

ارائه مدلی برای ژنراتور تغذیه دوگانه در توربین بادی بر اساس روابط تحلیلی دقیق هارمونیکی و نوسان

مجید نیری‌پور و محمد‌مهدی منصوری

کلیدزنی الکترونیک قدرت و مدولاسیون پهنانی پالس، علاوه بر مؤلفه‌های اصلی فرکانس، مؤلفه‌های هارمونیکی نیز دارد.

از طرفی ماشین القابی تغذیه دوگانه را می‌توان به صورت یک بلوک با سه بخش متصل به آن نظر گرفت که شامل استاتور، روتور و شافت مکانیکی است که از این سه، حداقل یکی ورودی توان و حداقل یکی خروجی توان است. هر سه این اتصال‌ها می‌توانند توزیع کننده هارمونیک یا تأثیرپذیرنده از هارمونیک‌های دو اتصال دیگر باشند. نظر به نقش و اهمیت فرکانس در مشخصه اصلی DFIG و منابع متعدد هارمونیکی در این ژنراتور و انتقال و تبادل هارمونیک‌ها بین سه بخش سیم‌پیچ استاتور، سیم‌پیچ روتور و بخش مکانیکی، این موضوع مورد توجه پژوهش‌های متعددی قرار گرفته است [۶] تا [۲۱].

می‌توان از عدم تعادل ولتاژ، فلیکر، خطاهای شبکه و هارمونیک‌های شبکه به عنوان منابع ایجاد کننده هارمونیک از سمت شبکه نام برد [۶]، [۸]، [۱۰]، [۱۱]، [۱۴] و [۱۵]. نحوه سیم‌پیچی و ساختار استاتور و خرایی‌های سیم‌پیچ استاتور نیز منابع اصلی تولید هارمونیک در سیم‌پیچ استاتور هستند [۶] و [۱۷].

نوسانات باد، اثر سایه پایه توربین، اختلاف سرعت باد در ارتفاع کم و زیاد [۱۸] و [۱۹]، خرابی‌های جعبه دندۀ، عدم تقارن پره‌ها و خرابی‌بلبرینگ‌ها ایجاد کننده هارمونیک‌هایی در گشتاور و در بخش مکانیکی هستند [۶] و [۲۰].

هارمونیک‌های مبدل‌های الکترونیک قدرت [۶]، [۹] و [۱۳] هارمونیک‌های ایجاد شده به علت عدم توزیع سینوسی شار، هارمونیک‌های اشباع هسته [۲] و هارمونیک‌های ناشی از انواع خطاهای بخش الکتریکی را می‌توان از عوامل موجود در طرف روتور نام برد [۱۲] و [۱۷].

مطالعات هارمونیکی DFIG از دیدگاه‌های مختلفی نیز مورد توجه قرار گرفته است. از دیدگاه کیفیت توان و اتصال به شبکه باید الزامات و استانداردهایی همانند IEEE-Std519 و IEC-Std1400-۲۱ را داشته باشند [۲۱]. تحلیل هارمونیکی از دیدگاه قابلیت اطمینان [۲۲] و تأثیر بر عملکرد سیستم کنترل DFIG [۱۰] و [۲۳] نیز مهم است و همچنین تحلیل هارمونیکی در کاهش خرابی‌ها، تشخیص خطاهای و برنامه‌ریزی سیستم‌های نگهداری نیز از اینزارهای مؤثر است [۱۲]، [۲۰]، [۲۲] و [۲۴].

اولین تحلیل هارمونیکی انجام شده DFIG در [۷] است که با فرض ثابت‌بودن سرعت مکانیکی، اثرات هارمونیکی جریان روتور و استاتور را بررسی نموده است. سپس در [۸] بر اساس تئوری میدان چرخان اثرات نامتوازنی در روتور ماشین القابی روتور سیم‌پیچی شده بررسی شده است. در [۱۳] مؤلفه‌های هارمونیکی روتور و تأثیر آن بر استاتور و سرعت مکانیکی تحلیل شده و فقط یک روش عددی برای محاسبه آن ارائه گردیده است، در حالی که به مدلی برای محاسبه مؤلفه‌های هارمونیکی و

چکیده: در شرایط عملکرد عادی یا خطای ژنراتورهای القابی با تغذیه دوگانه، مؤلفه‌های فرکانسی مختلفی در هر یک از سیم‌پیچ‌های استاتور و روتور یا در بخش مکانیکی می‌تواند ایجاد گردد که قابل انتقال به طرفهای دیگر هستند و می‌توانند مؤلفه‌های فرکانسی دیگری ایجاد کنند. در این مقاله ابتدا روابط تحلیلی دقیقی برای این مؤلفه‌های فرکانسی و انتقال آنها به طرفهای دیگر بر حسب دامنه و فاز مؤلفه‌های فرکانسی ارائه گردیده است که صورت کامل تری از روابط ارائه شده در آخرین مقالات در این زمینه است. سپس مدلی برای ژنراتور تغذیه دوگانه ارائه شده که با دقت خوبی می‌تواند مؤلفه‌های فرکانسی را در بخش‌های الکتریکی و مکانیکی ژنراتور محاسبه و مدل‌سازی نماید. در انتهای صحبت و دقت روابط و مدل ارائه شده با مطالعات موردی صحبت‌سنجد شده است.

کلید واژه: تحلیل هارمونیکی، مدل هارمونیکی، ژنراتور تغذیه دوگانه.

۱- مقدمه

ماشین القابی تغذیه دوبل (DFIG) از نوع ماشین القابی روتور سیم‌پیچی شده است که به دلیل امکان کنترل سرعت، کاربردهای مختلفی در صنعت دارد [۱]. این ماشین‌ها در دو دهه اخیر نیز در توربین‌های بادی نوع C به عنوان ژنراتور مورد استقبال جدی قرار گرفته است [۲] به نحوی که هم‌اکنون در بیش از ۵۰٪ بازار سیستم تبدیل انرژی باد استفاده می‌شوند [۳].

مزیت اصلی این ژنراتور این است که با اتصال استاتور به شبکه با فرکانس ثابت می‌تواند در سرعت‌های مختلف مکانیکی توان الکتریکی با فرکانس ثابت تولید کند. این امکان از طریق کنترل فرکانس در سیم‌پیچ روتور صورت می‌گیرد که به وسیله مبدل‌های الکترونیک قدرت انجام می‌شود. توان نامی این مبدل‌ها در حد یک‌سوم توان نامی نسبت به ژنراتور است و این مزیت دیگر استفاده از این ژنراتور است [۴] و [۵].

با اتصال سیم‌پیچ استاتور به شبکه با فرکانس f_s و کنترل فرکانس سیم‌پیچ روتور (f_r) می‌توان لغزش و در نتیجه توان‌های اکتیو و راکتیو عبوری از سیم‌پیچ‌های استاتور و روتور این ژنراتور را که در سرعت مکانیکی بالاتر و یا پایین‌تر از سرعت سنکرون ($\omega_m = 2\pi(f_s \pm f_r)$) چرخانده می‌شود کنترل نمود [۶]. از این رو کنترل فرکانس نقش اساسی در کنترل و بهره‌گیری از مزیت‌های این ژنراتور دارد [۲]. کنترل فرکانس روتور در توربین‌های بادی با DFIG از طریق مبدل الکترونیک قدرت سمت روتور (RSC) صورت می‌گیرد. این مبدل از نوع مبدل تمام‌موج سه‌فاز کنترل شده DC به AC است [۴] تا [۶] که به دلیل ماهیت

این مقاله در تاریخ ۸ آذر ماه ۱۳۹۲ دریافت و در تاریخ ۵ آذر ماه ۱۳۹۳ بازنگری شد.
مجید نیری‌پور، دانشکده برق و الکترونیک، دانشگاه صنعتی شیراز، شیراز،
(email: nayeri@sutech.ac.ir)
محمد‌مهدی منصوری، دانشکده برق و الکترونیک، دانشگاه صنعتی شیراز، شیراز،
(email: mansuri5m@yahcoo.com)

(۱) تا (۸) برای ولتاژها و جریان‌های ژنراتور القایی تغذیه دوگانه در نظر گرفته شده است

$$\begin{aligned} v_{as}(t) &= V_{MS} \cos(\omega_s t + \theta_{vs}) \\ v_{bs}(t) &= V_{MS} \cos(\omega_s t + \theta_{vs} - \frac{\pi}{3}) \\ v_{cs}(t) &= V_{MS} \cos(\omega_s t + \theta_{vs} + \frac{\pi}{3}) \end{aligned} \quad (1)$$

$$\begin{aligned} v_{ar}(t) &= V_{MR} \cos(\omega_r t + \theta_{vr}) \\ v_{br}(t) &= V_{MR} \cos(\omega_r t + \theta_{vr} - \frac{\pi}{3}) \\ v_{cr}(t) &= V_{MR} \cos(\omega_r t + \theta_{vr} + \frac{\pi}{3}) \end{aligned} \quad (2)$$

$$\begin{aligned} i_{as}(t) &= I_{MS} \cos(\omega_s t + \theta_{is}) \\ i_{bs}(t) &= I_{MS} \cos(\omega_s t + \theta_{is} - \frac{\pi}{3}) \\ i_{cs}(t) &= I_{MS} \cos(\omega_s t + \theta_{is} + \frac{\pi}{3}) \end{aligned} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} i_{ar}(t) &= I_{MR} \cos(\omega_r t + \theta_{ir}) \\ i_{br}(t) &= I_{MR} \cos(\omega_r t + \theta_{ir} - \frac{\pi}{3}) \\ i_{cr}(t) &= I_{MR} \cos(\omega_r t + \theta_{ir} + \frac{\pi}{3}) \end{aligned} \quad (4)$$

$$v_s(t) = [v_{as}(t) \quad v_{bs}(t) \quad v_{cs}(t)]^T \quad (5)$$

$$v_r(t) = [v_{ar}(t) \quad v_{br}(t) \quad v_{cr}(t)]^T \quad (6)$$

$$i_s(t) = [i_{as}(t) \quad i_{bs}(t) \quad i_{cs}(t)]^T \quad (7)$$

$$i_r(t) = [i_{ar}(t) \quad i_{br}(t) \quad i_{cr}(t)]^T \quad (8)$$

در شرایط عادی می‌توان روابط جریانی و ولتاژی DFIG را به صورت زیر فرموله نمود [۲۵]

$$L_s = \begin{bmatrix} L_{ls} + L_{ms} & -\frac{L_{ms}}{2} & -\frac{L_{ms}}{2} \\ -\frac{L_{ms}}{2} & L_{ls} + L_{ms} & -\frac{L_{ms}}{2} \\ -\frac{L_{ms}}{2} & -\frac{L_{ms}}{2} & L_{ls} + L_{ms} \end{bmatrix} \quad (9)$$

$$L_r = \begin{bmatrix} L_{lr} + L_{mr} & -\frac{L_{mr}}{2} & -\frac{L_{mr}}{2} \\ -\frac{L_{mr}}{2} & L_{lr} + L_{mr} & -\frac{L_{mr}}{2} \\ -\frac{L_{mr}}{2} & -\frac{L_{mr}}{2} & L_{lr} + L_{mr} \end{bmatrix} \quad (10)$$

$$M_{sr} = \frac{\gamma L_{sr}}{3} \times \begin{bmatrix} \cos \theta_r & \cos(\theta_r + \frac{\pi}{3}) & \cos(\theta_r - \frac{\pi}{3}) \\ \cos(\theta_r - \frac{\pi}{3}) & \cos \theta_r & \cos(\theta_r + \frac{\pi}{3}) \\ \cos(\theta_r + \frac{\pi}{3}) & \cos(\theta_r - \frac{\pi}{3}) & \cos \theta_r \end{bmatrix} \quad (11)$$

دامنه آنها نیاز است. همچنین تحلیل مؤلفه‌های هارمونیکی گشتاور صورت نگرفته است.

