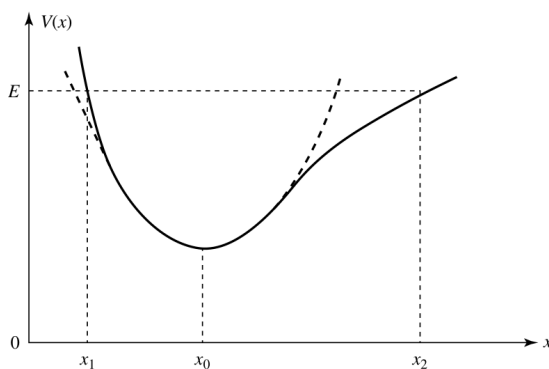


## CAPÍTULO 5: O OSCILADOR HARMÔNICO UNIDIMENSIONAL

O OSCILADOR HARMÔNICO UNIDIMENSIONAL TEM MUITAS APLICAÇÕES EM FÍSICA, MUITO ALÉM DO TRADICIONAL SISTEMA MASSA-MOLA. SEMPRE QUE TIVERMOS UM GRAU DE LIBERDADE QUE FAZ PEQUENAS OSCILAÇÕES EM TORNO DE UM MÍNIMO LOCAL, SE O MÍNIMO FOR QUADRÁTICO, TEREAMOS UM OSCILADOR HARMÔNICO 1D (OH1D).



ASSIM, EXPANDINDO O POTENCIAL EM TORNO DE UM MÍNIMO EM  $x = x_0$ :

$$V(x) = V(x_0) + \frac{1}{2} V''(x_0)(x-x_0)^2$$

TEREMOS CLASSICAMENTE:

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = F(x) = -V'(x) = -V''(x_0)(x-x_0)$$

REDEFININDO  $x' \equiv x - x_0$  E  $\frac{d^2 x'}{dt^2} = \frac{d^2 x}{dt^2}$

$$\Rightarrow m \frac{d^2 x'}{dt^2} = -V''(x_0) x' \equiv -k x'$$

QUE É A EQUAÇÃO CLÁSSICA DO OHD.

A PARTIR DE AGORA, VOLTAMOS A USAR x AO INVÉS DE  $x'$ .

A SOLUÇÃO GERAL DA EQUAÇÃO CLÁSSICA É:

$$x(t) = x_m \cos(\omega t - \varphi)$$

ONDE  $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{V''(x_0)}{m}}$  E  $x_m$  E  $\varphi$  SÃO

CONSTANTES ARBITRÁRIAS DETERMINADAS PELAS CONDIÇÕES INICIAIS.

A ENERGIA MECÂNICA TOTAL:

$$E = T + V = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2$$

ONDE DESPREZAMOS  $V(x_0)$ , UMA CONSTANTE QUE SÓ DÁ O PONTO DE REFERÊNCIA DA ENERGIA, OPTAMOS POR USAR  $\omega$  AO INVÉS DE  $k$  OU  $V''(x_0)$ . A ENERGIA TOTAL É CONSERVADA (SISTEMA CONSERVATIVO), COMO PODE SER VISTO CLARAMENTE DA SOLUÇÃO GERAL:

$$\ddot{x} = -\omega x_m \sin(\omega t + \varphi)$$

$$\Rightarrow E = \frac{m\omega^2}{2} x_m^2 \sin^2(\omega t + \varphi) + \frac{1}{2} m\omega^2 x_m^2 \cos^2(\omega t + \varphi)$$

$$E = \frac{m\omega^2}{2} x_m^2 \quad \text{QUE NÃO DEPENDE DO TEMPO.}$$

A ENERGIA NOS FORNECE O HAMILTONIANO DO OHM:

$$H[p, x] = E = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 x^2$$

USANDO AS REGRAS DE QUANTIZAÇÃO, O HAMILTONIANO QUÂNTICO FICA:

$$H = \frac{P^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 X^2 \quad ; \quad [X, P] = i\hbar$$

A EQUAÇÃO DE SCHRÖDINGER INDEPENDENTE DO TEMPO É, NA REPRESENTAÇÃO  $x$ :

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2 \psi(x) = E \psi(x)$$

QUE PODE SER RESOLVIDA USANDO O MÉTODO DE EXPANSÃO EM SÉRIE (COMPLEMENTO C<sub>V</sub>). AQUI SEGUIREMOS UMA ROTA DIFERENTE, USANDO UM MÉTODO ALGÉBRICO, MAIS PODEROSO E DE CONSEQUÊNCIAS POSTERIORES MAIS PROFUNDAS.

