

# Generalizando a Transformada de Gabor Sintonizada

José R.A. Torreão

Instituto de Computação, Universidade Federal Fluminense  
24210-240 Niterói RJ

## Resumo

Neste relatório, nós demonstramos como o formalismo de representação e análise de sinais com base em funções de Gabor sintonizadas, introduzido em [1], pode ser generalizado com o uso da transformada fracional de Fourier.

† Visitante do Visgraf-IMPA (2009-2010)

# 1 Introdução

A transformada de Gabor sintonizada foi recentemente introduzida, em [1], como uma alternativa possivelmente vantajosa para a análise tempo-frequência de sinais. Naquele trabalho, dado um sinal *temporal* de quadrado integrável, propôs-se analisá-lo por meio de núcleos de Gabor cuja largura e fase são obtidas da *transformada de Fourier* do sinal. Analogamente, dado um sinal no *domínio da frequência*, foi proposta a sua análise por núcleos de Gabor cuja largura e fase são obtidas da *transformada de Fourier inversa* do sinal. Em ambos os casos, demonstrou-se que as funções analisadoras fornecem uma representação exata do sinal analisado – no primeiro caso, em termos de uma expansão equivalente à transformada *inversa* de Fourier, e, no segundo, em termos de uma expansão equivalente à transformada de Fourier. Tal fato proporciona à abordagem de Gabor sintonizada propriedades semelhantes às da transformada de Wigner, que utiliza o próprio sinal como função analisadora, e é considerada ótima sob vários aspectos [2].

O propósito do presente relatório é demonstrar que a abordagem introduzida em [1] pode ser formalmente generalizada com o uso da *transformada fracional de Fourier* [3], que é uma extensão da transformada de Fourier, incluindo a esta e à transformada de Fourier inversa como casos particulares.

A transformada fracional de Fourier de um sinal  $x(t)$  é definida como

$$X_\alpha(u) \equiv \text{FRFT}_\alpha\{x(t)\} = \sqrt{\frac{1 - j \cot \alpha}{2\pi}} e^{j \frac{\cot \alpha}{2} u^2} \int x(t) e^{j \frac{t^2}{2} \cot \alpha - j t u \csc \alpha} dt \quad (1)$$

onde a integral é tomada de  $-\infty$  a  $\infty$ . Aqui,  $j^2 = -1$ , e  $t$ ,  $u$  e o parâmetro angular  $\alpha$  (dado em radianos) são adimensionais.

Verifica-se que, para  $k$  inteiro, quando  $\alpha = 2k\pi$ ,  $X_\alpha(u) = x(u)$  – ou seja, neste caso a FRFT retorna o próprio sinal –, e quando  $\alpha = (2k + 1)\pi$ ,  $X_\alpha(u) = x(-u)$ . Para  $\alpha = \frac{\pi}{2}$ , obtém-se a transformada de Fourier,

$$X_{\frac{\pi}{2}}(u) \equiv \tilde{X}(u) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int x(t) e^{-j t u} dt \quad (2)$$

A aplicação de duas transformadas fracionais de Fourier sucessivas, com ângulos  $\alpha$  e  $\beta$ , equivale à aplicação de uma única transformada com ângulo  $\alpha + \beta$ , e a inversa de uma FRFT com ângulo  $\alpha$  é a FRFT com ângulo  $-\alpha$ . Estas e outras propriedades permitem interpretar a FRFT como uma rotação da representação do sinal no plano tempo-frequência, com o ângulo de rotação definido pelo parâmetro  $\alpha$ . A transformada fracional de Fourier encontra aplicações na análise de sinais e em inúmeras outras áreas, como a óptica e a mecânica quântica [4].

## 2 Generalizando a Abordagem Sintonizada

Aqui nós propomos generalizar a abordagem sintonizada de Gabor, fazendo uso da transformada fracional de Fourier. As duas definições para a transformada sintonizada, introduzidas em [1], surgirão – juntamente com as funções de representação associadas – como casos particulares do formalismo desenvolvido a seguir. Deve-se notar, no entanto, que, por estarmos utilizando certas convenções usualmente adotadas com relação à FRFT, e que diferem das assumidas em [1] (por exemplo, ali, a transformada de Fourier foi definida sem o fator multiplicativo de  $1/\sqrt{2\pi}$  – ver Eq. (2)), os resultados anteriores podem não ser recuperados exatamente sob a mesma forma. As diferenças, em todo caso, são qualitativamente irrelevantes.

