\omega')\tau} d\tau = 1$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega - \omega')\tau} d\tau = 1$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega - \omega')\tau} d\tau = 1$$

$2\pi \delta(\omega - \omega')$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega - \omega')\tau} d\tau = 1$$

$2\pi \delta(\omega - \omega')$

$$m_0 G(\omega) (-\omega^2 - 2\gamma i\omega + \omega_0^2) = 1$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega - \omega')\tau} d\tau = 1$$

$$m_0 G(\omega) (-\omega^2 - 2\gamma i\omega + \omega_0^2) = 1$$

despejamos

$$G(\omega) = \frac{-1}{m_0} \frac{1}{(\omega^2 + 2\gamma i\omega - \omega_0^2)}$$



# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega - \omega')\tau} d\tau = 1$$

$$m_0 G(\omega) (-\omega^2 - 2\gamma i\omega + \omega_0^2) = 1$$

despejamos y reescribimos

$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0 \omega_0'} \left( \frac{1}{\omega - (\omega_0' - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega_0' - i\gamma)} \right)$$

donde  $(\omega_0')^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega - \omega')\tau} d\tau = 1$$

$$m_0 G(\omega) (-\omega^2 - 2\gamma i\omega + \omega_0^2) = 1$$

despejamos y reescribimos

$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0 \omega_0'} \left( \frac{1}{\omega - (\omega_0' - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega_0' - i\gamma)} \right)$$

donde  $(\omega_0')^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$

$$G(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G(\omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

Volviendo a  $G(\tau)$  como  
antitransformada

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega - \omega')\tau} d\tau = 1$$

$$m_0 G(\omega) (-\omega^2 - 2\gamma i\omega + \omega_0^2) = 1$$

despejamos y reescribimos

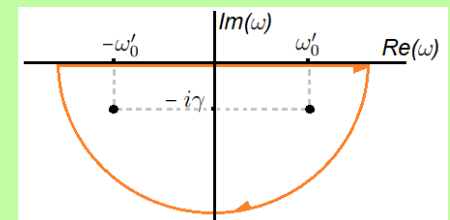
$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0 \omega'_0} \left( \frac{1}{\omega - (\omega'_0 - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega'_0 - i\gamma)} \right)$$

donde  $(\omega'_0)^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$

$$G(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G(\omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

Puede reemplazarse  $G(\omega)$  e integrarse

$$G(\tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{2m_0\omega'_0} \left( e^{-(i\omega'_0 + \gamma)\tau} - e^{(i\omega'_0 - \gamma)\tau} \right)$$



Se agrega  $\Theta(\tau)$  porque debe ser  $G^r(\tau) = 0$  si  $\tau < 0$  ( $t < t'$ ), esto equivale que sea analítica en  $Im(\omega) > 0$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

$$\frac{m_0}{2\pi} \sum_{\omega'} G(\omega') \int (-\omega'^2 - 2\gamma i\omega' + \omega_0^2) e^{i(\omega-\omega')\tau} d\tau = 1$$

$$m_0 G(\omega) (-\omega^2 - 2\gamma i\omega + \omega_0^2) = 1$$

despejamos y reescribimos

$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0 \omega'_0} \left( \frac{1}{\omega - (\omega'_0 - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega'_0 - i\gamma)} \right)$$

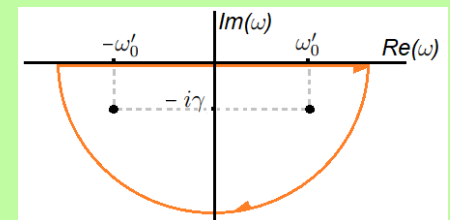
donde  $(\omega'_0)^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$

$$G(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G(\omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

Puede reemplazarse  $G(\omega)$  e integrarse

$$G(\tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{2m_0\omega'_0} \left( e^{-(i\omega'_0+\gamma)\tau} - e^{(i\omega'_0-\gamma)\tau} \right)$$

*función de Green del oscilador*



Se agrega  $\Theta(\tau)$  porque debe ser  $G^r(\tau) = 0$  si  $\tau < 0$  ( $t < t'$ ), esto equivale que sea analítica en  $Im(\omega) > 0$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

Volviendo a la ec. del inicio

A modo de ejemplo de aplicación

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} G(t-t') e \mathcal{E}(t') dt'$$