در [۶] اثر هارمونیک‌های روتور همزمان با نامتعادلی ولتاژ استاتور بررسی شده است. این تحلیل با فرض ثابت بودن سرعت ژنراتور انجام شده است در حالی که در عمل نوساناتی در سرعت ژنراتور نیز داریم. در این مقاله نیز فقط بر فرکانس مؤلفه‌های فرکانسی تمرکز شده و دامنه آنها مورد مطالعه قرار نگرفته است.

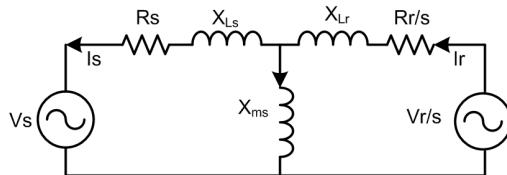
در [۱۰] روابط الکترومغناطیس ماشین در شرایط عدم تعادل ولتاژ شبکه و هارمونیک‌های شبکه ارائه شده است. هر چند در این مقاله از روش مدل المان نامحدود برای مدل سازی الکترومغناطیسی ماشین استفاده شده است ولی سرعت ژنراتور ثابت فرض شده [۱۵] که مطابق با شرایط عملی نیست و ارتباط مؤلفه‌های هارمونیکی استاتور، روتور با سرعت و گشتاور مکانیکی بیان نشده است. در [۱۱] اثر بار غیر خطی و ایجاد جریان غیر خطی و در نتیجه ولتاژ هارمونیکی در استاتور DFIG بررسی شده و سپس روش کترنلی برای بهبود آن ارائه شده است. در [۱۲] روشی بر اساس تشخیص مؤلفه‌های هارمونیکی مدوله شده توسط روتور برای تشخیص خطای سیم پیچ‌ها ارائه شده و فقط به ذکر مؤلفه‌های هارمونیکی تولید شده اکتفا شده است.

در برخی کارهای انجام شده تا کنون، مؤلفه‌های فرکانسی در استاتور، روتور و سرعت به صورت نسبی بررسی شده‌اند و ارتباط مؤلفه‌های فرکانسی در استاتور و روتور در اغلب این مطالعات بیان شده است اما دامنه و فاز این مؤلفه‌های فرکانسی و ارتباط دامنه مؤلفه‌های مختلف فرکانسی در استاتور و روتور به صورت روابط تحلیلی تا کنون ارائه نشده است. همچنین دامنه نوسانات سرعت و گشتاور و ارتباط آنها با پارامترهای ژنراتور، نقطه کار، سرعت باد به صورت تحلیلی تا کنون ارائه نشده است، لذا در این مقاله روش تحلیلی با جزئیات روابط برای رفتار هارمونیکی DFIG ارائه شده است و برای مؤلفه‌های اصلی هارمونیکی و مؤلفه‌های حاصل از مولا سیون و تقابل فرکانس‌ها در ماشین مدل نسبتاً دقیقی ارائه شده که دامنه و فاز مؤلفه‌های فرکانسی از جمله میان هارمونیک‌ها قابل محاسبه است. دقت به دست آمده در مدل‌های ارائه شده برای کاربردهای متعددی نظریه تشخیص خطای قابل استفاده و مورد نیاز است. همچنین روابط دقیق از مؤلفه‌های نوسانی گشتاور و سرعت ارائه شده است.

در این مقاله ابتدا روابط تحلیلی DFIG در شرایط عادی و بدون هارمونیک در استاتور و روتور بدون نوسان در بخش مکانیکی بیان شده است. سپس تأثیر و نحوه نفوذ هارمونیک‌ها از سمت سیم پیچ روتور بررسی شده است و بعد در شرایط سینوسی بودن ولتاژ استاتور و روتور، اثر نوسانات سرعت بر هارمونیک‌های جریان استاتور و روتور بررسی شده است. در ادامه یک مدل برای شرایط واقعی ژنراتور ارائه شده است که در آن نوسانات سرعت، گشتاور و مؤلفه‌های هارمونیکی استاتور و روتور قابل مدل سازی و محاسبه است و در انتها مدل ارائه شده با مطالعه موردي ارزیابی شده است. در این مقاله از معادلات زمانی DFIG در حالت دائم استفاده شده است و از تبدیل dq و انتقال به فضای متعامد dq استفاده نشده است.

۲- روابط تحلیل DFIG در شرایط عادی

نظر به این که مدل سازی در حوزه زمان و تحلیل مؤلفه‌های هارمونیکی روتور، استاتور و بخش مکانیکی مورد نظر است لازم است کلیه ولتاژها و جریان‌ها با جزئیات فاز، دامنه و فرکانس مشخص باشند. لذا



شکل ۱: مدار معادل DFIG منتقل شده به سمت استاتور در شرایط عادی و بدون هارمونیکی در مؤلفه اصلی.

$$S = \frac{\omega_s - \omega_m}{\omega_s} \quad (19)$$

دامنه و فاز جریان روتور و استاتور با توجه به قانون جمع آثار نیز بر اساس (۲۰) و (۲۱) به دست می‌آیند

$$\begin{aligned} i_r &= i_{vr}^r - i_{vs}^r \quad , \quad i_{vr}^r = \frac{v_r'}{S} / Z_r^{eq} \\ Z_r^{eq} &= \frac{r_r'}{S} + jx_r' + \frac{jx_m(r_s + jx_s)}{r_s + jx_s + jx_m} \\ i_{vs}^r &= \frac{v_s}{Z_s^{eq}} \frac{jx_m}{r_r'/S + jx_r' + jx_m} \\ Z_s^{eq} &= r_s + jx_s + \frac{jx_m(r_r'/S + jx_r')}{r_r'/S + jx_r' + jx_m} \end{aligned} \quad (20)$$

$$\begin{aligned} i_s &= i_{vs}^s - i_{vr}^s \quad , \quad i_{vs}^s = \frac{v_s}{Z_s^{eq}} \\ Z_s^{eq} &= r_s + jx_s + \frac{jx_m(r_r'/S + jx_r')}{r_r'/S + jx_r' + jx_m} \\ i_{vr}^s &= (\frac{v_r'}{S} / Z_r^{eq}) \left(\frac{jx_m}{r_s + jx_s + jx_m} \right) \\ Z_r^{eq} &= \frac{r_r'}{S_s} + jx_r' + \frac{jx_m(r_s + jx_s)}{r_s + jx_s + jx_m} \end{aligned} \quad (21)$$

DFIG - تحلیل هارمونیکی

۱-۳ با حضور هارمونیک ولتاژ روتور و در سرعت ثابت مکانیکی

چنانچه فرض شود که ولتاژ استاتور که از طرف شبکه تزریق می‌شود، بدون هارمونیک است و ولتاژ روتور که از طریق مبدل سمت روتور تأمین می‌شود هارمونیک دارد و این هارمونیک‌ها مضارب صحیحی از فرکانس روتور باشند، (۱) به جای خود باقی خواهد ماند و (۲) تا (۴) به ترتیب به (۲۲) تا (۲۴) تبدیل می‌شوند

$$\begin{aligned} v_{ar}'(t) &= \sum_{h=1}^{\infty} V'_{MRh} \cos(h\omega_r t + \theta_{vrh}) \\ v_{br}'(t) &= \sum_{h=1}^{\infty} V'_{MRh} \cos(h\omega_r t + \theta_{vrh} - \frac{\pi h}{3}) \end{aligned} \quad (22)$$

$$v_{cr}'(t) = \sum_{h=1}^{\infty} V'_{MRh} \cos(h\omega_r t + \theta_{vrh} + \frac{\pi h}{3}) \quad (23)$$

$$i_{as}(t) = \sum_{h=1}^{\infty} I_{MSh} \cos(\omega_{ish} t + \theta_{ish}) \quad (24)$$

$$i_{bs}(t) = \sum_{h=1}^{\infty} I_{MSh} \cos(\omega_{ish} t + \theta_{ishb}) \quad (25)$$

$$i_{cs}(t) = \sum_{h=1}^{\infty} I_{MSh} \cos(\omega_{ish} t + \theta_{ishc}) \quad (26)$$

$$M_{rs} = \frac{\gamma L_{rs}}{3} \times \begin{bmatrix} \cos \theta_r & \cos(\theta_r - \frac{\pi}{3}) & \cos(\theta_r + \frac{\pi}{3}) \\ \cos(\theta_r + \frac{\pi}{3}) & \cos \theta_r & \cos(\theta_r - \frac{\pi}{3}) \\ \cos(\theta_r - \frac{\pi}{3}) & \cos(\theta_r + \frac{\pi}{3}) & \cos \theta_r \end{bmatrix} \quad (12)$$

$$r'_r = r_r \left(\frac{N_s}{N_r} \right)^r \quad , \quad L_{ms} = L_{sr} \frac{N_s}{N_r} \quad , \quad L_{mr} = L_{ms} \left(\frac{N_r}{N_s} \right)^r \quad (13)$$

$$L'_{lr} = L_{lr} \left(\frac{N_s}{N_r} \right)^r \quad , \quad i'_r = i_r \frac{N_r}{N_s} \quad , \quad v'_r = v_r \frac{N_s}{N_r}$$

$$\begin{bmatrix} V_{MS} e^{j(\omega_s t + \theta_{vs})} \\ V'_{MR} e^{j(\omega_r t + \theta_{vr})} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} r_s I_{MS} e^{j(\omega_s t + \theta_{vs})} \\ r'_r I'_{MR} e^{j(\omega_r t + \theta_{vr})} \end{bmatrix} + \frac{d}{dt} \left(\begin{bmatrix} L_{ls} + \frac{\gamma L_{ms}}{3} & L_{ms} e^{j\theta_r} \\ L_{ms} e^{j\theta_r} & L'_{lr} + \frac{\gamma L_{ms}}{3} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I_{MS} e^{j(\omega_s t + \theta_{vs})} \\ I'_{MR} e^{j(\omega_r t + \theta_{vr})} \end{bmatrix} \right) \quad (14)$$

چنانچه فقط نسبت تبدیل دامنه روتور به استاتور را بر اساس نسبت دورهای N_s/N_r مطابق (۱۳) لحاظ نماییم پارامترهای منتقل شده به سمت استاتور را به شرح (۱۳) خواهد بود. توجه شود که در این تبدیل و انتقال، اثر فرکانس لحاظ نشده و هر طرف در فرکانس خودش است. سپس با استفاده از تبدیل $\alpha\beta$ به (۱۴) خواهیم رسید.