## MÉTODOS DOS OPERADORES "ESCADA"

É MAIS INTERESSANTE TRABALHAR COM OPERADORES **ADIMENSIONAIS**. COM AS CONSTANTES DISPONÍVEIS  $m, \omega, \hbar$  PODEMOS FORMAR UMA COMBINAÇÃO COM DIMENSÃO DE MOMENTO LINEAR:

$$[m\hbar\omega] = [mE] = [p^2]$$

$$\Rightarrow \hat{P} = \frac{P}{\sqrt{m\hbar\omega}}$$

EVIDENTEMENTE,  $[P] = \left[ \frac{\hbar}{L} \right]$ , E

$$\left[ \frac{\hbar}{\sqrt{m\hbar\omega}} \right] = L = \left[ \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \right]$$

DONDE DEFINIMOS:

$$\hat{X} = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X$$

ASSIM!

RELAÇÃO DE COMUTAÇÃO:

$$[\hat{X}, \hat{P}] = \frac{1}{\hbar} [X, P] = i$$

$$H = \frac{1}{2m} (m\hbar\omega) \hat{P}^2 + \frac{m\omega^2}{2} \left( \frac{\hbar}{m\omega} \right) \hat{X}^2 = \frac{\hbar\omega}{2} (\hat{P}^2 + \hat{X}^2)$$

FINALMENTE, DEFININDO UM HAMILTONIANO ADIMENSIONAL:

$$\hat{H} = \frac{H}{\hbar\omega} = \frac{1}{2} (\hat{P}^2 + \hat{X}^2)$$

DEFINIMOS AGORA:

$$a = \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{X} + i\hat{P}) = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} X + i \frac{P}{\sqrt{2m\hbar\omega}}$$

E

$$a^\dagger = \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{X} - i\hat{P}) = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} X - i \frac{P}{\sqrt{2m\hbar\omega}}$$

A TRANSFORMAÇÃO INVERSA É:

$$\hat{X} = \frac{1}{\sqrt{2}} (a^\dagger + a)$$

$$\hat{P} = \frac{i}{\sqrt{2}} (a^\dagger - a)$$

NOTE QUE  $a^\dagger$  É O HERMITIANO CONJUGADO DE  $a$ . NEM  $a$  NEM  $a^\dagger$  SÃO HERMITIANOS.

UM FATO IMPORTANTE É A RELAÇÃO DE COMUTAÇÃO ENTRE  $\underline{a}$  E  $\underline{a}^+$ :

$$[a, a^+] = \frac{1}{2} [\hat{x} + i\hat{p}, \hat{x} - i\hat{p}] = \frac{i}{2} ([\hat{p}, \hat{x}] - [\hat{x}, \hat{p}])$$

$$\boxed{[a, a^+] = 1} \Rightarrow aa^+ - a^+a = 1$$

O OPERADOR  $a^+a$  TAMBÉM É MUITO IMPORTANTE:

$$a^+a = \frac{1}{2} (\hat{x} - i\hat{p})(\hat{x} + i\hat{p}) = \frac{1}{2} (\hat{x}^2 + \hat{p}^2 + i\hat{x}\hat{p} - i\hat{p}\hat{x})$$

$$a^+a = \frac{1}{2} (\hat{x}^2 + \hat{p}^2) + \frac{i}{2} [\hat{x}, \hat{p}] = \frac{1}{2} (\hat{x}^2 + \hat{p}^2) - \frac{1}{2}$$

PORTANTO, O HAMILTONIANO  $\hat{H}$  FICA:

$$\boxed{\hat{H} = a^+a + \frac{1}{2}}$$

ALTERNATIVAMENTE, DA RELAÇÃO DE COMUTAÇÃO

$$\hat{H} = aa^+ - \frac{1}{2}$$

A COMBINAÇÃO  $a^\dagger a$  TEM UMA DENOMINAÇÃO ESPECIAL:

$$N = a^\dagger a$$

N É HERMITIANO:  $N^\dagger = (a)^\dagger (a^\dagger)^\dagger = a^\dagger a = N$ .

