

پدیده‌ها وابسته به زمان: (الف) تصویربرداری تصویرها در بزرگ تصویر (برعکس)

(a) تصویربرداری

سازگار تصویربرداری وابسته به زمان

$$i\hbar \frac{d}{dt} |\psi, t\rangle = \hat{H} |\psi, t\rangle$$

فرض: \hat{H} وابسته به هیچ به زمان ندارد: جواب زی: ← حل ساده

$$\int_{|\psi, t_0\rangle}^{|\psi, t\rangle} \frac{d|\psi, t\rangle}{|\psi, t\rangle} = \frac{-i}{\hbar} \int_{t_0}^t \hat{H} dt$$

$$\ln |\psi, t\rangle - \ln |\psi, t_0\rangle = \frac{-i}{\hbar} \hat{H} (t - t_0) \rightarrow \ln \frac{|\psi, t\rangle}{|\psi, t_0\rangle} = -\frac{i}{\hbar} \hat{H} (t - t_0)$$

$$\rightarrow |\psi, t\rangle = U(t, t_0) |\psi, t_0\rangle \text{ with } \leftarrow \text{ عملگر تحول زمانی}$$

$$U(t, t_0) = \exp\left(\frac{-i}{\hbar} \hat{H} (t - t_0)\right)$$

$|\psi, t_0\rangle$ حالت سیستم در $t = t_0$
 $|\psi, t\rangle$ حالت سیستم در t

← عملگر $U(t, t_0)$ عملگر یکانی (unitary):

$$U(t, t_0) U^\dagger(t, t_0) = 1$$

$$U(t, t_0) = e^{\frac{-i}{\hbar} \hat{H} (t - t_0)} = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{-i}{\hbar} \hat{H} t\right)^n \frac{1}{n!}$$

$$U^\dagger(t, t_0) = e^{\frac{i}{\hbar} \hat{H} (t - t_0)} = U^{-1}(t, t_0) = U(t_0, t)$$

	تایم حالت	عملگر
تصویربرداری	$i\hbar \partial_t \psi, t\rangle_s = H_s \psi, t\rangle_s$ $ \psi, t\rangle_s = U(t, t_0) \psi, t_0\rangle_s$	مستقل از زمان \hat{H}_s, \hat{O}_s $\frac{d}{dt} \hat{O}_s = 0$

← عملگر تحول زمان از t_0 تا t

(b) تصویربرداری: عملگر \hat{B}_s را در تصویربرداری در نظر بگیرید و فرض کنید آن در حضور $|\psi, t\rangle_s$ در تصویربرداری

$$\langle \hat{B}_s \rangle_s = \langle \psi, t | \hat{B}_s | \psi, t \rangle_s$$

استاندارد

$$|\psi, t\rangle_s = U(t, 0) |\psi, 0\rangle$$

$$U(t, 0) = e^{-\frac{i}{\hbar} H t}$$

استاد به اینم از

$$|\psi, t\rangle_S = U(t, 0) |\psi, 0\rangle$$

$$U(t, 0) = e^{-\frac{i}{\hbar} H t}$$

$$\langle \psi, t | = \langle \psi, 0 | U^\dagger(t, 0)$$

$$\rightarrow \langle \hat{B}_S \rangle_S = \langle \psi, 0 | U^\dagger(t, 0) \hat{B}_S U(t, 0) | \psi, 0 \rangle = \langle \hat{B}_H \rangle_H$$

Schrodinger
 $\equiv \hat{B}_H$
 $= |\psi\rangle_H$ Heisenberg

عکس در تصویر ها نیز بر

$$\hat{B}_H \equiv U^\dagger(t, 0) \hat{B}_S U(t, 0) = e^{\frac{i}{\hbar} H t} \hat{B}_S e^{-\frac{i}{\hbar} H t}$$

حالت در تصویر ها نیز بر

$$|\psi\rangle_H \equiv |\psi, 0\rangle = e^{\frac{i}{\hbar} H t} |\psi, t\rangle_S = U^\dagger(t, 0) |\psi, t\rangle_S$$

$$|\psi, t\rangle_S = U(t, 0) |\psi, 0\rangle \rightarrow U^\dagger(t, 0) |\psi, t\rangle_S = \underbrace{U^\dagger(t, 0) U(t, 0)}_{=1} |\psi, 0\rangle$$

$$\rightarrow |\psi, 0\rangle = U^\dagger(t, 0) |\psi, t\rangle_S$$

\hat{B}_H بحال زنی

$$\frac{d\hat{B}_H}{dt} = \frac{d}{dt} \left(e^{iHt/\hbar} \hat{B}_S e^{-iHt/\hbar} \right) = \frac{i}{\hbar} H \underbrace{e^{iHt/\hbar} \hat{B}_S e^{-iHt/\hbar}}_{=\hat{B}_H} - \frac{i}{\hbar} e^{iHt/\hbar} \hat{B}_S \underbrace{1}_{\leftarrow e^{-iHt/\hbar} e^{iHt/\hbar} = 1} H e^{-iHt/\hbar}$$