Sabíamos que puede calcularse  $x(t)$  así

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

Volviendo a la ec. del inicio

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} G(t-t') e \mathcal{E}(t') dt'$$

multiplicamos por exponencial e  
integramos en t

$$\begin{aligned} \int x(t) e^{i\omega t} dt &= \int \int G(t-t') e^{i\omega t} e \mathcal{E}(t') dt' dt = \\ &= \int G(t-t') e^{i\omega(t-t')} dt \int e \mathcal{E}(t') e^{i\omega t'} dt' \end{aligned}$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

Volviendo a la ec. del inicio

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} G(t-t') e \mathcal{E}(t') dt'$$

multiplicamos por exponencial e  
integramos en t

$$\begin{aligned} \int x(t) e^{i\omega t} dt &= \int \int G(t-t') e^{i\omega t} e \mathcal{E}(t') dt' dt = \\ &= \int \underbrace{G(t-t') e^{i\omega(t-t')}}_{G(\omega)} dt \int \underbrace{e \mathcal{E}(t') e^{i\omega t'}}_{\mathcal{E}(\omega)} dt' \end{aligned}$$

$$x(\omega) = e G(\omega) \mathcal{E}(\omega)$$

# Intro:

## Función de Green retardada clásica

Volviendo a la ec. del inicio

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} G(t-t') e \mathcal{E}(t') dt'$$

multiplicamos por exponencial e  
integramos en t

$$\begin{aligned} \int x(t) e^{i\omega t} dt &= \int \int G(t-t') e^{i\omega t} e \mathcal{E}(t') dt' dt = \\ &= \int G(t-t') e^{i\omega(t-t')} dt \int e \mathcal{E}(t') e^{i\omega t'} dt' \end{aligned}$$

$$x(\omega) = e G(\omega) \mathcal{E}(\omega)$$

de las relaciones

$$P(\omega) = e n_0 x(\omega)$$

$$P(\omega) = \chi(\omega) \mathcal{E}(\omega)$$

resulta

$$\chi(\omega) = e^2 n_0 G(\omega)$$



# Intro:

## Función de Green retardada clásica

Volviendo a la ec. del inicio

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) x(t) = e \mathcal{E}(t)$$

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} G(t-t') e \mathcal{E}(t') dt'$$

multiplicamos por exponencial e  
integramos en t

$$\begin{aligned} \int x(t) e^{i\omega t} dt &= \int \int G(t-t') e^{i\omega t} e \mathcal{E}(t') dt' dt = \\ &= \int G(t-t') e^{i\omega(t-t')} dt \int e \mathcal{E}(t') e^{i\omega t'} dt' \end{aligned}$$

$$x(\omega) = e G(\omega) \mathcal{E}(\omega)$$

se obtiene la susceptibilidad

$$\chi(\omega) = -\frac{e^2 n_0}{2m_0 \omega_0'} \left( \frac{1}{\omega - (\omega_0' - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega_0' - i\gamma)} \right)$$

de las relaciones

$$P(\omega) = e n_0 x(\omega)$$

$$P(\omega) = \chi(\omega) \mathcal{E}(\omega)$$

resulta

$$\chi(\omega) = e^2 n_0 G(\omega)$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Más explícita

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \Theta(t - t') \left( -\frac{i}{\hbar} \langle \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \rangle - \frac{i}{\hbar} \langle \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t'), \psi_s(\mathbf{r}, t) \rangle \right)$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

derivamos

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \frac{\partial}{\partial t} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \frac{\partial}{\partial t} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

derivamos

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \underbrace{\frac{\partial}{\partial t} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle}_{\delta(t-t')} + \Theta(t - t') \underbrace{\frac{\partial}{\partial t} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

derivamos

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \frac{\partial}{\partial t} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \frac{\partial}{\partial t} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \langle \{ \frac{\partial \psi_s}{\partial t}, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$



# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

derivamos

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \frac{\partial}{\partial t} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \frac{\partial}{\partial t} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \langle \{ \frac{\partial \psi_s}{\partial t}, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

Propiedades de  
conmutadores a  $t=t'$

ecuación de Heisenberg

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = [\psi, \mathcal{H}]$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

derivamos

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \frac{\partial}{\partial t} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \frac{\partial}{\partial t} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \langle \{ \frac{\partial \psi_s}{\partial t}, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

derivamos

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \frac{\partial}{\partial t} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \frac{\partial}{\partial t} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \langle \{ \frac{\partial \psi_s}{\partial t}, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Ecuación de movimiento para la función de Green retardada