در شرایط عادی سرعت مکانیکی ثابت بوده و فرض شده است با در نظر گرفتن تعداد قطبها (۱۵) و (۱۶) برقرار باشد که سرعت Ω_m مکانیکی، p تعداد قطبها مашین، ω_s فرکانس زاویه‌ای استاتور، ω_r فرکانس زاویه‌ای جریان روتور و ω_m سرعت زاویه‌ای مکانیکی در شرایط بدون هارمونیکی هستند

$$\omega_s = \omega_m + \omega_r \quad (15)$$

$$\omega_m = \frac{p\Omega_m}{2} \quad (16)$$

$$\theta_r = \omega_m t + \theta. \quad (17)$$

در تبدیل شار روتور به سمت استاتور از (۱۷) می‌توان استفاده نمود

$$\frac{d}{dt} \psi_r' e^{j\theta_r} = \frac{d}{dt} \psi_r^s - j\psi_r^s \frac{d\theta_r}{dt} \quad (17)$$

در این صورت (۱۴) با لحاظ نمودن (۱۷) و تعریف لغزش بر اساس (۱۹) به صورت (۱۸) به دست می‌آید. در این حالت مدار معادل ماشین منتقل شده به سمت استاتور به صورت شکل ۱ است

$$\begin{bmatrix} V_{MS} e^{j(\omega_s t + \theta_{vs})} \\ V'_{MR} e^{j(\omega_r t + \theta_{vr} + \theta_r)} \\ S \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} r_s + j(L_{ls} + \frac{\gamma L_{ms}}{3})\omega_s & jL_{ms}\omega_s \\ jL_{ms}\omega_s & \frac{r'_r}{S} + j(L'_{lr} + \frac{\gamma L_{ms}}{3})\omega_s \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} I_{MS} e^{j(\omega_s t + \theta_{vs})} \\ I'_{MR} e^{j(\omega_r t + \theta_{vr} + \theta_r)} \end{bmatrix} \quad (18)$$

جدول ۱: اثر هارمونیک‌های چپ‌گرد و راست‌گرد.

h	۱	۲	۳	۴	۵
h_s	۱	-۲	.	۴	-۵

$$\omega_{irh} = h\omega_r \quad (26)$$

$$\omega_{ish} = \omega_{irh} + \omega_m. \quad (27)$$

این نتیجه به دست می‌آید که در این شرایط در جریان روتور فقط هارمونیک‌های موجود در ولتاژ روتور ایجاد می‌شود و در جریان استاتور هارمونیک‌های ایجاد می‌شود. در شبیه‌سازی دقیقاً چنین حالتی نیز به دست آمد. البته مقدار h_s در این رابطه بر اساس راست‌گرد و چپ‌گرد بودن طبق جدول ۱ است

$$S_h = \frac{\omega_{ish} - \omega_m.}{\omega_{ish}} = \frac{h_s \omega_r}{h_s \omega_r + \omega_m.} \quad (28)$$

با تعریف لغزش هارمونیک به صورت (۲۸) می‌توان مدار معادل در هر مؤلفه هارمونیکی به غیر از مؤلفه اصلی را به صورت شکل ۲ در نظر گرفت. بدینه است مدار معادل مؤلفه اصلی به صورت شکل ۱ است. با این مدل می‌توان توابع تبدیل $(S)/v_{rh}(S)$ و $i_{rh}(S)/v_{rh}(S)$ را به دست آورد.

دامنه و فاز جریان روتور و استاتور در سمت استاتور در فرکانس از $h_s \omega_r + \omega_m.$ (۲۹) و (۳۰) به دست می‌آید

$$i_r = i_{vrh}^r \quad (29)$$

$$i_{vrh}^r = \frac{V'_{rvh}}{S_h} / Z_r^{eq} \quad (29)$$

$$Z_r^{eq} = \frac{r'_r}{S_h} + jx'_r + \frac{jx_m(r_s + jx_s)}{r_s + jx_s + jx_m}$$

$$i_s = -i_{vrh}^s \quad (30)$$

$$i_{vrh}^s = \left(\frac{V'_r}{S_h} / Z_r^{eq} \right) \frac{jx_m}{r_s + jx_s + jx_m} \quad (30)$$

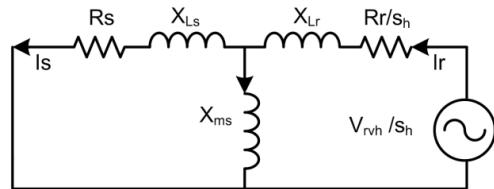
۲-۳ نوسان سرعت و بدون حضور هارمونیک ولتاژ روتور و ولتاژ استاتور

در این حالت فرض شده که ولتاژهای استاتور و روتور سینوسی خالص هستند ولی سرعت ژنتاتور دارای نوسان است. البته این وضعیت در حالت کنترل سرعت و یا موارد خاص پیش می‌آید و به دلیل سینوسی بودن ولتاژهای استاتور و روتور نوسان سرعت مکانیکی باید منشاً دیگری نظری باد داشته باشد. این تحلیل به منظور بررسی اثر مستقل نوسان سرعت مکانیکی در نظر گرفته شده و مشابه شرایط عملی نیست. در این صورت (۱۶) معتبر نخواهد بود و چنانچه سرعت مکانیکی را با یک مؤلفه نوسانی در نظر بگیریم (۱۶) به (۳۱) تبدیل می‌شود

$$\omega_m = \omega_m. + A_{om} \sin(\omega_{mr}t + \alpha_{mr}) \quad (31)$$

$$\theta_r = \int \omega_m dt = \omega_m t - \frac{A_{om}}{\omega_{mr}} \cos(\omega_{mr}t + \alpha_{mr}) \quad (32)$$

در تبدیل $\alpha\beta$ توابع کسینوس در (۱۱) و (۱۲) به $e^{j\theta_r}$ تبدیل می‌شوند ولی با توجه به (۳۱) باید بررسی مجدد صورت گیرد. برای این منظور با فرض $(A_{om}/\omega_{mr}) \cos(\omega_{mr}t + \alpha_{mr}) \gg (A_{om})$ می‌توان از تخمین (۳۳) و (۳۴) استفاده نمود و (۳۵) را به دست آورد

شکل ۲: مدل DFIG در شرایط هارمونیک در فرکانس‌های $.h_s \omega_r + \omega_m.$

$$i'_{ar}(t) = \sum_{h=1}^{\infty} I'_{MRh} \cos(\omega_{irh}t + \theta_{irha}) \quad (24)$$

$$i'_{br}(t) = \sum_{h=1}^{\infty} I'_{MRh} \cos(\omega_{irh}t + \theta_{irhb}) \quad (24)$$

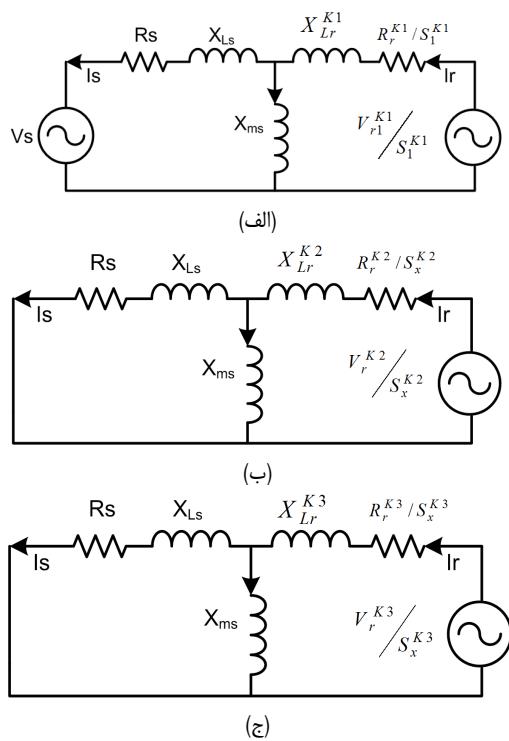
$$i'_{cr}(t) = \sum_{h=1}^{\infty} I'_{MRh} \cos(\omega_{irh}t + \theta_{irhc}) \quad (24)$$

لازم به ذکر است که برای امکان مدل نمودن زیرهارمونیک‌ها و هارمونیک‌های میانی در جریان روتور و جریان استاتور، فرکانس زاویه‌ای آنها به صورت ضریب صحیحی از فرکانس اصلی روتور ($h\omega_r$) و استاتور ($h\omega_s$) مدل نشده و فرکانس‌های مختلف جریان‌های استاتور به صورت ω_{ish} و روتور به صورت ω_{irh} در نظر گرفته شده‌اند. در تبدیل $\alpha\beta$ مؤلفه‌های چپ‌گرد و راست‌گرد متفاوتی دارند که در بخش ۱ پیوست به آن اشاره شده است. همچنین اگر زاویه‌ای مؤلفه‌های مختلف فرکانسی جریان‌های abc با هم مضرب صحیحی از $2\pi/3$ با هم اختلاف نداشته باشند، نمی‌توان از تبدیل $\alpha\beta$ استفاده نمود. یعنی در هر مؤلفه فرکانسی برای جریان روتور باید θ_{irhb} با θ_{irhc} و θ_{irha} با هم دو اختلاف مضرب صحیحی از $2\pi/3$ داشته باشند و همین طور θ_{ishb} ، θ_{ishc} با θ_{ish} چنین باشند. در بخش ۲ پیوست نشان داده شده که همواره زاویه‌های سه فاز مضرب صحیحی از $2\pi/3$ با هم اختلاف دارند و لذا می‌توان از تبدیل $\alpha\beta$ استفاده نمود.

با توجه به موارد مطرح شده می‌توان (۱۴) را در شرایط هارمونیکی به صورت (۲۵) نوشت. البته به دلیل این که مؤلفه‌های هارمونیکی جریان استاتور و روتور از نظر چپ‌گرد و راست‌گرد مشخص نیستند به صورت کلی نوشتۀ شده‌اند ولی باید ملاحظات چپ‌گرد و راست‌گرد آنها را مطابق (ب-۱) پیوست در نظر داشت. چنانچه اصل جمع آثار هارمونیکی را پیذیریم، باید بر اساس آن در دو طرف تساوی مؤلفه‌های هارمونیکی یکسان وجود داشته باشد و مؤلفه‌های یکسان را می‌توان به صورت مستقل در تساوی‌های جداگانه در نظر گرفت

$$\begin{bmatrix} V_{MS} e^{j(\omega_{ls}t + \theta_{vs})} \\ \sum_{h=1}^{\infty} V'_{MRh} e^{j(h\omega_r t + \theta_{vrh})} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} r_s \sum_{h=1}^{\infty} I_{MSh} e^{j(\omega_{ish}t + \theta_{ish})} \\ r'_r \sum_{h=1}^{\infty} I'_{MRh} e^{j(\omega_{irh}t + \theta_{irh})} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} L_{ls} + \frac{\gamma L_{ms}}{2} & L_{ms} e^{j\theta_r} \\ L_{ms} e^{j\theta_r} & L'_{lr} + \frac{\gamma L_{ms}}{2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \sum_{h=1}^{\infty} I_{MSh} e^{j(\omega_{ish}t + \theta_{ish})} \\ \sum_{h=1}^{\infty} I'_{MRh} e^{j(\omega_{irh}t + \theta_{irh})} \end{bmatrix} \quad (25)$$

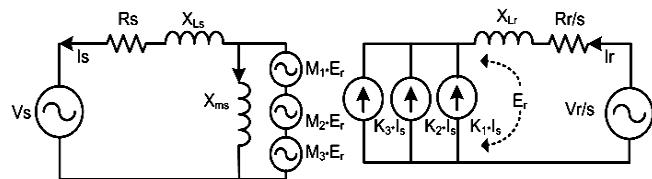
لذا می‌توان نتیجه گرفت که بر اساس (۲۵) و استفاده از تبدیل (۱۷) هارمونیک‌های ولتاژ روتور باعث ایجاد هارمونیک‌های مشابه در جریان روتور خواهند شد و این به مفهوم برقراری (۲۶) است و بر اساس (ب-۲) و (ب-۳) در پیوست، رابطه بین هارمونیک‌های جریان استاتور به صورت (۲۷) خواهد بود که ω_m همان سرعت زاویه‌ای مکانیکی در شرایط بدون هارمونیکی است



شکل ۳: مدار معادل برای ژنراتور با یک مؤلفه هارمونیک در ولتاژ روتور و امکان نوسان سرعت مکانیکی، (الف) مدار معادل منتقل شده در سمت استاتور با نسبت تبدیل N_s/N_r در سرعت مکانیکی ω_m ، (ب) مدار معادل منتقل شده در سمت استاتور با نسبت تبدیل N_s/N_r در سرعت مکانیکی $\omega_m + \omega_{mr}$ و (ج) مدار معادل منتقل شده در سمت استاتور با نسبت تبدیل N_s/N_r در سرعت مکانیکی $\omega_m - \omega_{mr}$.