### 2.1 Representação Generalizada

Dado o sinal  $i(t)$ , nós propomos a representação da sua transformada fracional de Fourier para um ângulo  $\beta$  qualquer (suposta existente), como

$$I_\beta(t) \equiv \text{FRFT}_\beta\{i(t')\}(t) = \frac{1}{\sqrt{1 - j \cot \alpha}} \int x_\alpha(t, u') \star y_\alpha^\beta(t, u') e^{j \frac{\cot \alpha}{2} u'^2} du' \quad (3)$$

onde  $x_\alpha(t, u)$ , referida como a *função de base* da representação, define-se como

$$x_\alpha(t, u) = |\csc \alpha| \sqrt{\frac{2\pi}{1 - j \cot \alpha}} e^{-j \left( \frac{t^2 + u^2}{2} \right) \cot \alpha + jtu \csc \alpha} \quad (4)$$

enquanto  $y_\alpha(t, u)$ , referida como a *função de representação* ou *função codificadora*, assume a forma

$$y_\alpha^\beta(t, u) = \frac{|\csc \alpha|}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} e^{-j\left(\frac{t^2+u^2}{2}\right) \cot \alpha + jtu \csc \alpha + j\varphi(u)} e^{-\frac{(t-u \cos \alpha)^2}{2[\sigma(u) \sin \alpha]^2}} \quad (5)$$

com os parâmetros  $\sigma(u)$  e  $\varphi(u)$  a serem obtidos em termos da FRFT do sinal, conforme veremos adiante.

A operação  $\star$ , na Eq. (3), denota uma convolução generalizada, definida por Zayed [5] como segue: Para qualquer função  $f(t)$ , define-se  $\tilde{f}(t) = e^{j\frac{\cot \alpha}{2}t^2} f(t)$ . Dadas duas funções,  $f$  e  $g$ , a sua convolução generalizada é então obtida como

$$h(t) = (f \star g)(t) = \sqrt{\frac{1 - j \cot \alpha}{2\pi}} e^{-j\frac{\cot \alpha}{2}t^2} (\tilde{f} * \tilde{g})(t) \quad (6)$$

onde  $*$  denota a convolução tradicional,

$$(f * g)(t) = \int f(\tau)g(t - \tau)d\tau \quad (7)$$

Demonstra-se que, sendo  $F_\alpha$ ,  $G_\alpha$  e  $H_\alpha$  as transformadas fracionais de Fourier de  $f$ ,  $g$  e  $h$ , respectivamente, vale a propriedade [5]

$$H_\alpha(u) = F_\alpha(u)G_\alpha(u)e^{-j\frac{\cot \alpha}{2}u^2} \quad (8)$$

resultado que usaremos a seguir para obter as expressões para os parâmetros  $\sigma(u)$  e  $\varphi(u)$  da função de representação  $y_\alpha^\beta(t, u)$ , definida na Eq. (5).

Tomando a FRFT de ângulo  $\alpha$ , nos dois lados da Eq. (3), nós obtemos

$$I_{\alpha+\beta}(u) \equiv \text{FRFT}_\alpha\{I_\beta(t)\}(u) = \frac{e^{-j\frac{\cot \alpha}{2}u^2}}{\sqrt{1 - j \cot \alpha}} \int X_\alpha(u, u')Y_\alpha^\beta(u, u')e^{j\frac{\cot \alpha}{2}u'^2} du' \quad (9)$$

Mas, como demonstrado no Apêndice,

$$X_\alpha(u, u') \equiv \text{FRFT}_\alpha\{x_\alpha(t, u')\}(u) = 2\pi\delta(u - u') \quad (10)$$

e

$$Y_\alpha^\beta(u, u') \equiv \text{FRFT}_\alpha\{y_\alpha^\beta(t, u')\}(u) =$$

$$= \frac{\sqrt{1-j \cot \alpha}}{(2\pi)^{3/2}} \sigma(u') e^{j\left(\frac{u^2-u'^2}{2}\right) \cot \alpha - j(u-u')u' \cot \alpha + j\varphi(u')} e^{-\frac{\sigma^2(u')}{2}(u-u')^2} \quad (11)$$