\uparrow مستقل از زمان $H = H_S$

$$= \frac{i}{\hbar} H \hat{B}_H - \frac{i}{\hbar} \underbrace{e^{iHt/\hbar} \hat{B}_S e^{-iHt/\hbar}}_{=\hat{B}_H} \underbrace{e^{iHt/\hbar} H e^{-iHt/\hbar}}_{=H}$$

$$= \frac{i}{\hbar} (H \hat{B}_H - \hat{B}_H H) = \frac{i}{\hbar} [H, \hat{B}_H] = \frac{d}{dt} \hat{B}_H$$

$$\frac{d}{dt} |\psi\rangle_H = 0$$

بسیار

	تصویر حالت	عکس
تصویر شرودینگر	$i\hbar \partial_t \psi, t\rangle_S = H_S \psi, t\rangle_S$ $ \psi, t\rangle_S = U(t, 0) \psi, 0\rangle_S$	مستقل از زمان \hat{H}_S, \hat{O}_S $\frac{d}{dt} \hat{O}_S = 0$
تصویر هایزنبرگ	$ \psi\rangle_H = U^\dagger(t, 0) \psi, t\rangle_S$ $\frac{d}{dt} \psi\rangle_H = 0$	$\hat{O}_H(t) = U^\dagger(t, 0) \hat{O}_S U(t, 0)$ $\frac{d}{dt} \hat{O}_H(t) = \frac{i}{\hbar} [H_S, \hat{O}_H(t)]$

$\frac{d}{dt} \psi\rangle_H = 0$	$\frac{d}{dt} \hat{O}_H(t) = \frac{i}{\hbar} [H_S, \hat{O}_H(t)]$
(c) <u>تقریب جکشی (تقریب مرتب)</u>	

$$H = H_0 + V(t)$$

فرض: H_0 مستقر از زمان
 $V(t)$ تنها کجاست و وابسته به زمان در H

← تقریب
 $|\psi, t\rangle_I$
 interaction

ساده شود و تقریب وابسته به زمان

$$i\hbar \partial_t |\psi, t\rangle_S = H |\psi, t\rangle_S$$

$$\int \frac{d|\psi, t\rangle_S}{|\psi, t\rangle_S} = -\frac{i}{\hbar} \int H dt = -\frac{i}{\hbar} \int (H_0 + V(t)) dt$$

$$\ln \frac{|\psi, t\rangle_S}{|\psi, 0\rangle_S} = -\frac{i}{\hbar} H_0 t - \frac{i}{\hbar} \int_0^t V(t') dt'$$

$$|\psi, t\rangle_S = \left(e^{-\frac{i}{\hbar} H_0 t - \frac{i}{\hbar} \int_0^t V(t') dt'} \right) |\psi, 0\rangle_S$$

$$= e^{-iH_0 t/\hbar} e^{-i/\hbar \int_0^t V(t') dt'}$$

↑
 $[H_0, V(t)] = 0 \rightarrow$ در تابعی از زمان از هم جدا می‌آید

در شرایط را در $e^{+iH_0 t/\hbar}$ ضرب می‌کنیم و از رابطه $U^\dagger(t)U(t) = 1$ استفاده می‌کنیم:

$$\rightarrow e^{+iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_S = e^{-i/\hbar \int_0^t V(t') dt'} |\psi, 0\rangle_S$$

$$\equiv |\psi, t\rangle_I$$

تقریب

$$|\psi, t\rangle_I = e^{+iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_S$$

حالت انرژی در تقریب مرتب

← ساده‌ترت: $|\psi, t\rangle_I$

$$i\hbar \frac{d}{dt} |\psi, t\rangle_I = i\hbar \frac{d}{dt} \left(e^{iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_S \right)$$

$$= \cancel{i\hbar} \frac{i}{\hbar} H_0 e^{iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_S + e^{iH_0 t/\hbar} i\hbar \frac{d}{dt} |\psi, t\rangle_S$$

$$= \underbrace{i\hbar \frac{d}{dt}}_{=-H_0} \frac{e^{iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_S}{= |\psi, t\rangle_I} + e^{iH_0 t/\hbar} \frac{i\hbar \frac{d}{dt} |\psi, t\rangle_S}{= H |\psi, t\rangle_S}$$

پس $e^{iH_0 t/\hbar} H |\psi, t\rangle_S = e^{iH_0 t/\hbar} (H_0 + V(t)) |\psi, t\rangle_S$

$$= H_0 \underbrace{\left(e^{iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_S \right)}_{= |\psi, t\rangle_I} + e^{iH_0 t/\hbar} V(t) \underbrace{e^{-iH_0 t/\hbar} e^{iH_0 t/\hbar}}_{= 1} |\psi, t\rangle_S$$

use $[H_0, V(t)] = 0$

$$= e^{iH_0 t/\hbar} e^{-iH_0 t/\hbar} V(t) = 1$$

$$= (H_0 + V(t)) |\psi, t\rangle_I$$

پس $i\hbar \frac{d}{dt} |\psi, t\rangle_I = (-H_0 + H_0 + V(t)) |\psi, t\rangle_I = V(t) |\psi, t\rangle_I$

$$i\hbar \frac{d}{dt} |\psi, t\rangle_I = V(t) |\psi, t\rangle_I$$

تکامل حالت زنجیره ای را می توانیم بنویسیم

بزرگی را می توانیم بنویسیم $[H_0, V(t)] \neq 0$ باشد.