# Sistemas de muchos cuerpos: generalidades

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

derivamos

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \frac{\partial}{\partial t} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \frac{\partial}{\partial t} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \Theta(t - t') \langle \{ \frac{\partial \psi_s}{\partial t}, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Ecuación de movimiento para la función de Green retardada

Sistemas de muchos cuerpos:  
electrones no interactuantes

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Reemplazamos y  
usamos la def de G

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Es la función de Green

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'}$$

de partícula libre

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'}$$

Inhomogeneidades  
sólo dependen de  
 $\rho = \mathbf{r} - \mathbf{r}'$  y  $\tau = t - t'$   
entonces  $G$  también

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'}$$

Inhomogeneidades  
sólo dependen de  
 $\rho = \mathbf{r} - \mathbf{r}'$  y  $\tau = t - t'$   
entonces  $G$  también

Escribimos  $G$  por su transformada  
en  $\rho$  y  $\tau$ , aplicamos los operadores,  
multiplicamos por exponenciales e  
integramos en  $\rho$  y  $\tau$ .

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'}$$

Inhomogeneidades  
sólo dependen de  
 $\rho = \mathbf{r} - \mathbf{r}'$  y  $\tau = t - t'$   
entonces  $G$  también

$$\left( \hbar\omega - \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'}$$

Escribimos  $G$  por su transformada  
en  $\rho$  y  $\tau$ , aplicamos los operadores,  
multiplicamos por exponenciales e  
integramos en  $\rho$  y  $\tau$ .

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

Hamiltoniano de partícula libre

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t-t')\delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t-t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t-t')\delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}')\delta_{ss'}$$

Inhomogeneidades  
sólo dependen de  
 $\rho = \mathbf{r} - \mathbf{r}'$  y  $\tau = t - t'$   
entonces  $G$  también

$$\left( \hbar\omega - \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'}$$

Escribimos  $G$  por su transformada  
en  $\rho$  y  $\tau$ , aplicamos los operadores,  
multiplicamos por exponenciales e  
integramos en  $\rho$  y  $\tau$  y despejamos.

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

$$\hbar\epsilon_k = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

Escribimos  $G(\mathbf{k}, \omega)$  como  
antitransformada en  $\omega$



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

Escribimos  $G(\mathbf{k}, \omega)$  como  
antitransformada en  $\omega$

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega &= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\delta_{ss'}}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))} e^{-i\omega\tau} d\omega \\ &= \frac{\delta_{ss'}}{\hbar} \left( -2\pi i e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau} \right) \end{aligned}$$

reemplazamos  
 $G(\mathbf{k}, \omega)$  e  
integramos

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

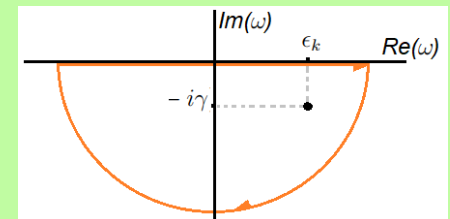
$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

Escribimos  $G(\mathbf{k}, \omega)$  como  
antitransformada en  $\omega$

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega &= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\delta_{ss'}}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))} e^{-i\omega\tau} d\omega \\ &= \frac{\delta_{ss'}}{\hbar} \left( -2\pi i e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau} \right) \end{aligned}$$

reemplazamos  
 $G(\mathbf{k}, \omega)$  e  
integramos

Nuevamente se hace sobre el semiplano complejo inferior y se tiene en cuenta el retardo consistentemente con  $\Theta(\tau)$



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

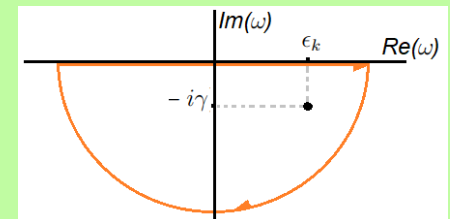
Escribimos  $G(\mathbf{k}, \omega)$  como  
antitransformada en  $\omega$

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega &= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\delta_{ss'}}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))} e^{-i\omega\tau} d\omega \\ &= \frac{\delta_{ss'}}{\hbar} \left( -2\pi i e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau} \right) \end{aligned}$$

reemplazamos  
 $G(\mathbf{k}, \omega)$  e  
integramos

Nuevamente se hace sobre el semiplano complejo inferior y se tiene en cuenta el retardo consistentemente con  $\Theta(\tau)$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{\hbar} e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau}$$