PODEMOS CALCULAR, PARA USO FUTURO, OS SEGUINTE COMUTADORES:

$$\begin{aligned} [N, a] &= [a^\dagger a, a] = a^\dagger [a, a] + [a^\dagger, a] a = -a \\ [N, a^\dagger] &= [a^\dagger a, a^\dagger] = a^\dagger [a, a^\dagger] = a^\dagger \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [N, a] &= -a \\ [N, a^\dagger] &= a^\dagger \end{aligned}$$

SEGUE QUE:

$$\hat{H} = N + \frac{1}{2}$$

PORTANTO, SE SOBERMOS OS AUTO-VALORES E AUTO-VECTORES DE N TEREMOS OS DE  $\hat{H}$ .



VAMOS CHAMAR OS AUTO-VALORES DE  $\underline{N}$  DE  $\underline{\nu}$  E OS AUTO-VETORES CORRESPONDENTES DE  $|\varphi_{\nu}^i\rangle$ , ONDE O SUPER-ÍNDICE  $\underline{i}$  SERVE PARA DISTINGUIR OS POSSÍVEIS AUTO-VETORES DIFERENTES DE UM AUTO-VALOR DEGENERADO:

$$N|\varphi_{\nu}^i\rangle = \nu|\varphi_{\nu}^i\rangle$$

$$\hat{H}|\varphi_{\nu}^i\rangle = \left(\nu + \frac{1}{2}\right)|\varphi_{\nu}^i\rangle$$

$$H|\varphi_{\nu}^i\rangle = \hbar\omega\left(\nu + \frac{1}{2}\right)|\varphi_{\nu}^i\rangle$$

## AUTO-VALORES DE $N$

PARA ENCONTRARMOS O ESPECTRO DE  $N$  PRECISAMOS PROVAR ALGUNS LEMAS:

LEMA 1)  $V \geq 0$

SEJA UM  $|\varphi_v^i\rangle$  QUALQUER. A NORMA DE  $a|\varphi_v^i\rangle$  É NÃO NEGATIVA:

$$\begin{aligned}\|a|\varphi_v^i\rangle\|^2 &= \langle \varphi_v^i | a^\dagger a | \varphi_v^i \rangle = \langle \varphi_v^i | N | \varphi_v^i \rangle \\ &= V \langle \varphi_v^i | \varphi_v^i \rangle \geq 0\end{aligned}$$

COMO  $\langle \varphi_v^i | \varphi_v^i \rangle > 0 \Rightarrow V \geq 0$

LEMA 2a)  $a|\varphi_{v=0}^i\rangle = 0$

COMO NO LEMA ANTERIOR:

$$\|a|\varphi_{v=0}^i\rangle\|^2 = 0 \langle \varphi_{v=0}^i | \varphi_{v=0}^i \rangle = 0$$

MAS, SE UM VETOR TEM NORMA NULA, ELE É O VETOR NULO:

$$a|\varphi_{v=0}^i\rangle = 0$$

NA VERDADE, QUALQUER ESTADO DESTRUÍDO POR  $\underline{a}$  É AUTO-VECTOR DE  $\underline{N}$  COM AUTO-VALOR NULO. SEJA  $|\varphi\rangle$  TAL QUE:

$$a|\varphi\rangle = 0$$

MULTIPLICANDO PELA ESQUERDA POR  $a^\dagger$ :

$$a^\dagger a|\varphi\rangle = 0 \Rightarrow N|\varphi\rangle = 0.$$

LEMA 2b) SE  $\nu > 0$ ,  $N(a|\varphi_\nu^i\rangle) = (\nu-1)(a|\varphi_\nu^i\rangle)$  OU SEJA,  $a|\varphi_\nu^i\rangle$  É AUTO-VECTOR DE  $\underline{N}$  COM AUTO-VALOR  $(\nu-1)$ .