طبق (۳۷) تا (۳۹) ضرایب K_1 تا K_3 و M_1 تا M_3 دامنه و فاز دارند. دامنه و فاز این ضرایب در (۱۷) در تبدیل کمیت‌های روتور به استاتور و بالعکس تأثیر دارد به این صورت که فاز ضرایب K_1 تا K_3 و M_1 تا M_3 دامنه و فاز را رابطه انتقال مؤلفه‌های فرکانسی استاتور به سمت روتور و بالعکس را مشخص می‌نماید و تبدیل دامنه مؤلفه‌های متضاظر جریان و ولتاژ و امپدانس‌ها از استاتور به روتور و بالعکس به نسبت دامنه‌های ضرایب K_1 تا K_3 و M_1 تا M_3 انجام می‌شود. لذا می‌توان مدار شکل ۳ را بر اساس اصل جمع آثار و استقلال هارمونیکی به سه مدار به صورت شکل ۴ در نظر گرفت که شکل ۴-الف همان مدار معادل ژنراتور در شرایط عادی با مؤلفه‌های اصلی است که در شکل ۱ نشان نیز نشان داده شده و با ضرایب K_1 و M_1 با هم کوپل شده‌اند. در شکل‌های ۴-ب و ۴-ج فرکانس‌های ایجاد شده در استاتور به علت نوسان سرعت مکانیکی نشان داده شده که در این شکل‌ها $S\Delta t$ لغزش محاسبه شده بر حسب مؤلفه‌های فرکانسی $\omega_m + \omega_{mr}$ و $\omega_m - \omega_{mr}$ هستند. در این مدار معادل‌ها پارامترهای روتور به سمت استاتور علاوه بر لحاظ نمودن (۱۳) مقادیر فرکانسی و دامنه‌ای (۳۸) و (۳۹) نیز باید لحاظ شود.

در شکل ۴ فقط مؤلفه‌های موجود در (۳۶) لحاظ شده است. باید توجه داشت که با توجه به تقریب (۳۳) و (۳۴) فقط مؤلفه‌های بزرگ‌تر برای $\omega_m + \omega_{mr}$ در این مدل به دست آمده است. مؤلفه‌های بزرگ‌تر برای $\omega_m - \omega_{mr}$ در رابطه $h_m \omega_{mr}$ و $\omega_r \pm h_m \omega_{mr}$ بر اساس تقریب‌های دقیق تر (۳۴) و (۳۵) به دست می‌آیند که دامنه‌های خیلی کوچکی دارند. رابطه دقیق دامنه و فاز مؤلفه‌های جریانی استاتور و روتور را می‌توان مشابه (۲۱) و (۲۲) نوشت که باید در آن ضرایب تبدیل فرکانسی و دامنه‌ای (۳۸) و (۳۹) را لحاظ نمود. می‌توان اثبات نمود که در صورت وجود مؤلفه‌های بیشتر در نوسان سرعت مکانیکی، مضارب صحیحی از ترکیب‌های مختلف این فرکانس‌ها در مدل‌ها و روابط بیان شده ظاهر می‌شوند.



شکل ۴: مدار معادل برای حالتی که فقط سرعت نوسان دارد.

$$\cos\left(\frac{A_{om}}{\omega_{mr}} \cos(\omega_{mr}t + \alpha_{mr})\right) = 1 \quad (33)$$

$$\sin\left(\frac{A_{om}}{\omega_{mr}} \cos(\omega_{mr}t + \alpha_{mr})\right) = \frac{A_{om}}{\omega_{mr}} \cos(\omega_{mr}t + \alpha_{mr}) \quad (34)$$

$$\begin{aligned} \cos \theta_r &= \cos(\omega_m t + \theta) - \frac{A_{om}}{\omega_{mr}} \cos(\omega_{mr}t + \alpha_{mr}) = \\ &\cos(\omega_m t + \theta) + \frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} \cos(\omega_m t + \theta + \omega_{mr}t + \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2}) \quad (35) \\ &+ \frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} \cos(\omega_m t + \theta - \omega_{mr}t - \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2}) \end{aligned}$$

در نتیجه عبارت در (۲۵) به (۳۶) تبدیل می‌شود

$$\begin{aligned} e^{j\theta_r} &= e^{j(\omega_m t + \theta)} + \frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} e^{j(\omega_m t + \theta + \omega_{mr}t + \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2})} + \\ &\frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} e^{j(\omega_m t + \theta - \omega_{mr}t - \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2})} \quad (36) \end{aligned}$$

مشاهده می‌شود اگر سرعت مکانیکی نوسان ω_{mr} داشته باشد در تبدیل و انتقال مؤلفه‌های هارمونیک از روتور به استاتور و بالعکس علاوه بر فرکانس ω_m مؤلفه‌های $\omega_m + \omega_{mr}$ و $\omega_m - \omega_{mr}$ نیز تأثیر دارند. شبیه‌سازی نشان می‌دهد در این حالت در جریان گفت در صورتی که هارمونیکی $\omega_r \pm h_m \omega_{mr}$ و جریان استاتور مؤلفه‌های هارمونیکی $\omega_s \pm h_m \omega_{mr}$ مشاهده می‌شود. در نتیجه می‌توان گفت در صورتی که بخش مکانیکی نوسانی شود کلیه مؤلفه‌های جریان استاتور و جریان روتور به اندازه مضارب صحیحی از فرکانس نوسان مکانیکی جای‌جا می‌شوند. مطابق (۳۶) مدار معادل ژنراتور به صورت شکل ۳ خواهد بود.

در مدار مثال فوق ضرایب K_1 تا K_3 و M_1 تا M_3 بر اساس بخش‌های (۳۶) هستند که همان رابطه ترانسفورماتوری میدان مغناطیسی چرخان روتور است که هم بر دامنه و هم بر فرکانس تأثیر می‌گذارد

$$K_1 = I_s e^{j\omega_m t + \theta} \quad (37)$$

$$M_1 = \frac{E_r}{e^{j\omega_m t + \theta}} \quad (37)$$

$$K_2 = \frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} e^{j(\omega_m t + \theta + \omega_{mr}t + \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2})} \quad (38)$$

$$M_2 = \frac{1}{\frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} e^{j(\omega_m t + \theta + \omega_{mr}t + \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2})}} \quad (38)$$

$$K_3 = \frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} e^{j(\omega_m t + \theta - \omega_{mr}t - \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2})} \quad (39)$$

$$M_3 = \frac{1}{\frac{A_{om}}{2\omega_{mr}} e^{j(\omega_m t + \theta - \omega_{mr}t - \alpha_{mr} - \frac{\pi}{2})}} \quad (39)$$

۴-۳ وجود مؤلفه‌های هارمونیکی در ولتاژ استاتور

در سه حالت فوق همواره فرض شده که ولتاژ استاتور بدون هارمونیک است. در شرایطی که ولتاژ استاتور نیز از طرف شبکه هارمونیک داشته باشد می‌توان از تمام سه حالت فوق به طور مشابه استفاده نمود زیرا که رفتار سیم پیچ استاتور مشابه سیم پیچ روتور بوده و می‌توان از اصل جمع آثار استفاده نمود. یعنی اگر فقط ولتاژ استاتور دارای هارمونیک باشد و ولتاژ روتور هارمونیک نداشته باشد و سرعت نیز ثابت باشد، اول آن که در جریان استاتور همان مؤلفه‌های موجود در ولتاژ استاتور وجود خواهد داشت و دوم آن که در جریان روتور مؤلفه‌ای هارمونیکی برابر $\omega_{ish} = \omega_{is} - \omega_m$ وجود خواهد داشت.

۴- محاسبه نوسانات گشتاور الکتریکی و مکانیکی

مطابق شکل ۵ جهت محاسبه گشتاور، دامنه، فرکانس و نوسانات آن باید سه مرحله را در نظر گرفت:

- (الف) تبدیل جریان‌های استاتور و روتور به گشتاور الکتریکی
- (ب) رابطه گشتاور الکتریکی و مکانیکی با سرعت در بخش مکانیکی
- (ج) رابطه گشتاور مکانیکی و سرعت در پره‌ها و مدل باد

۴-۱ تبدیل جریان‌های استاتور و روتور به گشتاور الکتریکی

چنانچه فرض شود گشتاور مطابق (۴۶) از مؤلفه‌های مختلف هارمونیکی (نوسانی) تشکیل شده باشد، هر مؤلفه T_{h_r} بر اساس روابط ماشین به صورت (۴۷) محاسبه می‌شود که باید شرط (۴۸) برقرار باشد

$$T_e = \sum_{h_r=1}^{\infty} T_{h_r} \sin(\omega_{h_r} t + \phi_{h_r}) \quad (46)$$

$$T_e = -\frac{1}{2} p L_{ms} \times \sum_{i,j} I_{si} I_{rj} \sin(\omega_{si} t - \omega_{m.} t - \omega_{rj} t + \theta_{si} - \theta_{m.} - \theta_{rj}) \quad (47)$$

$$\omega_{h_r} = \omega_{si} + \omega_{rj} \quad (48)$$

برای لحاظنمودن اثر تغییرات سرعت مکانیکی از (۴۹) استفاده می‌شود. در حالت دائم تک‌سینوسی بر اساس (۲)، (۴) و (۴۹) گشتاور به صورت (۵۰) به دست می‌آید که مستقل از سرعت و ثابت است

$$T_e = \frac{1}{2} \frac{p}{2} \begin{bmatrix} i_{abcs} \\ i_{absr} \end{bmatrix}^T \begin{bmatrix} \cdot & \frac{\partial M_{sr}}{\partial \theta} \\ \frac{\partial M_{rs}}{\partial \theta} & \cdot \end{bmatrix} \begin{bmatrix} i_{abcs} \\ i_{absr} \end{bmatrix} \quad (49)$$

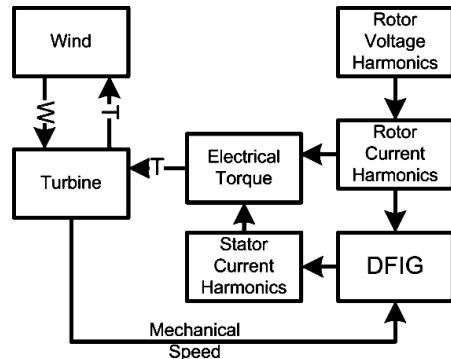
$$T_e = \frac{p L_{ms}}{8} I_{MS} I_{MR} \sin(\theta_{is} - \theta_{ir}) \quad (50)$$

و در صورتی که مؤلفه‌های جریانی استاتور و روتور را مطابق (۲۳) و (۲۴) در نظر بگیریم، بر اساس (۴۹) گشتاور الکتریکی به صورت (۵۱) به دست می‌آید

$$T_e = -\frac{p L_{ms}}{8} \times \sum_{h,j} I_{MSh} I_{MRj} \sin(\omega_{sih} t + \theta_{sih} - (\omega_{rij} t + \theta_{rij}) - \theta_m(t)) \quad (51)$$

$$T_{Lh} \sin(\varphi_{TLh}) = \frac{1}{p} A_{om} [J \omega_{mr} \cos(\alpha_{mr}) + D \sin(\alpha_{mr})] \quad (52)$$

$$+ T_{eh} \sin(\varphi_{Teh})$$



شکل ۵: روند تولید و گسترش مؤلفه‌های هارمونیکی از سمت ولتاژ روتور.