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones no interactuantes

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

Escribimos  $G(\mathbf{k}, \omega)$  como  
antitransformada en  $\omega$

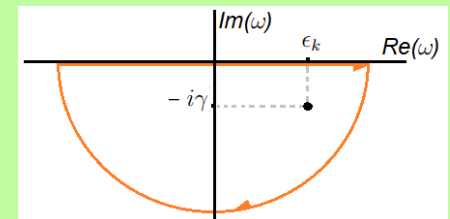
$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) e^{-i\omega\tau} d\omega &= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\delta_{ss'}}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))} e^{-i\omega\tau} d\omega \\ &= \frac{\delta_{ss'}}{\hbar} \left( -2\pi i e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau} \right) \end{aligned}$$

reemplazamos  
 $G(\mathbf{k}, \omega)$  e  
integramos

Nuevamente se hace sobre el semiplano  
complejo inferior y se tiene en cuenta el  
retardo consistentemente con  $\Theta(\tau)$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{\hbar} e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau}$$

*función de Green  
retardada de  
electrones libres*



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Ecuación de movimiento para la función de Green retardada

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Ecuación de movimiento para la función de Green retardada

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Ecuación de movimiento para la función de Green retardada

Hamiltoniano



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Ecuación de movimiento para la función de Green retardada

Hamiltoniano

$$H = H_c + H_{el-el} + H_{el-f} + H_{f-f}$$

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r$$

$$\mathcal{H}_{el-el} = \frac{1}{2} \sum_{ss'} \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}') \frac{e^2}{\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \psi_{s'}(\mathbf{r}') \psi_s(\mathbf{r}) d^3r d^3r'$$

$$\mathcal{H}_{el-f} = - \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \frac{e^2 n(\mathbf{r}')}{\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \psi_s(\mathbf{r}) d^3r d^3r'$$

$$\mathcal{H}_{f-f} = \frac{e^2}{2} \int \frac{n(\mathbf{r}) n(\mathbf{r}')}{\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} d^3r d^3r'$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

conmutamos

$$\mathcal{H}_c = \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \left( -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) \psi_s(\mathbf{r}) d^3r \longrightarrow \text{ya sabemos}$$

$$\mathcal{H}_{el-el} = \frac{1}{2} \sum_{ss'} \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}') \frac{e^2}{\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \psi_{s'}(\mathbf{r}') \psi_s(\mathbf{r}) d^3r d^3r'$$

$$\mathcal{H}_{el-f} = - \sum_s \int \psi_s^\dagger(\mathbf{r}) \frac{e^2 n(\mathbf{r}')}{\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \psi_s(\mathbf{r}) d^3r d^3r'$$

$$\mathcal{H}_{f-f} = \frac{e^2}{2} \int \frac{n(\mathbf{r}) n(\mathbf{r}')}{\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} d^3r d^3r' \longrightarrow \text{no aporta}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

conmutamos

$$\begin{aligned} [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}] &= -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \psi_s(\mathbf{r}, t) \\ &+ \sum_{s''} \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \psi_{s''}^\dagger(\mathbf{r}'', t) \psi_{s''}(\mathbf{r}'', t) \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \\ &- \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) n(\mathbf{r}'') \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \end{aligned}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\begin{aligned} [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}] = & -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \psi_s(\mathbf{r}, t) \\ & + \sum_{s''} \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \psi_{s''}^\dagger(\mathbf{r}'', t) \psi_{s''}(\mathbf{r}'', t) \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \\ & - \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) n(\mathbf{r}'') \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \end{aligned}$$

anticonmutamos

$$\begin{aligned} \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} = & -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \\ & + \sum_{s''} \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} d^3r'' \\ & - \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) n(\mathbf{r}'') \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} d^3r'' \end{aligned}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\begin{aligned} [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}] &= -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \psi_s(\mathbf{r}, t) \\ &+ \sum_{s''} \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \psi_{s''}^\dagger(\mathbf{r}'', t) \psi_{s''}(\mathbf{r}'', t) \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \\ &- \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) n(\mathbf{r}'') \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \end{aligned}$$

anticomutamos

$$\begin{aligned} \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} &= -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \\ &+ \sum_{s''} \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} d^3r'' \\ &- \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) n(\mathbf{r}'') \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} d^3r'' \end{aligned}$$