← ترتیب $O_I(t)$

$$\langle O_S \rangle_S = \langle \psi, t | O_S | \psi, t \rangle_S$$

use: $|\psi, t\rangle_I = e^{iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_S \rightarrow |\psi, t\rangle_S = e^{-iH_0 t/\hbar} |\psi, t\rangle_I$

$$\langle O_S \rangle_S = \langle \psi, t | e^{+iH_0 t/\hbar} O_S e^{-iH_0 t/\hbar} | \psi, t \rangle_I$$

$$\equiv O_I(t)$$

ترتیب

$$O_I(t) = e^{+iH_0 t/\hbar} O_S e^{-iH_0 t/\hbar}$$

← سادگی در $O_I(t)$

$$\frac{d}{dt} O_I(t) = \frac{iH_0}{\hbar} e^{iH_0 t/\hbar} O_S e^{-iH_0 t/\hbar} - \frac{i}{\hbar} e^{iH_0 t/\hbar} O_S H_0 e^{-iH_0 t/\hbar}$$

$$= \frac{i}{\hbar} \left(H_0 O_I(t) - \frac{e^{iH_0 t/\hbar} O_S e^{-iH_0 t/\hbar} e^{+iH_0 t/\hbar} H_0 e^{-iH_0 t/\hbar}}{= O_I(t) H_0} \right)$$

$$= \frac{i}{\hbar} (H_0 O_I(t) - O_I(t) H_0) = \frac{i}{\hbar} [H_0, O_I(t)]$$

تاریخ حالت	عملگر
<p>تقریب شرودینگر</p> $i\hbar \partial_t \psi, t\rangle_S = H_S \psi, t\rangle_S$ $ \psi, t\rangle_S = U(t, t_0) \psi, t_0\rangle_S$	<p>مستقل از زمان</p> \hat{H}_S, \hat{O}_S $\frac{d}{dt} \hat{O}_S = 0$
<p>تقریب هایزنبرگ</p> $ \psi\rangle_H = U^\dagger(t, 0) \psi, t\rangle_S$ $\frac{d}{dt} \psi\rangle_H = 0$	$\hat{O}_H(t) = U^\dagger(t, 0) \hat{O}_S U(t, 0)$ $\frac{d}{dt} \hat{O}_H(t) = \frac{i}{\hbar} [H_S, \hat{O}_H(t)]$
<p>تقریب دیویراک (پولینر)</p> $ \psi, t\rangle_I = e^{iH_0 t/\hbar} \psi, t\rangle_S$ $i\hbar \partial_t \psi, t\rangle_I = V_I(t) \psi, t\rangle_I$	$O_I(t) = e^{iH_0 t/\hbar} O_S e^{-iH_0 t/\hbar}$ $\frac{d}{dt} O_I(t) = \frac{i}{\hbar} [H_0, O_I(t)]$

اختلال وابسته به زمان (سری Neumann)

تبدیل نسبت به زمان:

$$i\hbar \partial_t |\psi, t\rangle_I = V_I(t) |\psi, t\rangle_I$$

$$\int_{t_0}^t dt' i\hbar \frac{d}{dt'} |\psi, t'\rangle_I = \int_{t_0}^t dt' V_I(t') |\psi, t'\rangle_I$$

$$i\hbar (|\psi, t\rangle_I - |\psi, t_0\rangle_I) = \int_{t_0}^t V_I(t') |\psi, t'\rangle_I dt'$$

→
$$\boxed{|\psi, t\rangle_I = |\psi, t_0\rangle_I - \frac{i}{\hbar} \int_{t_0}^t V_I(t') |\psi, t'\rangle_I dt'} \quad (1) \text{ formal solution.}$$

این سادگی سادگی است. آنقدری بزرگ است. تا آنکه هیچ تقریبی نگذاریم.

تقریب:

$$|\psi, t\rangle_I \stackrel{(1)}{=} |\psi, t_0\rangle_I - \frac{i}{\hbar} \int_{t_0}^t V_I(t') |\psi, t_0\rangle_I dt'$$

$$- \left(\frac{i}{\hbar}\right)^2 \int_{t_0}^t V_I(t') \int_{t_0}^{t'} V_I(t'') |\psi, t''\rangle_I dt''$$

در اینجا رابطه (1) بر جای $|\psi, t'\rangle_I$ گذاشته شده است. هنوز هم تقریب در کار نیست. ولی

تبدیل تقریب را استخراج می‌کنند.

$$\boxed{|\psi, t\rangle_I = |\psi, t_0\rangle_I - \frac{i}{\hbar} \int_{t_0}^t dt' V_I(t') |\psi, t_0\rangle_I - \left(\frac{i}{\hbar}\right)^2 \int_{t_0}^t V_I(t') \int_{t_0}^{t'} V_I(t'') |\psi, t_0\rangle_I dt'' + \dots}$$