Substituindo estas expressões para  $X_\alpha(u, u')$  e  $Y_\alpha^\beta(u, u')$  na Eq. (9), ela nos fornece

$$I_{\alpha+\beta}(u) \equiv |I_{\alpha+\beta}(u)| e^{j\varphi_{\alpha+\beta}(u)} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sigma(u) e^{j\varphi(u)} \quad (12)$$

o que nos permite identificar

$$\begin{aligned} \sigma(u) &= \sqrt{2\pi} |I_{\alpha+\beta}(u)|, \text{ e} \\ \varphi(u) &= \varphi_{\alpha+\beta}(u) \end{aligned} \quad (13)$$

## 2.2 Transformada Generalizada

Com base na função de representação da Eq. (3), nós podemos então definir a transformada de Gabor sintonizada, em sua forma generalizada, como

$$T_{\alpha,\beta}(u, t) = \frac{|\csc \alpha|}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} \int e^{j\left(\frac{\tau^2+u^2}{2}\right) \cot \alpha - j\tau u \csc \alpha - j\varphi(u)} e^{-\frac{(\tau-t-u \cos \alpha)^2}{2[\sigma(u) \sin \alpha]^2}} I_\beta(\tau) d\tau \quad (14)$$

com  $\sigma(u)$  e  $\varphi(u)$  dados pela Eq. (13).

A transformada sintonizada  $T_{\alpha,\beta}(u, t)$  analisa a FRFT de ordem  $\beta$  de um sinal qualquer,  $I_\beta(t)$ , por meio de núcleos analisadores que são as funções de representação de  $I_\beta(t)$ , na forma da Eq. (5), cujos parâmetros são dados pela FRFT de ordem  $\alpha + \beta$  do mesmo sinal.

## 3 Exemplos

Consideremos alguns casos particulares dos resultados acima:

i) Quando  $\beta = 0$ ,  $I_\beta(t) \equiv I_0(t)$  é o próprio sinal de entrada,  $i(t) = |i(t)| e^{j\varphi_i(t)}$ . Se tomarmos  $\alpha = \frac{\pi}{2}$ , teremos  $I_{\alpha+\beta}(u) \equiv I_{\frac{\pi}{2}}(u) = \tilde{I}(u) = |\tilde{I}(u)| e^{j\varphi_{\tilde{I}}(u)}$ . Neste caso, nós obtemos

*Função de Base:*

$$x_{\frac{\pi}{2}}(t, u) = \sqrt{2\pi} e^{jtu} \quad (15)$$

*Função de Representação:*

$$y_{\frac{\pi}{2}}^0(t, u) = \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} e^{j[tu+\varphi(u)]} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2(u)}} \quad (16)$$

com  $\sigma(u) = \sqrt{2\pi}|I_{\pi/2}(u)| \equiv \sqrt{2\pi}|\tilde{I}(u)|$ , e  $\varphi(u) = \varphi_{\tilde{I}}(u)$ .

A convolução generalizada (Eq. 6) torna-se simplesmente

$$(f \star g)(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}(f * g)(t) \quad (17)$$

e a representação do sinal (Eq. (3)) é obtida como

$$i(t) \equiv \text{FRFT}_0\{i(t')\}(t) = \int e^{jtu'} * \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} e^{j[tu'+\varphi(u')]} e^{-\frac{t'^2}{2\sigma^2(u')}} du' \quad (18)$$

A representação acima corresponde àquela associada à primeira forma da transformada de Gabor sintonizada, que equivale portanto a  $T_{\frac{\pi}{2},0}(u, t)$ .

ii) Quando  $\beta = \frac{\pi}{2}$ ,  $I_{\beta}(t) \equiv I_{\frac{\pi}{2}}(t) = \tilde{I}(t)$ . Se tomarmos  $\alpha = -\frac{\pi}{2}$ , teremos  $I_{\alpha+\beta}(u) \equiv I_0(u) = i(u)$ . Neste caso, obtemos

*Função de Base:*

$$x_{-\frac{\pi}{2}}(t, u) = \sqrt{2\pi}e^{-jtu} \quad (19)$$

*Função de Representação:*

$$y_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}}(t, u) = \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} e^{-j[tu-\varphi(u)]} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2(u)}} \quad (20)$$

com  $\sigma(u) = \sqrt{2\pi}|I_0(u)| \equiv \sqrt{2\pi}|i(u)|$ , e  $\varphi(u) = \varphi_i(u)$ .