USANDO O COMUTADOR  $[N, a] = -a$ :

$$(Na - aN)|\varphi_\nu^i\rangle = -a|\varphi_\nu^i\rangle$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow N(a|\varphi_\nu^i\rangle) &= aN|\varphi_\nu^i\rangle - a|\varphi_\nu^i\rangle \\ &= \nu a|\varphi_\nu^i\rangle - a|\varphi_\nu^i\rangle \\ &= (\nu-1)a|\varphi_\nu^i\rangle \quad \checkmark \end{aligned}$$

POR ESSA PROPRIEDADE, O OPERADOR  $a$  É UM OPERADOR DE DESTRUIÇÃO (DE QUANTA DE EXCITAÇÃO, COMO VEREMOS)

LEMA 3a)  $a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle \neq 0$

TOMANDO A NORMA DE VETOR:

$$\begin{aligned}\|a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle\|^2 &= \langle \varphi_\nu^i | a a^\dagger | \varphi_\nu^i \rangle \quad (\text{USANDO } [a, a^\dagger] = 1) \\ &= \langle \varphi_\nu^i | (a^\dagger a + 1) | \varphi_\nu^i \rangle \\ &= \langle \varphi_\nu^i | (N + 1) | \varphi_\nu^i \rangle \\ &= (\nu + 1) \langle \varphi_\nu^i | \varphi_\nu^i \rangle > 0\end{aligned}$$

JÁ QUE  $\nu \geq 0$  E  $\langle \varphi_\nu^i | \varphi_\nu^i \rangle \neq 0$  POR HIPÓTESE.

LOGO,

$$a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle \neq 0.$$

LEMA 3b)  $N [a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle] = (\nu + 1) [a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle]$

DO COMUTADOR  $[N, a^\dagger] = a^\dagger$

$$\begin{aligned}(N a^\dagger - a^\dagger N) |\varphi_\nu^i\rangle &= a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle \\ N a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle &= a^\dagger N |\varphi_\nu^i\rangle + a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle \\ &= (\nu + 1) a^\dagger |\varphi_\nu^i\rangle \quad \checkmark\end{aligned}$$

POR ESSA PROPRIEDADE, O OPERADOR  $a^\dagger$  É  
UM OPERADOR DE CRIAÇÃO (DE QUANTA  
DE EXCITAÇÃO, COMO VEREMOS)

DE POSSE DESSES LEMAS, PODEMOS AGORA ENCONTRAR O ESPECTRO DE  $\underline{N}$ .

A POSSIBILIDADE DE QUE UM AUTO-VALOR  $\underline{v}$  SEJA **NÃO INTEIRO** LEVA A UMA CONTRADIÇÃO COM OS LEMAS. DE FATO, SUPONHA QUE  $v = 3,6$ . SEGUE DO LEMA 26 QUE A SEGUINTE SEQUÊNCIA É COMPOSTA DE AUTO-VETORES DE  $\underline{N}$ :

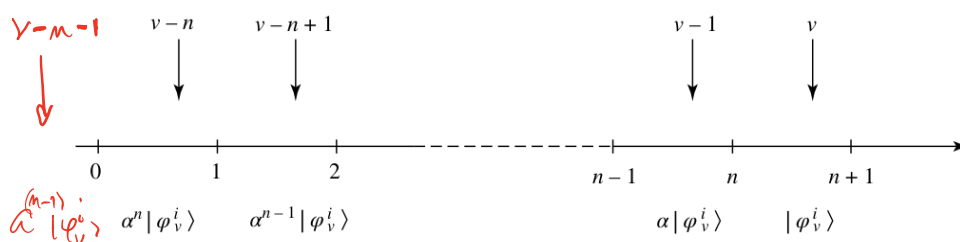
$$a|\varphi_{3,6}^i\rangle = c_1|\varphi_{2,6}^i\rangle$$

$$a^2|\varphi_{3,6}^i\rangle = c_2|\varphi_{1,6}^i\rangle$$

$$a^3|\varphi_{3,6}^i\rangle = c_3|\varphi_{0,6}^i\rangle$$

$$a^4|\varphi_{3,6}^i\rangle = c_4|\varphi_{-0,6}^i\rangle !!$$

OU SEJA,  $a^4|\varphi_{3,6}^i\rangle$  SERIA UM AUTO-VETOR DE  $\underline{N}$  COM AUTO-VALOR NEGATIVO  $(-0,6)$  O QUE CONTRADIZ O LEMA 1.