$$\langle \{ \psi_{s''}^\dagger(\mathbf{r}'', t) \psi_{s''}(\mathbf{r}'', t) \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle \equiv \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle$$

notación abreviada

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\begin{aligned} [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}] &= -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \psi_s(\mathbf{r}, t) \\ &+ \sum_{s''} \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \psi_{s''}^\dagger(\mathbf{r}'', t) \psi_{s''}(\mathbf{r}'', t) \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \\ &- \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) n(\mathbf{r}'') \psi_s(\mathbf{r}, t) d^3r'' \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle &= -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle \\ &+ \sum_{s''} \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle d^3r'' \\ &- \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) n(\mathbf{r}'') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle d^3r'' \end{aligned}$$

tomamos valor de expectación

$$\begin{aligned} \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle &= -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \\ &+ \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) (\sum_{s''} \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle) d^3r'' \end{aligned}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\begin{aligned} \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle &= -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \\ &+ \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) (\sum_{s''} \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle) d^3r'' \end{aligned}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Es la función de Green

$$\langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) (\sum_{s''} \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle) d^3r''$$



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} +$$

$$+ \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') \right) d^3r''$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle \right) - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') d^3r''$$

esta es la parte divertida

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle \right) - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') d^3r''$$

$$\begin{aligned} \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} &= \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s = \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} (\psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_s) - (\psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}) \psi_{s''}^\dagger \psi_s \end{aligned}$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle \right) - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') d^3r''$$

$$\begin{aligned} \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle &= \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s = \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} (\psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_s) - (\psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}) \psi_{s''}^\dagger \psi_s \end{aligned}$$

$$\langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle = \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} (\psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_s) \rangle - \langle (\psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}) \psi_{s''}^\dagger \psi_s \rangle$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle \right) - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') d^3r''$$

$$\begin{aligned} \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle &= \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s = \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} (\psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_s) - (\psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}) \psi_{s''}^\dagger \psi_s \end{aligned}$$

$$\langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle = \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} (\psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_s) \rangle - \langle (\psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}) \psi_{s''}^\dagger \psi_s \rangle$$

$$\langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle = \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle \langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - \langle \{ \psi_{s''}, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_s \rangle$$

Random Phase  
Approximation

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \underbrace{\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle}_{\text{}} - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') \right) d^3r''$$

$$\begin{aligned} \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle &= \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s = \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger (1 - \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger) \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_{s'}^\dagger \psi_s + \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_s - \psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}^\dagger \psi_s - \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''} \psi_{s''}^\dagger \psi_s \\ &\psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} (\psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_s) - (\psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}) \psi_{s''}^\dagger \psi_s \end{aligned}$$

$$\langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle = \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} (\psi_s \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_s) \rangle - \langle (\psi_{s''} \psi_{s'}^\dagger + \psi_{s'}^\dagger \psi_{s''}) \psi_{s''}^\dagger \psi_s \rangle$$

$$\langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle = \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle \underbrace{\langle \{ \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle}_{\text{}} - \underbrace{\langle \{ \psi_{s''}, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle}_{\text{}} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_s \rangle$$

Random Phase  
Approximation

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') \right) d^3r''$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \left( \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle - n(\mathbf{r}'') \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') - \right. \\ \left. - \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t, \mathbf{r}'t') \right) d^3r''$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') \right) d^3 r''$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \left( \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle - n(\mathbf{r}'') \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') - \right. \\ \left. - \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t, \mathbf{r}'t') \right) d^3 r''$$

definiendo la **autoenergía retardada**

$$\hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'')$$

$$\delta(t - t'') \left( \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}'') \delta_{ss''} \int V(|\mathbf{r} - \tilde{\mathbf{r}}|) \left( \sum_{\tilde{s}} \langle \psi_{\tilde{s}}^\dagger(\tilde{\mathbf{r}}, t) \psi_{\tilde{s}}(\tilde{\mathbf{r}}, t) \rangle - n(\tilde{\mathbf{r}}) \right) d\tilde{\mathbf{r}}^3 - \right. \\ \left. - V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \langle \psi_{s''}^\dagger(\mathbf{r}'', t) \psi_s(\mathbf{r}, t) \rangle \right)$$



# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') \right) d^3 r''$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \left( \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle - n(\mathbf{r}'') \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') - \right. \\ \left. - \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t, \mathbf{r}'t') \right) d^3 r''$$

definiendo la **autoenergía retardada**

$$\hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'')$$

$$\delta(t - t'') \left( \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}'') \delta_{ss''} \int V(|\mathbf{r} - \tilde{\mathbf{r}}|) \left( \sum_{\tilde{s}} \langle \psi_{\tilde{s}}^\dagger(\tilde{\mathbf{r}}, t) \psi_{\tilde{s}}(\tilde{\mathbf{r}}, t) \rangle - n(\tilde{\mathbf{r}}) \right) d\tilde{\mathbf{r}}^3 - \right. \\ \left. - V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \langle \psi_{s''}^\dagger(\mathbf{r}'', t) \psi_s(\mathbf{r}, t) \rangle \right)$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \sum_{s''} \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \psi_s, \psi_{s'}^\dagger \} \rangle - n(\mathbf{r}'') G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') \right) d^3r''$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \int V(|\mathbf{r} - \mathbf{r}''|) \left( \left( \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle - n(\mathbf{r}'') \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') - \right. \\ \left. - \sum_{s''} \langle \psi_{s''}^\dagger \psi_{s''} \rangle G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t, \mathbf{r}'t') \right) d^3r''$$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'') G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t'', \mathbf{r}'t') d^3r'' dt''$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} - \frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ [\psi_s(\mathbf{r}, t), \mathcal{H}], \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

Ecuación de movimiento para la función de Green retardada

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'') G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t'', \mathbf{r}'t') d^3r'' dt''$$

Ecuación de Dyson para la función de Green retardada

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'') G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t'', \mathbf{r}'t') d^3r'' dt''$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t')\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')\delta_{ss'} + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'') G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t'', \mathbf{r}'t') d^3r'' dt''$$

Caso particular: 1) espín diagonal (simplicidad)  
2) dependencia de  $\rho=\mathbf{r}-\mathbf{r}'$  y  $\tau=t-t'$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss}^r(\rho, \tau) = \delta(\tau)\delta(\rho) + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}'' - \mathbf{r}, t'' - t) G_{s''s}^r(\mathbf{r}'' - \mathbf{r}', t'' - t') d^3r'' dt''$$

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'') G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t'', \mathbf{r}'t') d^3r'' dt''$$

Caso particular: 1) espín diagonal (simplicidad)  
2) dependencia de  $\rho = \mathbf{r} - \mathbf{r}'$  y  $\tau = t - t'$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss}^r(\rho, \tau) = \delta(\tau) \delta(\rho) + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}'' - \mathbf{r}, t'' - t) G_{s''s}^r(\mathbf{r}'' - \mathbf{r}', t'' - t') d^3r'' dt''$$

$$\left( \hbar\omega - \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \right) G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) = 1 + \hbar \sum_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega)$$

transformamos Fourier

# Sistemas de muchos cuerpos: electrones con interacción

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'} + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}''t'') G_{s''s'}^r(\mathbf{r}''t'', \mathbf{r}'t') d^3r'' dt''$$

Caso particular: 1) espín diagonal (simplicidad)  
2) dependencia de  $\rho = \mathbf{r} - \mathbf{r}'$  y  $\tau = t - t'$

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{ss}^r(\rho, \tau) = \delta(\tau) \delta(\rho) + \\ + \sum_{s''} \int \int \hbar \sum_{ss''}^r(\mathbf{r}'' - \mathbf{r}, t'' - t) G_{s''s}^r(\mathbf{r}'' - \mathbf{r}', t'' - t') d^3r'' dt''$$

$$\left( \hbar\omega - \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \right) G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) = 1 + \hbar \sum_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega)$$

transformamos Fourier

$$G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) = \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta + \sum_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega)))}$$

*función de Green retardada  
de electrones interactuantes*

$$\tilde{\epsilon}_k = \epsilon_k + \sum^r(\mathbf{k}, \omega) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} + \sum^r(\mathbf{k}, \omega)$$

se corre la energía de partícula libre

Resumiendo:



# Resumiendo:

## Función de Green retardada clásica

transformada de Fourier mediante

$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0\omega'_0} \left( \frac{1}{\omega - (\omega'_0 - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega'_0 - i\gamma)} \right)$$

de la ec. del oscilador inhomogenea

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

$$G(\tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{2m_0\omega'_0} \left( e^{-(i\omega'_0 + \gamma)\tau} - e^{(i\omega'_0 - \gamma)\tau} \right)$$