A convolução generalizada permanece dada pela Eq. (15), e a representação do sinal é então obtida como

$$\tilde{I}(t) \equiv \text{FRFT}_{\pi/2}\{i(t')\}(t) = \int e^{-jtu'} * \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} e^{-j[tu'-\varphi(u')]} e^{-\frac{t'^2}{2\sigma^2(u')}} du' \quad (21)$$

que é, a menos de um fator multiplicativo, a representação associada à segunda forma da transformada de Gabor sintonizada introduzida em [1], que corresponde a  $T_{-\frac{\pi}{2},\frac{\pi}{2}}(u, t)$ .

iii) Quando  $\alpha = 0$ , a função de representação toma a forma (ver Apêndice)

$$y_0^\beta(t, u) = \frac{1}{2\pi} \sigma(u) e^{j\varphi(u)} \delta(t - u) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} |I_\beta(u)| e^{j\varphi_\beta(u)} \delta(t - u) \quad (22)$$

e a representação do sinal (Eq. (3)) se reduz à identidade

$$I_\beta(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sigma(t) e^{j\varphi(t)} = |I_\beta(t)| e^{j\varphi_\beta(t)} \quad (23)$$

onde usamos a Eq. (13).

A transformada sintonizada (Eq. (14)) torna-se então

$$T_{0,\beta}(u, t) = \int I_\beta^*(\tau - t) I_\beta(\tau) \delta(\tau - t - u) d\tau = I_\beta^*(u) I_\beta(t + u) \quad (24)$$

e a integral de  $T_{0,\beta}(u, t)$  sobre todos os valores de  $u$  fornece a autocorrelação do sinal  $I_\beta$ .

## 4 Conclusão

Neste relatório, nós mostramos como o formalismo de representação e análise de sinais com base em funções de Gabor sintonizadas, introduzido em [1], pode ser generalizado com o uso da transformada fracional de Fourier. As duas versões para a transformada sintonizada apresentadas naquele trabalho foram demonstradas reduzir-se, juntamente com as funções de representação associadas, a casos particulares do formalismo mais geral aqui desenvolvido. Este possibilita a definição de uma infinidade de outras versões para a transformada de Gabor sintonizada, cuja aplicação prática nós estamos estudando. A transformada canônica linear [6], que tem a transformada fracional de Fourier como caso particular, representa uma possibilidade de extensão ainda mais ampla para a nossa abordagem.

## Apêndice

Inicialmente, nós demonstramos as expressões para as FRFTs da função de base e da função de representação, Eqs. (10) e (11). Usando a Eq. (1), e a definição de  $x_\alpha(t, u)$  na Eq. (4), nós obtemos

$$X_\alpha(u, u') = |\csc \alpha| e^{j \frac{\cot \alpha}{2} (u^2 - u'^2)} \int e^{-jt(u-u') \csc \alpha} dt \quad (25)$$

e, identificado a integral como  $2\pi\delta[(u-u') \csc \alpha] \equiv 2\pi\delta(u-u')/|\csc \alpha|$ , a Eq. (10) resulta.

Do mesmo modo, usando a definição de  $y_\alpha(t, u)$  na Eq. (1), nós obtemos

$$Y_\alpha^\beta(u, u') = |\csc \alpha| \sqrt{1 - j \cot \alpha} \frac{e^{j \frac{\cot \alpha}{2} (u^2 - u'^2)}}{(2\pi)^2} \int e^{-jt(u-u') \csc \alpha} e^{-\frac{(t-u' \cos \alpha)^2}{2[\sigma(u') \sin \alpha]^2}} dt \quad (26)$$

e a integral pode ser obtida como  $\sqrt{2\pi}\sigma(u')|\sin \alpha|e^{-j(u-u')u' \cot \alpha}e^{-\frac{\sigma^2(u')}{2}[(u-u') \csc \alpha]^2}$ , de onde a Eq. (11) resulta.

Agora nós obteremos o limite, quando  $\alpha \rightarrow 0$ , da função de representação  $y_\alpha^\beta(t, u)$ , demonstrando a Eq. (22). Neste limite, nós temos que  $\sin \alpha$  tende a  $\alpha$ ,  $\cos \alpha$  tende a 1, e  $\csc \alpha$  e  $\cot \alpha$  tendem ambos a  $1/\alpha$ . Assim,  $y_0^\beta(t, u)$  pode ser escrita como

$$y_0^\beta(t, u) = \frac{e^{j\varphi(u)}}{\alpha(2\pi)^{\frac{3}{2}}} e^{-\frac{(t-u)^2}{2\alpha^2\sigma^2(u)}[1+j\alpha\sigma^2(u)]} \quad (27)$$