## CONCLUSÃO:

OS AUTO-VALORES DE  $N$  TÊM QUE SER INTEIROS. PORQUE, NESSE CASO, A SEQUÊNCIA TERMINA EM  $|\varphi_0\rangle$ , TAL QUE:  $a|\varphi_0\rangle = 0$ , COMO DITA O LEMA 2Q.

ASSIM, UMA VEZ CONSTRUÍDO O AUTO-VETOR DE AUTO-VALOR NULO,  $|\varphi_0^i\rangle$ , (VER MAIS ADIANTE), PODEMOS CONSTRUIR UMA SEQUÊNCIA INFINITA E ENUMERÁVEL DE AUTO-VETORES DE  $\underline{N}$  COM TODOS OS INTEIROS COMO AUTO-VALORES, USANDO O LEMA 3a:

$$|\varphi_1^i\rangle = \frac{a^\dagger |\varphi_0^i\rangle}{k_1}; \quad |\varphi_2^i\rangle = \frac{(a^\dagger)^2 |\varphi_0^i\rangle}{k_2} \dots$$

OU, DE MANEIRA GERAL,

$$|\varphi_m^i\rangle = \frac{(a^\dagger)^m |\varphi_0^i\rangle}{k_m}$$

ESSES AUTO-VETORES AINDA NÃO ESTÃO NORMALIZADOS, DAI OS FATORES  $k_m$ .

EM CONCLUSÃO, TEMOS OS SEGUINTEES ESPECTROS:

$$\begin{aligned} N &\rightarrow m = 0, 1, 2, 3, \dots \\ \hat{H} &\rightarrow \left(m + \frac{1}{2}\right) \end{aligned}$$

$$H \rightarrow E_m = \left(m + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega$$

## DEGENERESCÊNCIA DOS AUTO-VALORES

AGORA, VAMOS MOSTRAR QUE OS AUTO-VALORES DE  $N$  E, PORTANTO, DE  $H$  SÃO TODOS NÃO DEGENERADOS.

PRIMEIRAMENTE, MOSTRAMOS QUE O ESTADO FUNDAMENTAL (AUTO-VETOR COM AUTO-VALOR NULO  $n=0$ ) É NÃO DEGENERADO. ESSE AUTO-VETOR,  $|\varphi_0^i\rangle$ , SATISFAZ A SEGUINTE EQUAÇÃO (LEMA 2a):

$$a|\varphi_0^i\rangle = 0$$

OU, EM TERMOS DOS OPERADORES  $X$  E  $P$ :

$$\frac{1}{\sqrt{2\hbar}} \left[ \sqrt{m\omega} X + \frac{iP}{\sqrt{m\omega}} \right] |\varphi_0^i\rangle = 0$$

NA REPRESENTAÇÃO  $|x\rangle$ , ISSO SE TORNA:

$$\left[ \sqrt{m\omega} x + \frac{\hbar}{\sqrt{m\omega}} \frac{d}{dx} \right] \varphi_0^i(x) = 0$$

$$\Rightarrow \left( \frac{m\omega}{\hbar} x + \frac{d}{dx} \right) \varphi_0^i(x) = 0$$



TRATA-SE DE UMA EQ. DIFERENCIAL ORDINÁRIA DE PRIMEIRA ORDEM, CUJA SOLUÇÃO GERAL É FACILMENTE OBTIDA: (FAZENDO  $\lambda^2 = \frac{\hbar}{mc\omega}$ )

$$\frac{d\psi_0^i(x)}{dx} = -\frac{x}{\lambda^2} \psi_0^i(x) \Rightarrow \frac{1}{\psi_0^i(x)} \frac{d\psi_0^i(x)}{dx} = -\frac{x}{\lambda^2}$$

$$\frac{d}{dx} \left[ \ln|\psi_0^i(x)| \right] = -\frac{x}{\lambda^2}$$

$$\Rightarrow \ln|\psi_0^i(x)| = -\frac{x^2}{2\lambda^2} + \text{CONST.}$$

$$\Rightarrow \psi_0^i(x) = A e^{-\frac{x^2}{2\lambda^2}} = A e^{-\frac{m\omega}{2\hbar} x^2}$$

ONDE A É UMA CONSTANTE ARBITRÁRIA. ASSIM, QUALQUER SOLUÇÃO DA EQ. DIF. É PROPORCIONAL À SOLUÇÃO ACIMA. SE ELA FOR NORMALIZADA A 1, SO HÁ UMA ÚNICA SOLUÇÃO. PORTANTO, PODEM IGNORAR O ÍNDICE i EM  $|\psi_0^i\rangle$ :

$|\psi_0\rangle$  É O ESTADO FUNDAMENTAL NÃO DEGENERADO DE H COM AUTO-VALOR  $E_0 = \frac{\hbar\omega}{2}$ .