# Resumiendo:

## Función de Green retardada clásica

transformada de Fourier mediante

$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0\omega'_0} \left( \frac{1}{\omega - (\omega'_0 - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega'_0 - i\gamma)} \right)$$

## Función de Green muchas partículas

de la ec. del oscilador inhomogenea

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

$$G(\tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{2m_0\omega'_0} \left( e^{-(i\omega'_0 + \gamma)\tau} - e^{(i\omega'_0 - \gamma)\tau} \right)$$

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

# Resumiendo:

## Función de Green retardada clásica

transformada de Fourier mediante

$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0\omega'_0} \left( \frac{1}{\omega - (\omega'_0 - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega'_0 - i\gamma)} \right)$$

de la ec. del oscilador inhomogenea

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

$$G(\tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{2m_0\omega'_0} \left( e^{-(i\omega'_0 + \gamma)\tau} - e^{(i\omega'_0 - \gamma)\tau} \right)$$

## Función de Green muchas partículas

### a) Caso electrones no interactuantes

transformada de Fourier mediante

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

$$\hbar\epsilon_k = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

del Hamiltoniano y Heisenberg

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'}$$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{\hbar} e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau}$$

# Resumiendo:

## Función de Green retardada clásica

transformada de Fourier mediante

$$G(\omega) = \frac{-1}{2m_0\omega'_0} \left( \frac{1}{\omega - (\omega'_0 - i\gamma)} - \frac{1}{\omega - (-\omega'_0 - i\gamma)} \right)$$

de la ec. del oscilador inhomogenea

$$m_0 \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} + 2\gamma \frac{\partial}{\partial t} + \omega_0^2 \right) G(t - t') = \delta(t - t')$$

$$G(\tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{2m_0\omega'_0} \left( e^{-(i\omega'_0 + \gamma)\tau} - e^{(i\omega'_0 - \gamma)\tau} \right)$$

## Función de Green muchas partículas

Definición: función de Green

$$G_{ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = -\frac{i}{\hbar} \Theta(t - t') \langle \{ \psi_s(\mathbf{r}, t), \psi_{s'}^\dagger(\mathbf{r}', t') \} \rangle$$

### a) Caso electrones no interactuantes

transformada de Fourier mediante

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \omega) = \delta_{ss'} \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta))}$$

$$\hbar\epsilon_k = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

del Hamiltoniano y Heisenberg

$$\left( i\hbar \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\hbar^2 \nabla^2}{2m} \right) G_{0ss'}^r(\mathbf{r}t, \mathbf{r}'t') = \delta(t - t') \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') \delta_{ss'}$$

$$G_{0ss'}^r(\mathbf{k}, \tau) = -\frac{i\Theta(\tau)}{\hbar} e^{-i(\epsilon_k - i\delta)\tau}$$

### b) Caso electrones con interacción

Caso particular

transformada de Fourier mediante

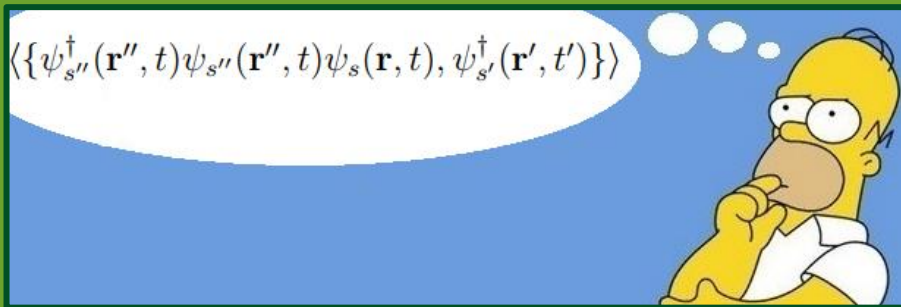
$$G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) = \frac{1}{\hbar(\omega - (\epsilon_k - i\delta + \sum_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega)))}$$

$$\tilde{\epsilon}_k = \epsilon_k + \sum^r(\mathbf{k}, \omega) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} + \sum^r(\mathbf{k}, \omega)$$

del Hamiltoniano y Heisenberg

$$\left( \hbar\omega - \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \right) G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) = 1 + \hbar \sum_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega) G_{ss}^r(\mathbf{k}, \omega)$$

Muchísimas gracias por su atención.  
¿Están ahí?



Sugerencias y comentarios a [risomaximo@gmail.com](mailto:risomaximo@gmail.com)