ou seja,

$$y_0^\beta(t, u) = \frac{\Sigma}{\alpha} \frac{e^{j\varphi(u)}}{2\pi} \frac{e^{-\frac{(t-u)^2}{2\Sigma^2}}}{\sqrt{2\pi}\Sigma} \quad (28)$$

onde

$$\Sigma = \frac{\alpha\sigma(u)}{\sqrt{1 + j\alpha\sigma^2(u)}} \quad (29)$$

No limite de  $\alpha \rightarrow 0$ ,  $\Sigma$  tende a zero, a Gaussiana na Eq. (28) tende à função delta, e nós obtemos o resultado na Eq. (22):

$$y_0^\beta(t, u) = \frac{1}{2\pi} \sigma(u) e^{j\varphi(u)} \delta(t - u) \quad (30)$$



Para demonstrar que, neste limite, a representação do sinal se reduz à identidade (Eq. (23)), nós observamos inicialmente que a convolução generalizada de  $x_\alpha(t, u)$  e  $y_\alpha^\beta(t, u)$  pode ser reescrita como

$$\sqrt{\frac{\alpha - j}{2\pi\alpha}} \int x_\alpha(\tau, u) y_\alpha^\beta(t - \tau, u) e^{\frac{j}{\alpha}\tau(\tau-t)} d\tau \quad (31)$$

quando  $\alpha \rightarrow 0$ , enquanto a função de representação,  $x_\alpha(t, u)$ , tende para

$$\sqrt{\frac{2\pi}{\alpha^2 - j\alpha}} e^{-\frac{j}{2\alpha}(t-u)^2} \quad (32)$$

Substituindo as Eqs. (30) a (32) na Eq. (5), nós obtemos

$$I_\beta(t) = \frac{1}{2\pi\sqrt{\alpha^2 - j\alpha}} \int \left[ \int e^{-\frac{j}{2\alpha}(\tau-u')^2} \sigma(u') e^{j\varphi(u')} \delta(t - \tau - u') e^{\frac{j}{\alpha}\tau(\tau-t)} d\tau \right] e^{j\frac{u'^2}{2\alpha}} du' \quad (33)$$

e, integrando sobre  $\tau$ ,

$$I_\beta(t) = \frac{1}{2\pi\sqrt{\alpha^2 - j\alpha}} \int \sigma(u') e^{j\varphi(u')} e^{-j\frac{(t-u')^2}{2\alpha}} du' \quad (34)$$

No limite de  $\alpha \rightarrow 0$ , nós podemos reescrever a equação acima como

$$I_\beta(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \sigma(u') e^{j\varphi(u')} \frac{e^{-\frac{(t-u')^2}{2(-j\alpha)}}}{\sqrt{2\pi(-j\alpha)}} du' \rightarrow \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \sigma(u') e^{j\varphi(u')} \delta(t - u') du' \quad (35)$$

e, portanto,

$$I_\beta(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sigma(t) e^{j\varphi(t)} \quad (36)$$

conforme a Eq. (23).

## Referências Bibliográficas

- [1] J.R.A. Torreão e S.M.C. Viçter, A transformada de Gabor sintonizada, Pré-publicação D067/2009, IMPA, Rio de Janeiro. Disponível em [http://www.preprintimpa.br/FullText/67\\_Thu\\_Jan\\_7\\_18\\_14\\_51\\_BRDT\\_2010/Relatorio-TecnicoTorreaoViçter.PDF](http://www.preprintimpa.br/FullText/67_Thu_Jan_7_18_14_51_BRDT_2010/Relatorio-TecnicoTorreaoViçter.PDF)
- [2] L. Cohen, *Time-Frequency Analysis*, 3<sup>rd</sup> Edition, Prentice-Hall PTR, 1995
- [3] L.B. Almeida, The fractional Fourier transform and time-frequency representations, IEEE Trans. Signal Processing 42 (1994) 3084-3091.
- [4] H. M. Ozaktas, Z. Zalevsky, and M.A. Kutay, *The Fractional Fourier Transform: with Applications in Optics and Signal Processing*, Wiley, 2001.
- [5] A.I. Zayed, A convolution and product theorem for the fractional Fourier transform, IEEE Signal Processing Letters 5(4) (1998) 101-103.
- [6] K.B. Wolf, *Integral Transforms in Science and Engineering*, Plenum Press, 1979.