AGORA VAMOS MOSTRAR QUE TODOS OS AUTO-VALORES SÃO **NÃO DEGENERADOS**. SERÁ UMA PROVA POR INDUÇÃO. SUPONHA QUE  $|\varphi_m\rangle$  É UM AUTO-VETOR **NÃO DEGENERADO** DE  $\underline{N}$  (NOTE A AUSÊNCIA DO SUPER-ÍNDICE  $\hat{i}$ ):

$$N|\varphi_m\rangle = m|\varphi_m\rangle$$

SUPONHA QUE HAJA MAIS DE UM AUTO-VETOR COM AUTO-VALOR  $(m+1)$ , POR EXEMPLO:

$$N|\varphi_{m+1}^{(1)}\rangle = (m+1)|\varphi_{m+1}^{(1)}\rangle \quad N|\varphi_{m+1}^{(2)}\rangle = (m+1)|\varphi_{m+1}^{(2)}\rangle$$

ATUEMOS COM  $a$  NOS DOIS AUTO-VETORES. PELO LEMA 26, SABEMOS QUE, EM AMBOS OS CASOS, OBTEREMOS UM AUTO-VETOR COM AUTO-VALOR  $m$ . COMO ESTE É ÚNICO, POR HIPÓTESE, TEREAMOS:

$$a|\varphi_{m+1}^{(1)}\rangle = c_1|\varphi_m\rangle \quad ; \quad a|\varphi_{m+1}^{(2)}\rangle = c_2|\varphi_m\rangle$$

ATUANDO AGORA COM  $a^\dagger$  NAS ÚLTIMAS EQUAÇÕES

$$a^\dagger a|\varphi_{m+1}^{(1)}\rangle = (m+1)|\varphi_{m+1}^{(1)}\rangle = c_1 a^\dagger|\varphi_m\rangle$$

$$a^\dagger a |\varphi_{n+1}^{(2)}\rangle = (n+1) |\varphi_{n+1}^{(2)}\rangle = c_2 a^\dagger |\varphi_n\rangle$$

SEGUE QUE:  $|\varphi_{n+1}^{(1)}\rangle = \frac{c_1}{n+1} a^\dagger |\varphi_n\rangle$

$$|\varphi_{n+1}^{(2)}\rangle = \frac{c_2}{n+1} a^\dagger |\varphi_n\rangle$$

PORTANTO,  $|\varphi_{n+1}^{(1)}\rangle = \left( \frac{c_1}{c_2} \right) |\varphi_{n+1}^{(2)}\rangle$

E SÃO LINEARMENTE DEPENDENTES E, PORTANTO, IGUAIS QUANDO NORMALIZADOS A 1. PORTANTO,  $(n+1)$  É UM AUTO-VALOR NÃO DEGENERADO.

COMO PROVAMOS QUE  $|\varphi_0\rangle$  É NÃO DEGENERADO, SEGUE QUE TODOS OS  $|\varphi_n\rangle$  TAMBÉM O SÃO, POR INDUÇÃO.

A PARTIR DE AGORA, PODEMOS SUPRIMIR O SUPER-ÍNDICE  $i$  DE  $|\varphi_n^i\rangle$  E ESCREVER SIMPLEMENTE:  $|\varphi_n\rangle$ . FINALMENTE:

$$|\varphi_1\rangle = \frac{1}{K_1} a^\dagger |\varphi_0\rangle; \quad |\varphi_2\rangle = \frac{(a^\dagger)^2}{K_2} |\varphi_0\rangle;$$

$$\dots; \quad |\varphi_n\rangle = \frac{(a^\dagger)^n}{K_n} |\varphi_0\rangle; \quad \dots$$