۳-۳ با حضور هارمونیک ولتاژ روتور و امکان نوسان سرعت

در حالت واقعی ژنراتور از طریق جعبه دندۀ و پره‌های تورین متصل است و ولتاژ استاتور که از طرف شبکه تزریق می‌شود، بدون هارمونیک است و ولتاژ روتور که از طریق مبدل سمت روتور (RSC) تأمین می‌شود، هارمونیک دارد و این هارمونیک‌ها مضارب صحیحی از فرکانس روتور هستند، در این حالت سرعت نیز نوسان پیدا می‌نماید. در بخش نوسانات هم سرعت و هم گشتاور نوساناتی خواهد بود، لذا در این بخش نوسانات سرعت تحلیل شده و نیز مؤلفه‌های فرکانسی و دامنه نوسانات گشتاور نیز به دست آمده است.

این حالت در عمل ترکیبی از نتایج حالت اول و دوم است که می‌توان از آنها استفاده نمود. در این حالت (۱) به جای خود باقی خواهد ماند و (۲) تا (۴) به ترتیب به (۲۲) تا (۲۴) تا (۴۶) تا (۴۷) تبدیل می‌شوند و (۴۰) به صورت (۴۱) و (۴۲) خواهد بود

$$\omega_{ish} t = \omega_{rsh} t + \theta_r \quad (40)$$

با تعریف $\Delta\omega_{rh} = \omega_{rh} - \omega_r$ مؤلفه‌های فرکانس‌های روتور و سرعت به صورت (۴۱) و (۴۲) خواهد بود

$$\omega_{sh} = \omega_s \pm K \Delta\omega_{rh} \quad (41)$$

$$\omega_{mh} = \omega_m \pm M \Delta\omega_{rh} \quad (42)$$

در صورتی که فقط مؤلفه تحریک ω_r وجود داشته باشد $K = M$ بوده و در صورتی که فقط مؤلفه تحریک ω_{rh} وجود داشته باشد $K = M + 1$ است. مطابق حالت‌های اول در جریان روتور فقط مؤلفه‌های هارمونیکی مطابق با مؤلفه‌های هارمونیکی ولتاژ روتور ایجاد می‌شود و به این دلیل مطابق حالت دوم، در جریان روتور مؤلفه‌های هارمونیکی ناشی از نوسانات مکانیکی ایجاد نمی‌شوند که نوسانات مکانیکی در این حالت ناشی از هارمونیک‌های روتور است.

در صورتی که ولتاژ روتور مؤلفه‌های هارمونیک بیشتری به شرح $\omega_r, \omega_{rh}, \omega_{r1}, \omega_{r2}, \dots$ داشته باشد، فرکانس‌های هارمونیکی جریان استاتور و سرعت مکانیکی به صورت (۴۴) و (۴۵) خواهد بود. در صورتی که منبع تحریک در مدار معادل شکل ۳ ω_r باشد $K = M$ بوده و در صورتی که منبع تحریک ω_{ri} باشد $K = M + 1$ است

$$\Delta\omega_{rhi} = \omega_{ri} - \omega_r, \quad i = 1, 2, \dots \quad (43)$$

$$\omega_{sh} = \omega_s \pm K \Delta\omega_{rhi}, \quad i = 1, 2, \dots \quad (44)$$

$$\omega_{sm} = \omega_s \pm M \Delta\omega_{rhi}, \quad i = 1, 2, \dots \quad (45)$$

جبهه دندۀ را در بخش مکانیکی ژنراتور در (۵۲) در نظر گرفته شود، می‌توان جبهه دندۀ را از معادلات حذف نمود. لذا می‌توان گشتاور بار (T_L) در (۵۲) را برابر گشتاور ناشی از باد در پره‌ها در نظر گرفت.

مدل باد و پره‌های توربین را می‌توان بر اساس مدل Van der Hoven در نظر گرفت [۲۶] که بر اساس آن رابطه بین دامنه مؤلفه‌های فرکانسی گشتاور بار و فرکانس‌های مختلف نوسان سرعت به دست می‌آید.

بدینه است که دامنه گشتاور در فرکانس‌های خیلی بزرگ‌تر و خیلی کوچک‌تر از سرعت پایه (ω_{base}) مطابق با مشخصه پره‌ها کوچک خواهد بود.

با داشتن مؤلفه‌های نوسانی گشتاور (T_{Lh}) از مشخصه پره‌ها و در سرعت مشخص باد و حل (۵۲)، گشتاور الکتریکی (T_{eh}) متاظر با این مؤلفه فرکانسی سرعت و گشتاور به دست می‌آید که در نتیجه بر اساس (۵۰) یک رابطه بین مؤلفه‌های متاظر جریان استاتور و روتور خواهد بود و از طرفی بر اساس (۳۷) تا (۳۹) بین مؤلفه‌های متاظر جریان استاتور و روتور نیز یک رابطه وجود دارد که به دامنه نوسانات سرعت مکانیکی (A_{om}) وابسته است. از حل این معادلات، آخرین پارامتر در شرایط هارمونیکی و نوسان سرعت به دست می‌آید که دامنه نوسانات سرعت مکانیکی است.

۵- مدل نهایی بر اساس روابط تحلیلی

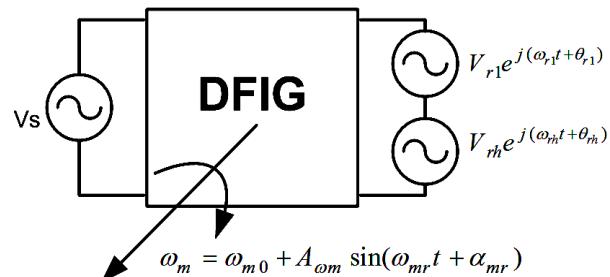
جمع بندی کلی این است که در شرایط ژنراتوری و با حضور ولتاژ هارمونیکی در منبع متصل به روتور، نشر هارمونیک‌ها به این صورت است که ولتاژ روتور در سیم پیچ روتور همان مؤلفه‌های هارمونیکی موجود در ولتاژ روتور را ایجاد می‌کند. این مؤلفه‌های هارمونیکی باعث ایجاد مؤلفه‌های هارمونیکی در جریان استاتور و سرعت مکانیکی می‌شوند. سپس مؤلفه‌های جریانی استاتور و روتور ایجاد مؤلفه‌های گشتاور الکتریکی نموده و باعث می‌شوند بر اساس رفتار توربین و پره‌ها نوسانات مکانیکی ایجاد شوند. این روند در شکل ۵ نشان داده شده است. مطابق شکل مشاهده می‌شود که مشخصه پره‌های توربین، سرعت باد، نقطه کار و نسبت جبهه دندۀ همگی در بخش توربین و باد قابل محاسبه است و بین مؤلفه‌های یکسان نوسان گشتاور و سرعت رابطه برقرار است. با توجه به کوچک‌بودن دامنه نوسانات می‌توان مدل این دو بخش را خطی حول نقطه کار دانست.

برای آن که در صورت وجود دامنه مشخصی از هارمونیک در ولتاژ روتور، به صورت دقیق و تحلیلی دامنه نوسان سرعت مکانیکی محاسبه گردد یا به تعبیر دیگر در صورت داشتن منبع هارمونیکی به میزان مشخصی در روتور، میزان انتشار و سهم استاتور و سرعت محاسبه شود، باید روابطی بر حسب نقطه کار، امپدانس‌ها و عوامل دیگر داشت. لذا باید دو نتیجه زیر از بخش‌های قبلی را در نظر گرفت:

(۱) اثر یک مؤلفه فرکانسی در ولتاژ روتور به صورت شکل ۲ قابل محاسبه است.

(۲) در صورت حضور یک نوسان در سرعت مدار معادل به صورت شکل ۳ خواهد بود.

ژنراتور تغذیه دوگانه در حالتی که روتور دارای مؤلفه‌های ولتاژی اصلی V_{r1} با فرکانس ω_{r1} و فقط یک مؤلفه هارمونیکی با دامنه V_{r_h} فرکانس ω_{r_h} است و سرعت مکانیکی نوسانی به صورت (۳۱) داشته باشد در شکل ۶ نشان داده شده است.



شکل ۶ ژنراتور تغذیه دوگانه با یک مؤلفه هارمونیک در ولتاژ روتور و امکان نوسان سرعت مکانیکی.

