

## АНАЛИЗ ПОГРЕШНОСТЕЙ ДОПЛЕРОВСКОГО ИЗМЕРИТЕЛЯ СКОРОСТЕЙ С ВРЕМЕННОЙ ТРАНСФОРМАЦИЕЙ СИГНАЛА

Высокие потенциальные возможности метода лазерного доплеровского измерения скорости не реализованы полностью. Это связано с тем, не решены задачи разработки методов обработки доплеровского сигнала, позволяющие с высокой точностью вести регистрацию и обработку оптических сигналов с интенсивностью от режима одночастичного сигнала до аналогового квазинепрерывного сигнала, что позволяло бы решать комплексно задачи аэро, гидродинамики по изучению потоков с большими вариациями рассеивающих центров и высоким пространственным разрешением.

Выходной результирующий сигнал лазерного доплеровского измерителя скорости (ЛДА) для дифференциальной оптической схемы может быть представлен в виде:

$$x(t) = \sum_{n=1}^N A_n F(t - t_n) \{1 + \cos[\omega_0(t - t_n)]\} = f_{н.ч.} + f_{в.ч.} \quad (1)$$

где  $x(t)$  - выходной сигнал фотоприемника,  $f_{н.ч.}$ ,  $f_{в.ч.}$  - соответственно низкочастотная и высокочастотная составляющая выходного сигнала,  $t_n$  - момент вхождения  $n$ -ой частицы в измерительный объем;  $N$  - число частиц в измерительном объеме,  $F(t - t_n)$  - характеристика измерительного объема, определяющаяся геометрией и оптической схемой ЛДА,  $A_n$  - случайная амплитуда. Если спектры составляющих входного сигнала значительно отличается друг от друга, то после фильтрации:

$$x(t) = \sum_{n=1}^N A_n F(t - t_n) \cos[\omega_0(t - t_n)] \quad (2)$$

Моделирование доплеровского сигнала осуществлено для двух оптических систем: В случае системы с маской размерами  $a \times b$

$$F(t - t_n) = \frac{\sin[\omega_0/2(b/a)(t - t_n)]}{\{\omega_0/2(b/a)(t - t_n)\}^2} \quad (3)$$

с временем пролёта частиц через измерительный объём

$$\Delta t = \frac{2\pi b/a}{\omega_0} \quad (4)$$

Для системы с гауссовскими пучками

$$F(t - t_n) = ce^{-t^2/2\rho^2}, \quad \Delta t = 8^{0.5} \rho, \quad (5)$$

где  $2^{0.5} \rho f_0 = (2r_0/\lambda) \operatorname{tg} \theta$ ,  $\omega_0 = 2\pi f_0$ ,  $r_0$  - радиус перетяжки пучка в фокусе,  $\lambda$  - длина волны излучения,  $2\theta$  - угол схождения пучков.

Размер измерительного объёма ограничивался точками, соответствующими  $1/e$  распределения интенсивности. Модели просчитаны для двух законов распределения расстояния между частицами, влетающими в измерительный объём: гауссовского и пуассоновского. Моменты времени  $t_n$  вычислялись методом Монте-Карло.

Предварительно задавались условия моделирования доплеровского сигнала ( количество частиц в измерительном объеме, закон влета частиц, координаты измерительного объема) и вычислялись основные параметры, входящие в (2). Далее определялись моменты времени, в которые функция (2) обращалась в ноль или принимала значение близкое к пороговому и вычислялись промежутки времени между

этими моментами, которые и определяли собой последовательность периодов доплеровского сигнала. Вслед за этим вычислялось среднее значение доплеровского периода, величина относительного среднеквадратичного отклонения.

Получена зависимость погрешности от числа интерференционных полос в измерительном объеме при различном количестве рассеивающих частиц в объеме  $M=1,5,100$  и пороговом уровне дискриминации  $U_n=0$ . Предполагалось, что максимальная длительность периода не может превышать удвоенного значения периода, т.е.  $T_{изм.} < 2T_{ср.}$

Полученные результаты показывают, что присутствие в измерительном объеме более одной частицы приводит к дополнительной паразитной модуляции доплеровского сигнала и увеличению погрешности по отношению к одночастичному сигналу на 2-4 %. При усреднении по нескольким периодам эта величина быстро падает и при усреднении по двадцати периодам не превышает 0.5%. При этом пространственное разрешение измерителя определяется величиной измерительного объема. Для случая одночастичного сигнала нами предложено для увеличения пространственного разрешения доплеровского измерителя скоростей проводить усреднение по ансамблям реализаций ( т.е. производить усреднение первых периодов от различных частиц в потоке, вторых и так далее), при этом каждый отдельный период рассматривать как мгновенное значение скорости частицы.

Как показало численное моделирование погрешность формирования доплеровских периодов имеет существенную зависимость от величины порога дискриминатора и может достигать 20%. При этом  $U_n = A_n / \langle A^2 \rangle^{1/2}$ , где  $\langle A^2 \rangle$  -средний квадрат огибающей,  $A_n$  - величина порогового уровня. Для уменьшения погрешности, обусловленной амплитудной модуляцией доплеровского сигнала был предложен и исследован метод формирования доплеровских периодов на основе переменного порога дискриминатора. Функция задания порога полностью определяется видом огибающей доплеровского сигнала и при этом осуществляется формирование импульсной последовательности доплеровских периодов на постоянном относительно мгновенного значения амплитуды доплеровского сигнала уровне в данный момент времени. Результаты исследования позволяют сделать вывод о том, что погрешность формирования доплеровских периодов с переменным порогом в виде огибающей самого сигнала приближается к погрешности при формировании таких последовательностей с постоянным нулевым порогом, когда она минимальна и сравнима с погрешностью порогового способа обработки результатов.[1].

#### Литература

1. Дубнищев Ю.Н., Ринкевичус Б.С. Методы лазерной доплеровской анемометрии. М.: "Наука" 1982, 303 с.