۴- رابطه گشتاور الکتریکی و مکانیکی با سرعت در بخش‌های مکانیکی

رابطه گشتاور الکتریکی و گشتاور مکانیکی و سرعت نیز بر اساس (۵۳) است

$$J \frac{d\omega_m}{dt} = \frac{p}{2}(T_L - T_e) - D\omega_m \quad (53)$$

بر اساس (۵۳) در حالت دائم و در صورت ثابت‌بودن سرعت، ممان اینرسی در میزان گشتاور تأثیر ندارد و بر اساس (۵۱) می‌توان نتیجه گرفت که دامنه‌های جریان در مؤلفه‌های مختلف فرکانسی به ممان اینرسی بطبی ندارند. چنانچه گشتاور مکانیکی را همراه مؤلفه‌های هارمونیکی آن به صورت (۵۴) و گشتاور الکتریکی را به صورت (۵۵) در نظر بگیریم

$$T_L = T_{L.} + T_{Lh} \sin(\omega_{TLh} t + \varphi_{TLh}) \quad (54)$$

$$T_e = T_{e.} + T_{eh} \sin(\omega_{Teh} t + \varphi_{Teh}) \quad (55)$$

با استفاده از (۵۳) تا (۵۵) و نوسان سرعت به صورت (۳۱)، (۵۶) و (۵۷) بین دامنه‌های گشتاور الکتریکی و مکانیکی در حالت دائم و مؤلفه هارمونیکی به دست می‌آید

$$T_{L.} = \frac{2D}{p} \omega_{m.} + T_{e.} \quad (56)$$

$$\omega_{mr} = \omega_{TLh} = \omega_{Teh} \quad (57)$$

در (۵۲) دامنه نوسانات سرعت مکانیکی (A_{om}) و دامنه نوسانات گشتاور (T_{Lh}) در یک مؤلفه فرکانسی مکانیکی بیان شده است که با استفاده از مدل باد و پره‌های توربین چگونه این دو پارامتر به دست می‌آید

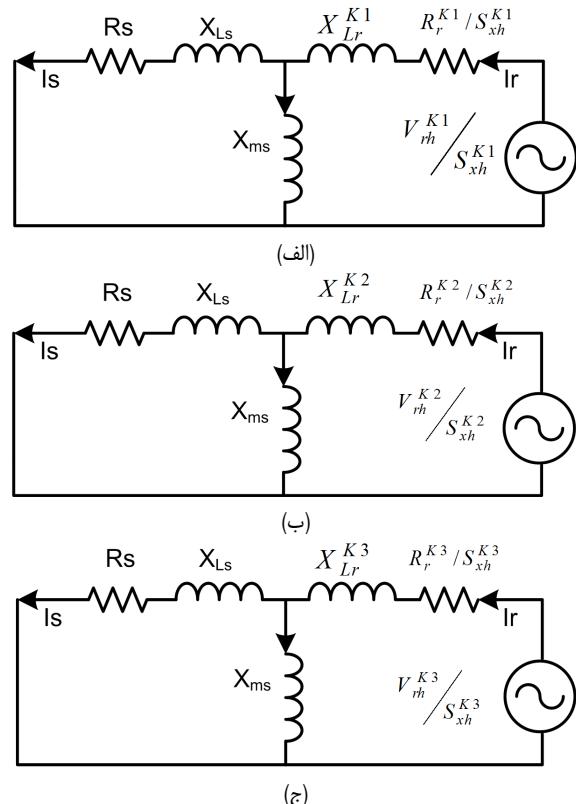
۴-۳ رابطه گشتاور مکانیکی و سرعت در پره‌ها و مدل باد

بخش تکمیل کننده رابطه بین گشتاور باد (T_L) و سرعت مکانیکی از طریق مدل بار است که در اینجا شامل جبهه دندۀ، پره‌ها و باد است. با فرض این که از طرف باد و پره‌ها در شرایط عادی، مؤلفه هارمونیکی وجود نداشته باشد و در حول نقطه کار خطی بگیریم می‌توان قبول کرد که مؤلفه‌های هارمونیکی سرعت و گشتاور باد یکی است و لذا می‌توان از (۵۲) نتیجه گرفت که مؤلفه‌های هارمونیکی گشتاور الکتریکی نیز باید همان مؤلفه‌های سرعت و گشتاور مکانیکی باشد.

با قبول یکسان‌بودن مؤلفه فرکانسی، دامنه نوسانات سرعت و گشتاور، دامنه T_{Lh} و A_{om} از طریق مدل باد به هم مرتبط می‌شوند. چنانچه سرعت‌ها در معادلات به صورت پریونیت در نظر گرفته شوند، اثر تبدیل سرعت‌ها در جبهه دندۀ حذف می‌شود و چنانچه ممان اینرسی

جدول ۲: مشخصات توربین و ژنراتور برای شبیه‌سازی.

Rs	$1/9654e-2$	pu in stator side
Rr	$1/909e-2$	pu in stator side
Lls	$3/97e-2$	Pu in stator side
Llr	$3/39e-5$	pu in stator side
Lm	۱/۳۴۵	Pu in stator side
FrqS	۵۰	Hertz
Vsm	۶۹۰	Volte, RMS
Vrm	۶۹۰	Volte, RMS in stator side
Pn	۲۶۶	Watt
J	$9/526e-2$	Inertia constant (Sec)
P	۲	pole pairs



شکل ۷: سه مدار مستقل از شش مدار معادل برای شکل ۶ برای مؤلفه‌های هارمونیکی ولتاژ روتور، (الف) منتقل شده در سمت استاتور با نسبت تبدیل N_s/N_r در سرعت مکانیکی ω_m ، (ب) منتقل شده در سمت استاتور با نسبت تبدیل $N_s/N_r |K2|$ در سرعت مکانیکی $\omega_m + \omega_{mr}$ و (ج) منتقل شده در سمت استاتور با نسبت تبدیل $N_s/N_r |K3|$ در سرعت مکانیکی $\omega_m - \omega_{mr}$.

۶- ارزیابی نتایج با شبیه‌سازی- مطالعه موردی

در این بخش نتایج تحلیلی ارائه شده با مدل شبیه‌سازی شده در نرم‌افزار Simulink/Matlab مقایسه شده است و صحت و دقت مدل و روابط ارائه شده، آزموده شده است. برای شبیه‌سازی از مدل ژنراتور و توربین با مقادیر جدول ۲ استفاده شده است.

در ادامه صحت تحلیل‌های ارائه شده در بخش‌های قبل به ترتیب از طریق شبیه‌سازی ارزیابی گردیده است.

۶-۱ با حضور هارمونیک ولتاژ روتور و در سرعت ثابت مکانیکی

در ابتدا شبیه‌سازی با یک مؤلفه هارمونیکی در ولتاژ روتور انجام شده است که به شرح جدول ۳ نتایج مطابق با تئوری ارائه شده طبق (۲۶) و (۲۷) به دست آمد. نکته جالب به دست آمده تأثیر هارمونیک‌های چپ‌گرد و راست‌گرد است که در جدول و نتایج شبیه‌سازی دقیقاً مشاهده می‌شود. دامنه‌های هارمونیکی ولتاژ روتور به اندازه $v'_{rh} = v'_{nh}/h$ در نظر گرفته شده است. در واقع فرض شده که مؤلفه‌های هارمونیک به نسبت عکس مؤلفه مورد نظر هستند. یعنی مؤلفه پنجم هارمونیک ولتاژ روتور، یک‌پنجم مؤلفه اصلی است. فرض بعدی موضوع چپ‌گرد و راست‌گرد بودن هارمونیک‌ها و تأثیر آن بر لغزش است که مطابق جداول ۳ و ۴ این کار صورت گرفته و لغزش در فرکانس اصلی برابر $40/0.4$ فرض شده است. از جدول ۴ ملاحظه می‌شود که لغزش مثبت و منفی می‌شود و از طرفی دامنه آن نیز بزرگ می‌شود به نحوی که در فرکانس‌های بزرگ هارمونیکی روتور، لغزش‌های بزرگ‌تر از یک نیز به دست می‌آید که این موضوع مطابق (۲۸) است. به ظاهر به دلیل نبودن اتصال زمین و آرایش ستاره در سیم‌پیچ روتور، مؤلفه‌های هارمونیکی سوم ولتاژ (در صورت وجود در ولتاژ روتور) باعث برقراری مؤلفه‌های سوم جریان نمی‌شوند و می‌توان آنها را صفر در نظر گرفت.

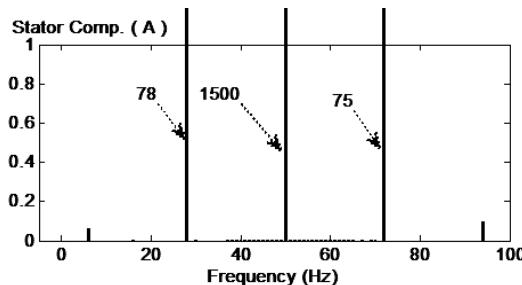
۶-۲ نوسان سرعت و بدون حضور هارمونیک ولتاژ روتور و ولتاژ استاتور

در این حالت سرعت مکانیکی نوسان داشته و منابع ولتاژ استاتور و روتور به صورت سینوسی در نظر گرفته شده‌اند. مؤلفه‌های جدول ۵ بر اساس روابط تحلیلی ارائه شده در بخش قبل به دست آمده‌اند. مشاهده می‌شود دامنه و مؤلفه‌های محاسباتی جدول ۵ با نتایج شبیه‌سازی شکل‌های ۸ و ۹ دقت کامل را دارند.

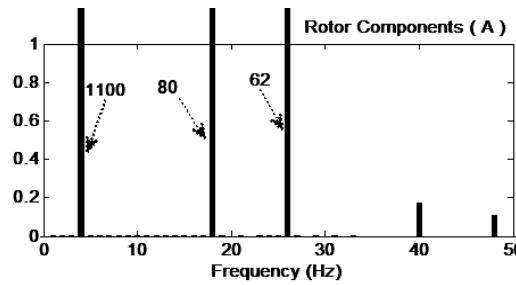
باید یادآوری کرد که مدار معادل حالت فوق با صرف نظر از مؤلفه‌های بالاتر سرعت مکانیکی طبق (۳۳) و (۳۴) به صورت شکل ۷ به دست می‌آید. همچنین در مدار معادل شکل ۶ مؤلفه‌های فرکانسی متعددی به صورت رفت و برگشت در استاتور ایجاد می‌شود که اگر از این مؤلفه‌ها نیز صرف نظر گردد، مدار معادل شکل ۶ به صورت شش مدار مستقل بر اساس اصل جمع آثار و استقلال هارمونیکی به دست می‌آیند که سه مدار مربوط به فرکانس اصلی ω_r در روتور مطابق شکل ۴ خواهند بود و سه مدار دیگر به صورت شکل ۷ مربوط به فرکانس ω_{rh} در روتور خواهند بود.

سه مدار نشان داده شده در شکل ۴ و سه مدار نشان داده شده در شکل ۷ از هم مستقل هستند و برای هر یک می‌توان (۱۴) و (۱۸) را استفاده نمود که لغزش آنها با هم متفاوت است. با توجه به این که حالت ژنراتوری مورد نظر است و توان مکانیکی مثبت است و همچنین این که سرعت زاویه‌ای روتور بر اساس فرض مسئله مشخص است و سرعت‌های مکانیکی بر اساس (۴۱) و (۴۲) در شش مدار معادل ارائه شده لغزش و فرکانس استاتور مشخص است. بر اساس (۵۰) و (۵۱) می‌توان در هر فرکانس و لغزش مشخص، گشتاور را محاسبه نمود.

از طرفی بر اساس مدل باد و پره‌های توربین، در هر سرعت باد و در هر سرعت، گشتاور خاصی از باد و پره‌ها را می‌توان انتظار داشت و لذا می‌توان نتیجه گرفت که در هر مؤلفه فرکانسی سرعت مکانیکی بر اساس مشخصه باد و پره، گشتاور خاصی تولید می‌شود که این گشتاور بر اساس (۵۱) متناسب با دامنه‌های جریان استاتور و روتور است که در اینجا پارامتر A_{ω_m} در (۳۱) ظاهر می‌شود. یعنی برای سرعت مکانیکی مشخص، دامنه نوسان سرعت به مشخصه باد و میزان گشتاور تولیدی بستگی دارد.



شکل ۹: دامنه مؤلفه‌های فرکانسی جریان استاتور در شبیه‌سازی.



شکل ۸: دامنه مؤلفه‌های فرکانسی جریان روتور در شبیه‌سازی.

جدول ۳: مؤلفه‌های هارمونیکی استاتور ناشی از مؤلفه‌های روتور در سرعت ثابت مکانیکی در $f_s = 50$ و $f_r = 4$.

هارمونیکی پنجم چپ گرد		هارمونیکی هفتم راست گرد		مقایسه
شبیه‌سازی	روابط تحلیلی	شبیه‌سازی	روابط تحلیلی	
-۲۰	-۵×۴ = -۲۰	۲۸	۷×۴ = ۲۸	تزریقی در روتور
۲۶	-۵×۴ + ۴۶ = ۲۶	۷۴	۷×۴ + ۴۶ = ۷۴	ایجادشده در استاتور
	-۰/۷۶		۰/۳۷۸	لغزش

جدول ۴: مؤلفه‌های هارمونیکی استاتور ناشی از مؤلفه‌های روتور در سرعت ثابت مکانیکی در $f_s = 50$ و $f_r = 4$.

فرکانس هارمونیکی
$f_{mr} = 22$
اعمالی به مکانیک
...., -۴۰, -۱۸, ۴, ۲۶, ۴۸, ...
ایجادشده در روتور
...., ۶, ۲۸, ۷۲, ۹۴, ...
ایجادشده در استاتور

جدول ۵: مؤلفه‌های فرکانسی سرعت، گشتاور، جریان استاتور و روتور و دامنه‌های آنها بر اساس روابط تحلیلی.

مؤلفه‌های فرکانسی
...., ۴ Hz, ۲۰ Hz, ۲۸ Hz, ...
جریان روتور
...., ۲۶ Hz, ۵۰ Hz, ۶۴ Hz, ...
جریان استاتور
• (Main Speed) ۲۴ Hz
سرعت مکانیکی
• (Main Torque) ۲۴ Hz, ۴۸ Hz
گشتاور مکانیکی

تغذیه دوگانه در یک توربین بادی ارائه شده است. توسط این مدل مشخصات دقیق مؤلفه‌های فرکانسی در استاتور، روتور و در بخش مکانیکی به صورت همزمان قابل محاسبه است. همچنین به دلیل ارائه گامبه گام مدل تهیه شده، منشأ کلیه مؤلفه‌های هارمونیکی در سه بخش استاتور، روتور و مکانیکی مشخص است و عوامل مؤثر بر دامنه و فرکانس هر یک به صورت تحلیلی ارائه شده است. مقایسه نتایج شبیه‌سازی نشان‌دهنده کارایی بسیار خوب مدل ارائه شده است.

به دلیل این که در این مقاله همه روابط تحلیلی بر اساس روابط زمانی به دست آمداند، برای تحلیل و بررسی حالت‌های گذراخ استاتور، روتور و بخش مکانیکی، مدل ارائه شده دقیق و کاربردی است. نتایج ارزیابی مدل ارائه شده، نشان‌دهنده کارایی مدل برای محاسبه مؤلفه‌های فرکانسی در سیمپیجی‌های الکتریکی و مؤلفه‌های نوسانی در سرعت و گشتاور الکتریکی است.

پیوست

پ-۱ رفتار مؤلفه‌های هارمونیک در تبدیل $\alpha\beta$

رابطه (۲۲) در تبدیل $\alpha\beta$ به (پ-۱) تبدیل می‌شود. مشاهده می‌شود که تبدیل $\alpha\beta$ برای مؤلفه‌های چپ گرد و راست گرد رفتار متفاوتی دارد

جدول ۶: مؤلفه‌های هارمونیکی استاتور ناشی از مؤلفه‌های روتور در سرعت ثابت مکانیکی در $f_s = 50$ و $f_r = 4$.

فرکانس
هارمونیک
پنجم
چهارم
دوم
اصلی
-۲۰
۳۲
-۸
۴
روتور
۴۶
۴۶
۴۶
۴۶
مکانیکی
۲۶
۷۸
۳۸
۵۰
استاتور
-۰/۷۷
+۰/۴۱
-۰/۲۱
+۰/۰۸
لغزش

۶-۳ با حضور هارمونیک ولتاژ روتور و امکان نوسان سرعت

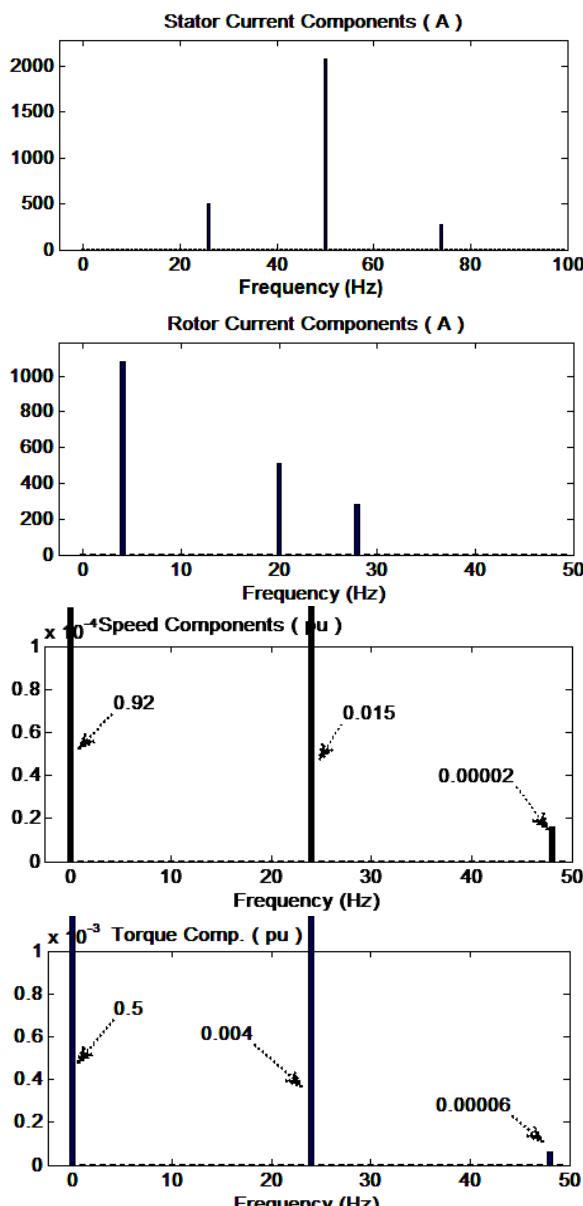
در این حالت یک توربین کامل همراه با مدل باد و پره‌ها شبیه‌سازی شده است. این شبیه‌سازی مطابق داده‌های جدول ۲ است. در لغزش ۰/۹۲ است و تزریق ولتاژ روتور به صورت یک منبع سینوسی شامل مؤلفه اصلی ۴ Hz و مؤلفه پنجم ۴% با دامنه ۲۰ Hz- با دامنه ۴% مؤلفه اصلی ولتاژ روتور شبیه‌سازی شد که نوسانات سرعت، نوسانات گشتاور، هارمونیک‌های جریان استاتور و روتور به صورت شکل ۱۰ به دست آمد و مؤلفه‌های فرکانسی آنها در شکل ۱۱ ترسیم می‌شود. در شکل ۱۱ دامنه مؤلفه‌های مورد نظر نشان داده شده‌اند. هارمونیک پنجم در زمان ۲ Sec تزریق شده است.

در شبیه‌سازی‌ها برای کاهش زمان گذرا و سریع رسیدن به حالت دائم، ممان اینرسی ژنراتور و توربین کوچک گرفته شده است. بر اساس (۴۱) و (۴۲) مؤلفه‌های فرکانسی سرعت، گشتاور، جریان استاتور و روتور در جدول ۶ محاسبه شده است.

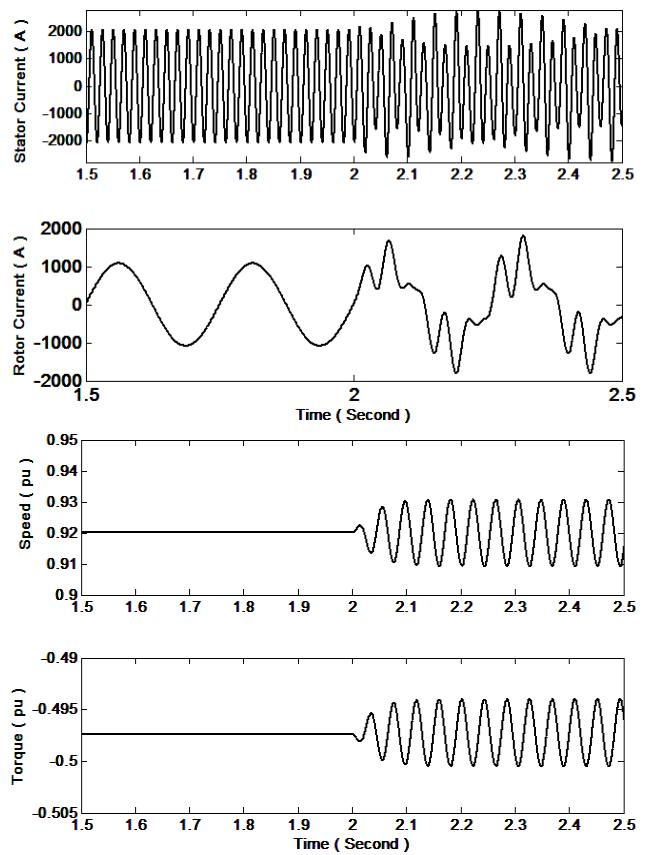
مقایسه نتایج محاسبات تحلیلی جدول ۶ با شکل ۱۱ شبیه‌سازی شده نشان‌دهنده دقت بسیار خوب روابط تحلیلی و مدل‌های ارائه شده است.

۷- نتیجه‌گیری

در این مقاله روابط تحلیلی دقیق برای محاسبه هارمونیک‌های استاتور، روتور و نوسانات گشتاور و سرعت ارائه شده است و به صورت دقیق این مؤلفه‌ها از نظر فرکانس نوسان، دامنه نوسان و فاز آنها محاسبه شده‌اند. مهم‌تر این که در این روابط عوامل مؤثر بر این مؤلفه‌ها قابل مشاهده و ارزیابی است. همچنین مدلی با دقت خوب برای ارزیابی و تحلیل ژنراتور



شکل ۱۰: نوسانات سرعت، نوسانات گشتاور، هارمونیک‌های جریان استاتور و روتور.



شکل ۱۱: مؤلفه‌های فرکانسی سرعت، گشتاور، جریان استاتور و جریان روتور.

$$v'_{ar}(t) + v'_{br}(t)e^{\frac{j\pi}{\tau}} + v'_{cr}(t)e^{\frac{j\pi}{\tau}} = \sum_{h=\hat{k}+1}^{\infty} V'_{MRh} e^{j(h\omega_r t + \theta_{vh})} + \sum_{h=\hat{k}+\tau}^{\infty} V'_{MRh} e^{-j(h\omega_r t + \theta_{vh})} \quad (1-\beta)$$

مشاهده می‌شود که در تبدیل $\alpha\beta$ مؤلفه‌های هارمونیک ضریب سوم به صفر می‌شوند، مؤلفه‌های $6k+4$ و $6k+6$ به صورت راست‌گرد و مؤلفه‌های $6k+2$ و $6k+5$ به صورت چپ‌گرد به دست می‌آیند.

پ-۲ حفظ اختلاف فاز $2\pi/3$ مؤلفه‌های مختلف فرکانسی

جهت امکان استفاده از تبدیل $\alpha\beta$ باید مؤلفه‌های فرکانس یکسان سه‌فاز، اختلاف فازی به صورت مضرب صحیحی از $2\pi/3$ داشته باشند. این موضوع در عمل چنین اتفاق می‌افتد زیرا اگر فرض شود منشأ فاز مؤلفه‌های اصلی و مؤلفه‌های هارمونیک چنین اختلاف فازی را دارند، با توجه به این که تبادلهای فرکانسی بین استاتور، روتور و بخش مکانیکی روی فاز تأثیری ندارد می‌توان نتیجه گرفت که شرط لازم برای استفاده از تبدیل $\alpha\beta$ برقرار است.

برای اثبات فرض فوق نیز می‌توان چنین استدلال نمود که در تحلیل ارائه شده در این مقاله منشأ هارمونیک‌ها یک بار منع ولتاژ روتور و در حالت دیگر نوسانات مکانیکی فرض شده است. در صورتی که منبع هارمونیک‌ها از طرف ولتاژ روتور باشد، مؤلفه‌های هارمونیک مطابق (۲۲) دارای چنین شرطی هستند و چنانچه منع هارمونیک‌ها و نوسانات از طرف سرعت مکانیکی باشد، با توجه به چیدمان سیم‌بیچه‌های استاتور و روتور در ماشین به صورت اختلاف فیزیکی $2\pi/3$ مشاهده می‌شود که ولتاژها و جریان‌های ناشی از نوسانات مکانیکی نیز باز اختلاف فاز مضرب صحیح از $2\pi/3$ با هم خواهند داشت.

پ-۳ جمع آثار هارمونیک

بر اساس جمع آثار هارمونیکی می‌توان مؤلفه‌های یکسان از نظر هارمونیک را در (۲۵) به صورت تساوی‌هایی نوشت که در آنها در دو طرف معادله مؤلفه‌های هارمونیکی وجود داشته باشند. برای هر مؤلفه هارمونیک (پ-۲) به دست می‌آید

$$\left[V'_{MRh} e^{j(h\omega_r t + \theta_{vh})} \right] = \left[r_s I_{MSh} e^{j(\omega_{sh} t + \theta_{sh})} \right] + \left[r'_r I'_{MRh} e^{j(\omega_{vrh} t + \theta_{vrh})} \right] \quad (2-\beta)$$

$$\frac{d}{dt} \left(\begin{bmatrix} L_{ls} + \frac{\gamma L_{ms}}{2} & L_{ms} e^{j\theta_r} \\ L_{ms} e^{j\theta_r} & L'_{lr} + \frac{\gamma L_{ms}}{2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I_{MSh} e^{j(\omega_{sh} t + \theta_{sh})} \\ I'_{MRh} e^{j(\omega_{vrh} t + \theta_{vrh})} \end{bmatrix} \right) \quad (2)$$

مشابه تبدیل (۱۸) به (۱۶) رابطه فوق به (پ-۳) تبدیل می‌گردد

- [13] Y. Liao, L. Ran, G. A. Putrus, and K. Smith, "Evaluation of the effects of rotor harmonics in a doubly-fed induction generator with harmonic induced speed ripple," *IEEE Trans. on Energy Conversion*, vol. 18, no. 4, pp. 508-515, Dec. 2003.
- [14] M. M. Kiani, *Effects of Voltage Unbalance and System Harmonics on the Performance of Doubly Fed Induction Wind Generators*, Ph.D. Thesis, the University of Texas at Arlington, May 2009.
- [15] J. Hu, H. Nian, H. Xu, and Y. He, "Dynamic modeling and improved control of DFIG under distorted grid voltage conditions," *IEEE Trans. on Energy Conversion*, vol. 26, no. 1, pp. 163-175, Mar. 2011.
- [16] J. C. Moreira and T. A. Lipo, "Modeling of saturated ac machines including air gap flux harmonic components," *IEEE Trans. on Industry Applications*, vol. 28, no. 2, pp. 343-349, Mar./Apr. 1992.
- [17] S. Williamson and S. Djurovic, "Origins of stator current spectra in DFIGs with winding faults and excitation asymmetries," in *Proc. of IEEE Int. Electric Machines and Drives Conference, IEMDC'09*, pp. 563-570, Miami, FL, USA, 3-6 May 2009.
- [18] D. S. L. Dolan and P. W. Lehn, "Simulation model of wind turbine 3p torque oscillations due to wind shear and tower shadow," *IEEE Trans. Energy Conversion*, vol. 21, no. 3, pp. 717-724, Sep. 2006.
- [19] D. S. L. Dolan and P. W. Lehn, "Simulation model of wind turbine 3p torque oscillations due to wind shear and tower shadow," *IEEE Trans. on Energy Conversion*, vol. 21, no. 3, pp. 717-724, Sep. 2006.
- [20] X. Gong, *Online Nonintrusive Condition Monitoring and Fault Detection for Wind Turbines*, Ph.D Thesis, Graduate College at the University of Nebraska, 2012.
- [21] IEC Std., Wind Turbine Generator Systems, Part 21: Measurement and Assessment of Power Quality Characteristics of Grid Connected Wind Turbines, 1st Ed., IEC 61400-21, Dec. 2001.
- [22] F. P. Garcia Marquez, A. M. Tobias, J. M. Pinar Perez, and M. Papaelias, "Condition monitoring of wind turbines: techniques and methods," *Renewable Energy*, vol. 46, pp. 169-178, 2012.
- [23] M. I. Martinez, G. Tapia, A. Susperregui, and H. Camblong, "Slidingmode control for DFIG rotor-and grid-side converters under unbalanced and harmonically distorted grid voltage," *IEEE Trans. Energy Conversion*, vol. 27, no. 2, pp. 328-339, Jun. 2012.
- [24] D. Shah, S. Nandi, and P. Neti, "Stator-interturn-fault detection of doubly fed induction generators using rotor-current and search-coil-voltage signature analysis," *IEEE Trans. on Industry Applications*, vol. 45, no. 5, pp. 1831-1842, Sep./Oct. 2009.
- [25] G. Abad, J. Lopez, M. A. Rodriguez, L. Marroyo, and G. Iwanski, *Doubly Fed Induction Machine: Modeling and Control for Wind Energy Generation*, 1st Ed., John Wiley & Sons, 2011.
- [26] I. Munteanu, A. Bratu, N. A. Cutululis, and E. Ceang, *Optimal Control of Wind Energy Systems Towards a Global Approach*, Springer, ISBN 978-1-84800-079-7, 2008.

مجید نیری‌پور تحصیلات خود را در مقاطعه کارشناسی الکترونیک و کارشناسی ارشد قدرت بهترتب در سال‌های ۱۳۷۲ و ۱۳۷۴ از دانشگاه گیلان و صنعتی اصفهان و دکتری قدرت از دانشگاه تربیت مدرس در سال ۱۳۸۶ به پایان رسانده است و هم‌اکنون دانشیار دانشگاه صنعتی شیراز است. زمینه‌های تحقیقاتی مورد علاقه ایشان عبارتند از: انرژی‌های نو، ادوات FACT و کیفیت توان.

محمد مهدی منصوری تحصیلات خود را در مقاطعه کارشناسی الکترونیک و کارشناسی ارشد قدرت بهترتب در سال‌های ۱۳۷۷ و ۱۳۷۹ از دانشگاه صنعتی شریف و دکتری قدرت از دانشگاه صنعتی شیراز سال ۱۳۹۴ به پایان رسانده است و هم‌اکنون کارشناس شرکت برق منطقه‌ای یزد است. زمینه‌های تحقیقاتی مورد علاقه ایشان عبارتند از: الکترونیک قدرت، رله و مفاظت و توربین‌های باد با ژنراتور القابی تغذیه دوگانه.

$$\left[\begin{array}{c} \cdot \\ V'_{MRh} e^{j(h\omega_t + \theta_{rh} + \theta_r)} \\ \hline S_h \end{array} \right] = \left[\begin{array}{cc} r_s + j(L_{ls} + \frac{\gamma L_{ms}}{2})\omega_s & jL_{ms}\omega_s \\ jL_{ms}\omega_s & r'_r + j(L'_{lr} + \frac{\gamma L_{ms}}{2})\omega_s \\ \hline S_h \end{array} \right] \quad (3-\text{پ})$$

$$\times \left[\begin{array}{c} I_{MSh} e^{j(\omega_{ish}t + \theta_{ish})} \\ I'_{MRh} e^{j(\omega_{irh}t + \theta_{irh} + \theta_r)} \end{array} \right]$$

جمع آثار هارمونیک از سطر اول رابطه (پ-۳)، (۲۶) و از سطر دوم (۲۷) را نتیجه می‌دهد.

مراجع

- [1] B. Bose, *Modern Power Electronics and AC Drives*, Englewood Cliffs, NJ, USA: Prentice-Hall, 2002.
- [2] R. Cardenas, R. Pena, S. Alepuz, and G. Asher, "Overview of control systems for the operation of DFIGs in wind energy applications," *IEEE Trans. on Industrial Electronics*, vol. 60, no. 7, pp. 2776-2798, Jul. 2013.
- [3] M. Liserre, R. Cardenas, M. Molinas, and J. Rodriguez, "Overview of multi-MW wind turbines and wind parks," *IEEE Trans. Ind. Electron.*, vol. 58, no. 4, pp. 1081-1095, Apr. 2011.
- [4] J. A. Baroudi, V. R. Dinavahi, and A. M. Knight, "A review of power converter topologies for wind generators," in *Proc. IEEE Int. Elect. Mach. Drives*, vol. 1, pp. 458-465, May 2005.
- [5] B. Kroposki, et al., "Benefits of power electronic interfaces for distributed energy systems," *IEEE Trans. on Energy Conversion*, vol. 25, no. 3, pp. 901-908, Sep. 2010.
- [6] L. Fan and S. Yuvarajan, "Harmonic analysis of a DFIG for a wind energy conversion system," *IEEE Trans. on Energy Conversion*, vol. 25, no. 1, pp. 181-190, Mar. 2010.
- [7] Z. M. Salameh and L. F. Kazda, "Analysis of the double output induction generator using direct three-phase model, part II-harmonic analysis," *IEEE Trans. Energy Conversion*, vol. 2, no. 2, pp. 182-188, Jun. 1987.
- [8] A. C. Smith, "Harmonic field analysis for slip-ring motors including general rotor asymmetry," *IEEE Trans. on Industry Applications*, vol. 26, no. 5, pp. 857-865, Sep./Oct. 1990.
- [9] S. Schostan, K. D. Dettmann, I. Purellku, and D. Schulz, "Harmonics and powers of doubly fed induction generators at balanced sinusoidal voltages," *Przeglad Elektro Techniczny (Electrical Review)*, vol. 87, no. 1 pp. 51-55, Jan. 2011.
- [10] M. Kiani and W. J. Lee, "Effects of voltage unbalance and system harmonics on the performance of doubly fed induction wind generators," *IEEE Trans. on Industry Applications*, vol. 46, no. 2, pp. 562-568, Mar./Apr. 2010.
- [11] V. T. Phan and H. H. Lee, "Stationary frame control scheme for a stand-alone doubly fed induction generator system with effective harmonic voltages rejection," *IET Electric Power Applications*, vol. 5, no. 9, pp. 697-707, Nov. 2011.
- [12] A. Stefani, et al., "Doubly fed induction machines diagnosis based on signature analysis of rotor modulating signals," *IEEE Trans. on Industry Applications*, vol. 44, no. 6, pp. 1711-1721, Nov./Dec. 2008.